INPE-5369-TDI/468

ESTUDOS MULTIESPECTRAIS DAS EXPLOSÕES SOLARES ASSOCIADAS

COM A FASE IMPULSIVA DO FLARE

Rute Helena Trevisan

INPE São José dos Campos Maio de 1991.

523.985
TREVISAN, R.H. Estudos multiespectrais das explosões solares associadas com a fase impulsiva do flare. / R.H. Trevisan. -- São José dos Campos: INPE, 1991. 204p. --(INPE-5369-TDI/468)
1. Explosões solares. 2. Ondas de rádio. 3. Título

Aprovada pela Banca Examinadora em cumprimento a requisito exigido para a obtenção do Título de Doutor em Ciência Espacial

Dr. Rajaram Purushottam Kane

 Dr. Rajaram Purushottam Kane
 Rajaram P.Kana

 Dr. Hanumant Shankar Sawant
 Hauran

 Dr. Sayd José Codina Landaberry
 Orientador

 Dr. Jacques Raymond Daniel Lépine
 Membro da Banca
-convidado

 Dr. Jacques Raymond Daniel Lépine
 Membro da Banca
-convidado

Dr. Walter Demetrio Gonzalez Alarcon

Membro da Banca

11 1. 1 - iti

Membro da Banca

Candidata: Rute Helena Trevisan

Dr. Eugênio Scalise Júnior

São José dos Campos, 26 de março de 1991

SECRETARIA DA CIÊNCIA E TECNOLOGIA INSTITUTO NACIONAL DE PESQUISAS ESPACIAIS

INPE-5369-TDI/468

ESTUDOS MULTIESPECTRAIS DAS EXPLOSÕES SOLARES ASSOCIADAS

COM A FASE IMPULSIVA DO FLARE

Rute Helena Trevisan

Tese de Doutorado em Ciência Espacial /Radioastronomia e Física Solar, orientada pelo Dr. Hanumant Shankar Sawant, aprovada em março de 1991.

> INPE São José dos Campos Maio de 1991.



÷.,

Aos meus filhos queridos David, Daniel, Andressa

Ao meus espôso Cleiton Joni

Aos meus pais Ruth e Nestor (in memorian) .

AGRADEC IMENTOS

Expresso minha gratidão à todos que estiveram ao meu lado, incentivando e apoiando a elaboração deste trabalho.

Ao meu orientador, Dr. Hanumant Shankar Sawant, pelo apoio e incentivo.

À C.J.B. Lattari, pelo auxílio inestimável nas observações, redução de dados, discussões.

Ao Dr. R.P. Kane pelas discussões, e grande incentivo para a elaboração desta tese.

Ao Dr. H. Sobral, pela leitura dos manuscritos e sugestões.

Aos Engenheiros R. Schall, Y. Backor e ao Dr. E. Scalise pelo desenvolvimento do sub-refletor de 1,63 GHz de Atibaia.

Ao Engenheiro Fernando Morais Santos, pelo auxílio na redução de dados.

Aos Drs. A. Boischot, F. Biraud e C. Roselen pela permissão de uso do receptor de 1,63 GHz utilizado durante o Projeto VEGA em Itapetinga, Atibaia em Junho de 1985.

Aos técnicos do observatório de Atibaia pelo auxílio inestimável durante as observações.

Ao Dr. P. Zlobec. e M.Messerotti pela obtensão e redução de dados obtidos em ondas métricas, pelas proveitosas discussões e pelo estágio no Observatório de Trieste, em Trieste Itália, em Junho de 1986.

Ao Dr. B. Dennis da NASA, pelos dados em raios-X e discussões.

Ao Dr. A. Benz, pelos dados de espectro dinâmico de Zurich, Suiça, e pelas proveitosas sugestões.

À Dra. L. Gestely pelos dados em H- α e suas análises obtidos com o Heliógrafo Optico da Hungria.

Ao Dr.V.P. Nefydev pelas discussões e sugestões nos eventos homólogos, de Sibéria, Rússia.

Ao diretor do Observatório de Tubingen- FRG, pelos dados de espectro dinâmico.

Aos colegas, pela dedicação que sempre me apoiaram, Marcia Cristina, Rute Maria Bevilaqua, Angelo Neri, Nori Beraldo e Veríssimo Manuela de Aquino.

Ao colega Gilberto Carlos Sanzovo, pelas discussões.

Aos professores do Departamento de Física da UEL que me apoiaram .

Meu grande agradecimento às instituições que permitiram que este trabalho fosse realizado : INPE, CNPq, CAPES e à Universidade Estadual de Londrina.

. .

RESUMO

Existem poucos estudos de observações multiespectraiscom alta sensibilidade e resolução em tempo/freqüência/energia. A importância de tais investigações é que estes estudos nos permitem observar o desenvolvimento do fenômeno associado simultâneamente em várias alturas na atmosfera solar, e do qual podemos obter informações sobre a região de aceleração, propagação de partículas aceleradas na direção da fotosfera, e coroa e emissão causada por essas partículas. Essas informações podem nos explicar melhor os processos de liberação de energia no flare solar. Nós investigamos aqui, explosões solares em H- α , raios-X, microondas, ondas decimétricas e métricas, na fase impulsiva do flare.

Os estudos simultâneos das explosões solares de ondas milimétricas e métricas e suas estruturas-finas, têm sugerido que as partículas são aceleradas para energias de até ≈ 200 KeV; estruturas-finas são geradas por partículas aceleradas em processos secundários. Além disso aquecimento e aceleração ocorrem simultâneamente no flare solar.

As observações foram realizadas com a antena de 13,7 m de diâmetro de Atibaia, pela primeira vez operando na faixa de decimétrícas (1663 MHz) com alta sensibilidade e resolução temporal. Nós observamos pela primeira vez: i)*blips* acima de 1000 MHz, ii) explosões homólogas-*like* em microondas e *spikes* de baixa intensidade de fluxo

As investigações mostraram que *blips* são variantes das explosões tipo III e são geradas pela interação do feixe de elétrons com o plasma, no segundo harmônico. *Spikes* são gerados por ECM, e, assumindo-se a instabilidade MHD as dimensões de fonte são estimadas em $\simeq 50$ km. Os *flares* homólogos-*like* de períodos longos de repetição ($\simeq 40$ min), são explicados pela oscilação de proeminência, como também os homólogos de períodos curtos de repetição ($\simeq 10$ s).

Investigações mais detalhadas dessas explosões apresentadas aqui, leva-nos finalmente a sugerir que a energia do *flare* solar é liberada em pequenos volumes e escalas de tempo i.e. ocorre a fragmentação de energia quando o fluxo emergente entra em contato com o campo magnético existente.

MULTISPECTRAL STUDIES OF THE SOLAR BURSTS ASSOCIATED WITH IMPULSIVE PHASE

ABSTRACT

There are a few studies of multispectral observations with high sensitivity and time/frequency/energy resolution. Importance of such investigations is that these studies allow to see time development of the associated phenomenon simultaneously at various heights in the solar atmosphere, from which one can gather information about the region of acceleration, propagation of accelerated particles towards and away from the photosphere and emission caused by these particles, which can throw light on the processes of liberation of energy in solar flares. Here, we have investigated solar bursts occuring in H- α , hard X-rays, microwave, decimeter and meter wave in impulsive phase of the solar flare.

Simultaneous studies of milimeter-wave and meter-wave bursts and its fine structure have suggested that particles are accelerated up to energies $\simeq 200 \text{ keV}$, and λ -meter-wave fine structure i generated by the particles accelerated in a secondary process. Moreover heating and acceleration occurs simultaneosly in the solar flare.

Using 13.7 m Atibaia antena decimetric ,1663 MHz, observations have been carried out for the first time with high sensitivity and high time resolution. We observed for the first time low flux level blips above 1000 MHz, spikes and microwave homologous like bursts.

Investigations showed that blips are variants of type III bursts and are generated by beam plasma interaction at second harmonic.Spikes are assumed to be generated by E.C.M. and, assuming M. H. D. instabilty, estimated dimensions of radio sources are of the order of 50km. Oscillations of prominences offer better explanation for long period , 40 minute, homologous bursts and can explain small periodicities of the order of 10 seconds.

More detailed investigations of the bursts presented here, finally lead us to suggest that the flare energy is liberated in a small volume over small time scales i.e. there is fragmentation of energy when emerging magnetic flux comes in contact with the existing magnetic field.

SUMÁRIO

	Pág.
LISTA DE FIGURAS	xvii
LISTA DE TABELAS	xxiii
CAPÍTULO 1 - FLARES SOLARES E FASE IMPULSIVA	1
CAPÍTULO 2 - ESTUDO DAS EXPLOSÕES SOLARES EM ONDAS MILIMÉTRI-	
TRICAS E EM ONDAS MÉTRICAS TIPO III	8
2.1 - Introdução	8
2.1.1 - Objetivo deste trabalho	9
2.1.2 - 0 cenário do flare	9
2.2 - Os Problemas	10
2.2.1 - Associação de explosões em ondas milimétricas e mé -	
tipo III	10
2.2.2 - Associação de explosões solares em ondas milimétricas	
e métricas estruturas-finas	11
2.3 - Discussão Teórica	11
2.3.1 - Características das explosões solares tipo III	11
2.3.2 - Mecanismo de rádio emissão das explosões tipo III	15
2.3.3 - Características das explosões solares em microondas	17
2.3.4 - Mecanismo de emissão microondas	18
2.4 - Intrumentação utilizada nas observações	22
2.5 - Observações e análises	22
2.5.1 - Ondas métricas tipo III e milimétricas	23
2.5.2 - Estruturas-finas em ondas métricas associadas com	
ondas milimétricas	27
2.6 - Interpretações anteriores	35
2.7 - Interpretações da diferença temporal da frequência de	
início de tipo III e dados milimétricos	38
2.7.1 - Estimativa da distância mínima	38
2.7.2 - Cálculo da distância entre a região de aceleração e	

 2.7.3 - Atraso esperado entre as ondas milimétricas e métri - cas tipo III	3 4 5 7 9 1 4 4
cas tipo III. 4 2.7.4 - Atraso encontrado entre métricas tipo III e milimé - 4 2.8 - Explicação para o atraso no tempo de pico de ondas mi - 4 2.8 - Explicação para o atraso no tempo de pico de ondas mi - 4 2.9 - Caso não usual de um-para-um de associação do tempo de 4 pico das ondas métricas e milimétricas. 4 2.9.1 - Discussão e interpretação do caso não usual. 4 2.10 - Conclusões. 5 CAPÍTULO 3 - INSTRUMENTAÇÃO DECIMÉTRICA DE ALTA SENSIBILIDADE E RESOLUÇÃO TEMPORAL - OESERVAÇÕES EM 1663 MHz. 5 3.1 - Observações das explosões solares. 5 3.2 - O radiômetro de 1663 MHz. 5 3.2.1 - O receptor de 1663 MHz. 5 3.2.2 - Calibração de antena - Cálculo da eficiência de aber - 5 3.2.3 - Cálculo da temperatura de antena do sol. 6 3.2.4 - Densidade de fluxo do sol calmo. 6	3 4 5 7 9 1 4 4
 2.7.4 - Atraso encontrado entre métricas tipo III e milimé - tricas	4 5 7 9 1 4 4
tricas	4 6 7 9 1 4
 2.8 - Explicação para o atraso no tempo de pico de ondas mi - limétricas em relação à ondas métricas estruturas-finas 2.9 - Caso não usual de um-para-um de associação do tempo de pico das ondas métricas e milimétricas	6 7 9 1 4
 limétricas em relação à ondas métricas estruturas-finas 2.9 - Caso não usual de um-para-um de associação do tempo de pico das ondas métricas e milimétricas	5 7 9 1 4
2.9 - Caso não usual de um-para-um de associação do tempo de pico das ondas métricas e milimétricas	7 9 1 4
pico das ondas métricas e milimétricas	7 9 1 4 4
2.9.1 - Discussão e interpretação do caso não usual42.10 - Conclusões5CAPÍTULO 3 - INSTRUMENTAÇÃO DECIMÉTRICA DE ALTA SENSIBILIDADE E RESOLUÇÃO TEMPORAL - OBSERVAÇÕES EM 1663 MHz3.1 - Observações das explosões solares53.2 - O radiômetro de 1663 MHz53.2.1 - O receptor de 1663 MHz	9 1 4 4
2.10 - Conclusões	1 4 4
CAPÍTULO 3 - INSTRUMENTAÇÃO DECIMÉTRICA DE ALTA SENSIBILIDADE E RESOLUÇÃO TEMPORAL - OBSERVAÇÕES EM 1663 MHz 5 3.1 - Observações das explosões solares	4
$3.1 - Observações das explosões solares53.2 - O radiômetro de 1663 MHz53.2.1 - O receptor de 1663 MHz53.2.2 - Calibração de antena - Cálculo da eficiência de aber -tura do feixe de antena (\epsilon_{AP})53.2.3 - Cálculo da temperatura de antena do sol63.2.4 - Densidade de fluxo do sol calmo6$	4
$3.2 - 0$ radiômetro de 1663 MHz 5 $3.2.1 - 0$ receptor de 1663 MHz 5 $3.2.2 - Calibração de antena - Cálculo da eficiência de aber -tura do feixe de antena (\varepsilon_{AP})53.2.3 - Cálculo da temperatura de antena do sol63.2.4 - Densidade de fluxo do sol calmo6$	2
$3.2.1 - 0$ receptor de 1663 MHz 5 $3.2.2 - Calibração de antena - Cálculo da eficiência de aber - tura do feixe de antena (\varepsilon_{AP}) 5 3.2.3 - Cálculo da temperatura de antena do sol 6 3.2.4 - Densidade de fluxo do sol calmo$	2
 3.2.2- Calibração de antena - Cálculo da eficiência de aber - tura do feixe de antena (ε_{AP})	Э
tura do feixe de antena (ε_{AP}) 593.2.3 - Cálculo da temperatura de antena do sol63.2.4 - Densidade de fluxo do sol calmo6	
3.2.3 - Cálculo da temperatura de antena do sol	1
3.2.4 - Densidade de fluxo do sol calmo 6	2
	4
3.2.5 - Sensibilidade do receptor de 1663 MHz	5
3.3 - Período de observações	5
CAPÍTULO 4 - SPIKES DE MILISEGUNDOS	1
4 1 - Introdução 7	1
4.1 = Acpéctos teóricos	1
$4.2 \text{Aspectos teoricos} \qquad \qquad 7$	2
4.3 - Dados obtidos no Brasil-1663 MHz	8
4.3.1 - Dados obtidos no Brasil 1000 MHz	a a
4 A = Análise de dados	9.
4 4 1 - Analise dos snikes em 1663 MHz 7	9
A = Análica dos cnikas em 400 MUZ	

÷ .,

4.5 -	Conclusões	90
-------	------------	----

CAPÍTULO 5 - BLIPS DE BAIXO NÍVEL	91
5.1 - Introdução	92
5.2 - Mecanismo de emissão dos blips	94
5.3 - Observações de <i>blips</i> em decimétricas	98
5.4 - Análise de dados	99
5.4.1 - Análise temporal dos blips	99
5.4.1.1 - Amortecimento colisional	101
5.4.1.2 - Amortecimento Landau	101
5.4.1.3 - Tempo de subida e de decaimento	102
5.4.2 - Número de partículas	103
5.4.3 - Temperatura da coroa	105
5.5 - Blips em decimétricas e raios-X	105
5.5.1 - Mecanismo de emissão de raios-X	106
5.5.2 Observações	106
5.5.3 - Interpretação	110
5.6 - Conclusões	111

CAPÍTULO 6 - EXPLOSÕES TIPO HOMÓLOGOS E HOMÓLOGOS-LIKE

6.1 - Introdução	115
6.2 - Mecanismo de emissão das explosões homólogas	118
6.2.1 - Oscilações de proeminências	119
6.2.2 - Oscilações de filamento	122
6.3 - Observações	124
6.3.1 - Explosões homólogas	125
6.3.2 - Explosões homólogas-like	125
6.3.3 - Explosões H-α associadas	128
6.4 - Interpretação	131
6.5 - Conclusão	134

CAPÍTULO 7 - CONCLUSÕES E FUTUROS TRABALHOS

7.1 - Necessidades Primárias do Modelo de Flare	135
7.1.1 - Armazenamento de Energia	135
7.1.2 - Liberação de Energia	135
7.1.3 - Aceleração	137
7.2 - Modelo do flare	138
7.3 - Fragmentação e liberação de energia	140
7.4 - Modelo sugerido	142
7.5 - Conclusão	143
7.5.1 - Explosões em ondas milimétricas e métricas tipo III	144
7.5.2 - Estruturas-Finas	146
7.5.3 - Radiômetro de 1663 MHz	146
7.5.4 - Blips	147
7.5.6 - Homologos	148
7.6 - Trabalhos Futuros	149
7.6.1 - Observacional	149
7.6.2 - Teórico	150
7.6.3 - Instumentação	151
REFERÊNCIAS BIBLIOGRÁFICAS	152
APÊNDICE A - EQUAÇÃO COMPLEXA	168
APÉNDICE B - MODELO DE SAITO DE DENSIDADES NA COROA Fonte:M.Pick , Observatório de Meudon	169
APÉNDICE C - INTERVALO COMPLETO DAS EXPLOSÕES DE 408 MHz DE TRIESTE	206

LISTA DE FIGURAS

Pág.

2.	L -	Diversas fases de um Flare Solar e radiação acompanhando em várias faixas de ondas (Kane , 1974)	13
2.2	2 -	Espectro dinâmico de uma explosão tipo III (Wiehl et al.,	
		1985)	14
2.:	3 -	Diagrama do processo de emissão da radiação eletromagnética	
		por um feixe de elétrons em um plasma (Dulk,1985)	16
2.4	1 -	Explosão Solar observada em 23 de Novembro de 1982.	
		a)Espectro dinâmico de Tubingen. Os números indicam as	
		explosões tipo III associadas com b) 22 GHz em polarização	
		RC	24
2.5	5 -	Perfis temporais em polarização circular de um grupo de ex-	
		plosões observadas no intervalo de tempo de 14 44:10 - 14	
		44: 20 UT em a)22 GHz b)237 MHz c)327 MHz e d)408 MHz.	
		Os números indicam os picos associados em milimétricas	
		e métricas	26
2.0	5 -	Explosão Solar observada em 22 Nov. 1982 durante o	
		intervalo de tempo 12 23:00 UT à 12 23:30 UT a) e b) exibem	
		o perfil temporal da explosão em 327 e 237 MHz c) é o	
		perfil de intensidade da explosão em 22 GHz em polarização	
		RC. d) no canto esquerdo são mostrados os perfis dos picos	
		em 22GHz e 237 MHz ao redor de 12 23:18 UT, coincidentes (
		At ≈ 50 ms), e atrasados (At ≈ 150 ms), se comparados com	
		as estruturas de 237 MHz associadas	28
2 '	7 -	Explosão Solar observada em 22 Nov. 1982.a)Perfil temporal	
		em 22 GHz em polarização RC, comconstante de tempo de	
		3 ms b.c.d) Perfis temporais em 237, 327 e 408 MHz,	
		polarização I.C. com constante de tempo de 30 ms. No topo, à	
		direita perfis temporais em 327 MHz e 22 GHz. com um pico	
		atrasado (+ 800 ms) e um adiantado (-740 ms) de milimétrica	
		em relação à métrica	29
2	3 -	Convenção para as medidas da diferenca temporal entre os	
	-		

picos de ondas métricas e milimétricas ($\Delta t < 0$: ondas milimétricas adiantadas).....

- 2.9 Histogramas do número de picos das explosões tipo III associadas com estruturas em ondas milimétricas(22 GHz) versus diferença de tempo de pico entre as explosões tipo III em ondas métricas e ondas milimétricas. a)408, b)327, c) 237 MHz, d) número total de picos associados em métricas tipo III e milimétricas. Nota-se que na maioria dos casos, as explosões tipo III estão atrasadas (Δt < 0) em relação às estruturas de 22 GHz por ≃ - 500 ms......
- 2.10- Estruturas finas tipo III e blips observados a)no espectro dinâmico na faixa de freqüência de 90-1000 MHz, mostrando umas emissão de banda estreita na freqüência.
 b)Perfil temporal observado no mesmo tempo, em 22 GHz, com polarização RC e LC.....
- 2.11- Explosão Solar observada em 23 Nov.1982. a) Perfil temporal de 22 GHz em polarização LC, com constante de tempo de 3 ms. b)Resultado da subtração da média corrida da emissão de 22 GHz da emissão original de 22 GHz.c)Perfil temporal de intensidade de 327 MHz em polarização LC com constante de tempo de 30 ms. d) No canto são mostrados picos de 327 MHz e 22 GHz ao redor de 14 03:20 UT que apresentam coincidência e atraso das estruturas em 22 GHz , com estruturas finas em 327 MHz e) O mesmo da fig. 2.11b para 327 MHz.
- 2.12- Histograma do número de estruturas em ondas milimétricas (22 GHz) associadas com estruturas finas em ondas métricas versus diferença no seu tempo de pico a) em 408 MHz b)327 MHz e c) 237 MHz.d) Número total de estruturas finas em ondas métricas observadas em 237 327 e 408 MHz e associadas com 22 GHz. Note que o pico da maioria das estruturas finas em métricas lidera os picos das ondas milimétricas associadas por ≃ 150 ms/.....

33

34

30

30

- 2.13- Comparação dos perfis temporais dos eventos em ondas métricas (169 MHz) e milimétricas (22GHz) mostrando boa correlação temporal nas duas freqüências. (Raoult et al., 1989).....
- 2.14 -Posições das fontes em ondas métricas e milimétricas, nos dias 22 e 23 de Nov. 1982. O círculo mostra a posição do feixe da antena de Atibaia (22 GHz), a fonte de emissão em 22 GHz está em F e a fonte de métricas aparece mostrada mostrada no losango.
- 2.15- Geometria do modelo proposto para a emissão de ondas milimétricas e asexplosões associadas tipo III (nas freqüências de início 327 ou 237 MHz),e os atrasos observados entre as ondas métricas e milimétricas. As explosões tipo III são produzidas por elétrons de 50 Kev após percorrer uma distância d₁, com velocidade 0,3c, a partir da região de aceleração, e as ondas milimétricas são produzidas pela precipitação de elétrons de 200 Kev, por emissão girossincrotrônica no *loop* fechado.
- 2.16- Esquema do modelo proposto para a emissão de 22 GHz ESTRUTURAS-FINAS em ondas métricas 327 MHz e o atraso no entre eles. A aceleração primária observado tempo ocorre no topo do loop. Os elétrons, precipitando-se para em ondas milimétricas baixo, produzem emissão por mecanismo girosincrotrônico. Entretanto, alguns desses elétrons dirigindo-se para cromosfera, excitam radiação eletromagnética de banda estreita, que escapam para fora com velocidade C aceleram do loop confinado, е os elétrons no tubo de fluxo aberto produzindo estruturas finas.
- 2.17- Exemplo de um grupo de explosões tipo III em 237 MHz intensas , correlacionadas com explosões em ondas milimétricas extremamente fracas. Mostra um caso não usual de ondas métricas adiantadas em relação à

XIX

37

37

40

milimétricas	53
3.1 - Diagrama do Receptor de 1,6 GHz e sistema de aquisição de	
dados	61
3.2 - Localização das Regiões Ativas no período de 7 a 9 de Julho	
de 1985 (Solar Geophysical Data,1985)	70
4.1 - Liberação de energia no <i>loop</i> magnético, acelerando elétrons	
e produzindo uma distribuição isotrópica de elétrons	
térmicos(10 ⁸ K) ou do tipo <i>power-law</i> (E≃ 30 kev)	74
4.2 - Distribuição de elétrons anisotrópica nas pernas do loop	
magnético : cone de perda unilateral com nenhum elétron de	
ângulo de Pich subindo	74
4.3 - Função de distruibuição de elétrons idealizada no espaço	
$(\mathbf{v}_{\parallel}, \mathbf{v}_{\perp})$	75
4.4 - Exemplo de perfis de intensidade temporal de explosões tipo	
<i>spike</i> s de ms observados em 1663 MHz. a) Um dos <i>spike</i> s de ms	
mais intensos. b) Explosões tipo <i>spikes</i> em C1 e C2.A	
explosão tipo <i>spike</i> s-ms em C1 possui o <i>rise-time</i> e a	
duração total à meia potência aproximadamente igual à	
resolução temporal do instrumento. c) Uma explosão tipo	
<i>spike</i> de ms isolada	80
4.5 - Atividade Solar de <i>spike</i> s de milisegundos observados na	
freqüência de 408 MHz, pelo Grupo de Física Solar de	
Trieste na Itália (Veja intervalo inteiro no apêndice)	81
4.6 - Valores correspondentes aos fluxos dos picos nos spikes-ms	
plotados em função da duração à meia potência, em 1663 MHz.	
As curvas de temperatura constantes foram traçadas	
assumindo, para a dimensão da fonte, a duração à meia	
potência vezes a velocidade de Alfvén	85
4.7 - Tempo de decaimento do <i>spike</i> (tp) em I/e, em função da	
freqüência de observação (Güdel e Benz,1990). O valor de to	
para 1663 MHz está indicado por uma seta. A linha	
pontilhada indica a lei empírica válida para as explosões	
tipo III (Alvarez e Haddock,1973)	86

4.8	-	Valores da Duração de Excitação do <i>spike</i> (D ₀) em função da	
		freqüência de observação (Güdel e Benz, 1990).O valor de Do	
		para nossa freqüência(1663 MHz) está indicado por uma seta.	86
4.9	-	Intensidade de Fluxo versus duração dos spikes de 408 MHz.	
		As curvas de temperatura foram plotadas usando-se para	
		dimensão da fonte , o valor da duração total à meia	
		potência vezes a velocidade de Alfvén	91
5.1	-	Exemplo de uma explosão tipo Blip. Em a)parece o espectro	
		dinâmico obtido por Benz et al.(1983), associado com	
		b)raios-X obtido pelo HXRB (>30 Kev), SMM-NASA-USA	95
5.2	-	Exemplos de intensidade dos perfis temporais dos Blips	
		observados em 1,6 GHz a)Blip isolado em polarização R	
		b) Grupo de <i>blip</i> s em polarização R e L	100
5.3	-	Gráfico log-linear do blip isolado o qual está na Figura	
		5.2a. As barras de erros em T1 e T2 são as incertezas nas	
		medidas de tempo de excitação (T) e decaimento (T)	104
5.4	-	Tempo de decaimento das explosões tipo III (< 500 MHz) em	
		comparação com blips (> 500 Mhz). A curva foi obtida por	
		Alvarez e Haddock(1973). A seta indica o tempo de	
		decaimento em 1663 MHz	104
5.5	-	- Perfil temporal da explosão do tipo blip (1663 MHz)	
		juntamente com explosões de raios-X duros (E > 20 kev) Os	
		picos de raios-X estão adiantados de ≃ 350(+/- 150) ms em	
		relação aos blips	108
5.6	-	a) Correlação cruzada entre os picos de raios-X (E>20 kev)	
		e explosões tipo blip (1663 MHz). O coeficiente de	
		correlação máximo é ≃ 0,7 e o atraso médio é de ≃ 128 ms	
		b) L <u>inha pontilhada</u> : pico do evento tipo blip configurado	
		na resolução temporal dos raios-X (128 ms). O contorno	
		cheio. é uma média de três pontos do pico do <i>blip</i> . <u>Linha</u>	
		<u>cheia</u> :pico de raios-X duros	109
5.7	-	Resultado da análise espectral de raios-X uros (E>20 keV)	
		para a explosão no intervalo entre 16 48:50 e 16 48:53 UT.	

XXI

- As linhas verticais representam as barras de erro	
deduzida da observação do número de contagens. As linhas	
horizontais indicam a banda de energia do detector	112
5.8 - a) Explosão de raios-X duros.	
b) Índice espectral versus tempo contado a partir da	
explosão de raios-X mostrada acima. As barras de erro valem	
1 e foram baseadas no número de contagens de raios-X	
observados em cada intervalo	113
5.9 - Explosão tipo blip (1663 MHz) juntamente com explosão em	
raios-X duros (E> 20 keV)	114
6.1 - Explosão solar em microondas (8mm) das 10:28 UT e das 11:47	
UT do dia 29 de Maio de 1981, da região Hale-16864 (Urpo,	
1983}	117
6.2 - Variações no tempo da temperatura de brilhância do pico de	
duas explosões solares (primária e secundária) em 17 GHz,	
do dia 31 de Julho de 1981 (Nakajima et al., 1985)	117
6.3 - Modelo Esquemático de uma proeminência suportada por um	
campo magnético coronal. O asterisco marca a região	
de interação do campo magnético	121
6.4 - Estrutura do campo magnético na região próxima ao filamento	
ativo	124
6.5 - Atividade da explosão ao redor de 15:43 U.T	126
6.6 - Exemplos de explosões homólogas	127
6.7 - Cinco explosões observadas são colocadas juntas para mostrar	
similaridade dos registros de intensidade-tempo	127
6.8 - Exemplos de explosões homólogas-like descritas na Tabela 6.1	129
6.9 - Grupo de manchas observadas no dia 9 de julho de 1985	130
6.10a,b,c - Explosões homólogas conforme foram observadas em	
fotos H-α, do topo para baixo, às 13:42, 14:25 e 15:34 U.T.	132
 6.11 - Modelo convencional das explosões homólogas 7.1 - Modelo de Fluxo emergente de Heyvaerts et al., 1977 	133 139
7.2 - Flare ocorrendo em vários <i>loops</i> complexos	140
7.3 - Modelo de Flare Lalar de Fluxa Emergente.Quando o fluxo	
bipolar de linhas fechadas (fluxo emergente) interage com o	

LISTA DE TABELAS

	Pág.
2.1 - Valores de densidade de elétrons na coroa solar	42
3.1 - Classificação das explosões solares decimétricas	55
3.2 - Observatórios solares instalados na superfície	
terrestre para observações das explosões solares e suas	
principais característiccas	58
3.3 - Observações solares em rádio, obtidas em Itapetinga -	
Atibaia (Brasil) na frequência de 1,6 GHz, e outras a -	
tividades	69
6.1 - Explosões homólogas - like	128

CAPÍTULO 1

FLARES SOLARES E FASE IMPULSIVA

Chamado pelos astrônomos antigos de Roseta Stone ou Atomo de Hidrogênio da Astronomia, o Sol é uma estrela na metada de sua vida, mais brilhante e mais massiva que 90% de suas vizinhas e fonte de toda energia na Terra. Sua proximidade nos permite fazer da atmosfera solar um laboratório, para a inspeção dos mais variados fenômenos físicos, tais como: transferência radioativa, espectroscopia, astrofísica de altas energias, relatividade experimental e física de plasma. O Sol, além de nos mostrar o que seria uma estrela distante, de uma massa solar, nos ajuda a compreender a física das fontes de rádio extragalacticas. Ele é uma estrela razoavelmente estável e apresenta variabilidade de energia através de sua liberação (10²⁷ a 10³¹ erg) nas explosões solares gigantes - os FLARES SOLARES - que produzem radiações, sendo que a maior parte da energia dessas, sai em forma de raios-X. O assunto deste trabalho é a investigação dessas radiações que são produzidas na fase impulsiva do flare.

Tomando como base os perfis de raios-X das explosões solares, tais como os de 30 de março de 1969 estudados por Frost e Dennis (1971), identificamos 5 fases diferentes: a) **fase pré-impulsiva** correspondendo ao fenômeno que parece estar ocorrendo antes da detecção da emissão de raios-X duros, b) **fase de pré-flare**, de algumas dezenas de segundos onde uma emissão fraca de raios-X duros é detectada (Benz et al., 1983), c) **fase de flash** que corresponde ao crescimento rápido da emissão de raios-X duros. A duração desta fase é de poucos minutos e, ao conjunto das fases de **pré-flash** e de **flash**, costuma-se dar o nome de **fase impulsiva**, d) **fase gradual**, que dura por algumas dezenas de minutos e é visível acima de centenas de keV., e e) **fase pós-gradual**, correspondendo a uma longa aceleração (de horas) a qual segue a fase estendida de raios-X duros (explosões tipo IV estacionárias) ou a qual ocorre sem flares ópticos associados (tempestades de ruído). Em ambos os casos, nenhuma emissão em raios-X duros é detectada.

As principais características das várias fases do flare foram descritas a seguir.

a) Fase pré-impulsiva

A emissão em rádio devido a elétrons energéticos ocorre vários minutos antes que a fase impulsiva tenha sido detetada em alguns poucos flares (Gergely e Kundu, 1981; Benz et al., 1983). Isso indica que a aceleração de partículas deve ocorrer antes da fase impulsiva, mas há uma lacuna no estudo das explosões em rádio na fase pré-impulsiva.

1

b) fase de pré-flare

A aceleração torna-se mais forte durante a fase de pré-flash. Essa fase não é sistematicamente detectada em raios-X duros (Benz et al., 1983). Para determinar se a emissão de raios-X duros na fase de pré-flash é comum a todos os flares, são necessários detectores de raios-X duros com alta sensibilidade e um estudo sistemático da emissão em rádio durante esta fase deve ser efetuado.

Na realidade, na maioria dos f*lares* (90%) ocorre somente a fase impulsiva, que é o caso de interesse dos nossos estudos.

c) fase impulsiva

A fase de *flash* corresponde ao grosso da aceleração do elétron e íon e é usualmente detonada quando uma ou várias estruturas magnéticas estão envolvidas em adição àquelas observadas durante a fase de pré-*flash* (Raoult et al., 1985; Machado et al., 1988; Wilson et al., 1990).

Elétrons com energias acima das relativísticas e íons acima de centenas de meV/nucl são acelerados simultaneamente durante a fase de flah em escalas de tempo de segundos (Chupp, 1984; Yoshimori, 1989). Geralmente há uma coincidência temporal no pico das emissões de raios-X duros e as linhas de emissão de raios gama, mas para alguns eventos o atraso ocorre poucos segundos ou poucas dezenas de segundos mais tarde do que o precedente (Yoshimori, 1989). Isso foi tomado por vários autores como um indicativo para um processo de aceleração em duas etapas. Por outro lado , têm sido mostrado que tais atrasos podem ser devido a efeitos de propagação.(Vilmer et al., 1982; Hulot et al., 1989).

Os spikes de milisegundos são observados em rádio e em raios-X duros em cerca de 10 % dos eventos impulsivos (Kiplinger et al., 1983; Benz, 1985; Stähli e Magun, 1986; Güdel e Benz, 1990) o que é usualmente, uma evidência da fragmentação da liberação de energia (Benz, 1986).

Várias observações sugerem que durante a fase impulsiva o local da aceleração se situa na coroa solar, em regiões onde a densidade vale de 10^9 à 10^{10} cm⁻³. Os principais argumentos para isto são: a) a similaridade entre os eventos em raios-X e os spikes em ondas de rádio, sendo que os spikes são observados em ondas de rádio na faixa de freqüência de 600 MHz à 3 GHz (Benz e Kane. 1986), b) ocomportamento sistemático dos drifts em freqüência das explosões em rádio tipo III-like que indicam que nas freqüências menores que 800 MHz (N < 2 × 10^9 cm⁻³) o feixe de elétrons propaga-se para cima (Benz e Zlobec, 1978; Elgaroy, 1980; Aschwanden e Benz, 1986) enquanto que em altas freqüências, maiores que 3 GHz(N > 2 × 10^{10} cm⁻³) eles se propagam para baixo, na direção da fotosfera (Stahli e Benz, 1987). A erupção de filamento e a liberação impulsiva de energia são coordenadase dirigidas para provocar a instabilidade de toda a configuração de campo magnético. Quando o movimento eruptivo da massa atinge uma velocidade de 100 km/s, inicia-se um novo modo de liberação de energia (Kahler et al., 1988).

d) fase gradual

* A aceleração da fase gradual envolve uma estrutura magnética complexa, grandes volumes da coroa e contínua liberação de energia (Trottet, 1986). Devido à lacuna no estudo sistemático de emissão em rádio durante esta fase, não há nenhuma evidência clara da fragmentação da liberação de energia e, como essa fase é detonada ainda não é entendido. Ao contrário da fase impulsiva, muitos dos íons acelerados escapam da atmosfera solar (Cliver et al., 1989). Esse fato sugere que as fases impulsiva e gradual correspondem, ambas, à diferentes processos de aceleração ou a condições físicas diferentes no local de aceleração. Todavia, nenhuma das fases parece ter qualquer correlação forte; i.e., a presença e as características de uma delas não influencia a outra. Na verdade, a) a maioria das explosões mais impulsivas não são seguidas por uma explosão gradual e, b) explosões graduais foram observadas sem explosões impulsivas precedentes (Tsuneta et al., 1984; Ohki et al., 1983; Kai et al., 1983; Kai et al., 1986).

* Ao contrário do que se acredita, a larga escala de ondas de choque coronal (associada com emissão rádiotipo II), dirigida pela fase impulsiva, acelera as partículas necessárias para produzir as explosões graduais em raios-X duros (Frost e Dennis, 1971) e eventos de partículas interplanetárias (Reames, 1988). Há uma forte evidência de que estes choques têm pouca ou nenhuma influência na produção de partículas de altas energias. Na verdade, a) alguns eventos impulsivos em raios-X duros os quais estão associados com os bursts tipo II

ocorrem sem fase gradual e partículas interplanetárias (Klein et al.,1988); b) apesar de se originar em locais diferentes, as emissões métricas e decimétricas em rádio e emissão em raios-x possuem tempo de início e duração que independem da ocorrência dos bursts tipo II (Klein et al., 1983); as explosões graduais em raios-X duros e em microondas ocorrem, algumas vezes, sem as explosões tipo II, ou várias dezenas de minutos após as de tipo II (Kai et al., 1986).

e) fase pós-gradual

* Aceleração longa, de horas, ocorrendo após a fase gradual ou da ausência dos *flares* ópticos são respectivamente associados com os eventos tipo IV estacionários e tempestades de ruído. Essas emissões em rádio têm propriedades similares, ambas consistem de emissão contínua e de eventos tipo I de largura de banda estreita. As explosões tipo I devem ser consideradas como local e micro aceleração de elétrons mas o contínuo não é o resultado da acumulação das liberações discretas de energia observadas (Elgaroy, 1977). Mesmo que a longa produção de elétrons não-térmicos não seja ainda entendida, há algumas indicações que elas sejam acionadas num modo similar ao da fase impulsiva (Kerdraon et al., 1983).

Acredita-se que uma parte significativa da energia do flare é liberada na forma de partículas de altas energias durante a fase impulsiva. Porém, as propriedades dessas partículas não são muito bem conhecidas. Por exemplo, sua distribuição de velocidades é térmica ou não-térmica? Como elas são produzidas, por aquecimento ou aceleração?

Como não podemos detectar estas partículas na superfície do Sol, podemos somente observar sua emissão do solo ou do espaço interplanetário, ou as partículas que escapam do Sol. Esse é o meio básico de se entender estas partículas. As emissões mais intimamente relacionadas à essas partículas de altas energias, e que são estudadas neste trabalho, são: emissões H- α , raios-X duros, microondas, ondas decimétricas, e métricas. Um dos principais problemas para os teóricos, é tentar relacionar as quantidades observacionais dessas emissões com as partículas de altas energias. Todas estas emissões são detectadas durante a fase impulsiva, portanto elas são de característica impulsiva; isto é, elas possuem perfis temporais oscilando rapidamente.

As primeiras sugestões de estudos de emissão multiespectral da fase impulsiva do *flare*, foram dadas durante o Skylab Workshop on Flares (Moore et al., 1980). Neste trabalho, fizemos pela primeira vez, observações e investigações multiespectrais simultâneas (ondas H- α , raios-X duros, milimétricas, decimétricas e métricas) das componentes das explosões solares observadas na fase impulsiva do *flare* solar, com precisão de tempo absoluto menor que 100 ms, com alta sensibilidade e alta resolução temporal.

Nos próximos capítulos, investigamos as explosões queocorrem na fase impulsiva do *flare*:

 a) investigação simultânea das explosões em ondas milimétricas cromosfera, associadas com ondas métricas tipo III e estruturas finas, que ocorrem coroa solar, com resolução temporal de 30 ms;

 b) intrumentação e observações de ondas decimétricas (1663 MHz) com alta sensibilidade e alta resolução temporal, que ocorrem nas próximidades da região de aceleração de partículas e de liberação de energia. Não havia observações nessa faixa de freqüência com alta sensibilidade e resolução temporal;

c) explosões tipo **spike**, em ondas decimétricas de baixa intensidade em 1663 MHz e 408 MHz;

d) explosões tipo **blip**, **observados** p**ela primeira vez** em ondas decimétricas e sua correlação com raios-X duros;

e) explosões tipo homólogos e homólogos-like, em ondas decimétricas associadas aos *flares* homólogos, observadas na emissão $H-\alpha$.

Essas investigações das explosões solares ocorrendo na fase impulsiva do *flare*, sugerem :

 um possível mecanismo de emissão de vários tipos de explosão e seus parâmetros;

 processos de aceleração de partículas, e dimensões da fonte de liberação de energia no *flare*;

 o envolvimento de vários *loops* nas várias alturas do mesmo flare, e

 a permanência da mesma topologia magnética após o flare, por várias horas.

Esses estudos são favoráveis à fragmentação de liberação de energia na fase impulsiva do *flare* solar.

CAPÍTULO 2

ESTUDO DAS EXPLOSÕES SOLARES EM ONDAS MILIMÉTRICAS E EM ONDAS MÉTRICAS TIPO III.

2.1 - INTRODUÇÃO

As medidas simultâneas das características da radiação em ondas métricas e microondas, emitida por elétrons energéticos nos flares solares , fornecem informações indispensáveis para a compreensão dos mecanismos de aceleração de elétrons e liberação de energia.

O estudo das explosões solares em ondas métricasgeradas na coroa solar, obtidas com alta sensibilidade e alta resolução temporal, relacionadas com explosões em ondas milimétricas -geradas na cromosfera, obtidas simultâneamente, pode nos dar informações sobre o mecanismo de geração da radiação e sobre a região de aceleração de elétrons. Além disso, pode fornecer informações sobre a sequência do fenômeno que ocorre à diferentes altitudes.

Na literatura atual, existe pouco estudo sobre explosões solares com alta sensibilidade e alta resolução temporal: em raios-X (Orwig et al., 1981), em milimétricas (Kaufmann et al., 1982b) simultâneamente em raios-X e milimétricas(Kaufmann et al., 1983) e em raios-X e microondas (Cornell et al., 1984). Kosugi, 1981 e Kane et al. (1982) realizaram investigações simultâneas de raios-X, ondas milimétricas e ondas métricas das explosões solares obtidas com resolução temporal de 0.5 s, notando que os picos destas três emissões Entretanto, existe uma lacuna nas coincidiam dentro de ≃ 1 s. investigações simultâneas das explosões em ondas milimétricas e métricas com alta sensibilidade e resolução temporal, e tempo absoluto melhor que 0,5s. Essa falta de informações motivou o início

de um programa de investigações conjuntas entre Brasil e Itália.

2.1.1 - OBJETIVO DESTE TRAEALHO

Os problemas pertinentes ao estudo das explosões solares em ondas milimétricas (22 GHz) e métricas tipo III na freqüência de início (237, 327, 408 MHz), mais o estudo das estruturas-finas em ondas métricas, nos trazem considerações teóricas sobre a explicação de adiantamento/atraso/coincidência dos picos das explosões em ondas métricas em relação à milimétricas. Além disso, temos informações quanto a :

 a) mecanismo de emissão, por exemplo, térmico ou não térmico das explosões em ondas milimétricas;

 b) no caso de ondas métricas, interação de feixe de elétrons com plasma da coroa solar em relação à freqüência de início;

c) processo de aceleração, e ou aquecimento , e

d) energia das partículas .

Neste trabalho, apresentamos pela primeira vez, uma associação das explosões solares pico-a-pico, altamente polarizada(45% de polarização circular R de eventos tipo III (de \approx 1 s) em ondas métricas na freqüência de início (237, 327, 408 MHz), com eventos em ondas milimétricas (22 GHz), circularmente polarizadas e com **precisão temporal absoluta** melhor que 100 ms.

2.1.2 - O CENÀRIO DO FLARE

Em resumo, podemos dizer que a emissão métrica e milimétrica ocorre quando alguns elétrons de alta energia, ao serem acelerados no topo do arco magnético, precipitam-se no *loop* a distância de 10^3 km na direção da cromosfera, e começam a produzir emissão microondas pelo mecanismo de emissão girosincrotrônica. Alguns elétrons acelerados que podem escapar ao longo das linhas de campo magnético abertas, propagam-se para fora, na coroa, numa distância maior que 10^4 km e com velocidade 0.3c, onde c é a velocidade da luz. A interação do feixe de elétrons com o plasma da coroa solar contribui para que sejam produzidas emissões tipo III na freqüência fundamental e/ou no segundo harmônico. Nesse cenário convencional do flare, o pico da explosão tipo III na freqüência de início deveria estar atrasada de \approx 1,5 s em comparação com a estrutura de ondas milimétricas no tempo.

2.2 - OS PROBLEMAS

2.2.1 - ASSOCIAÇÃO DE EXPLOSÕES EM ONDAS MILIMÉTRICAS E MÉTRICAS TIPO III

O estudo simultâneo de explosões em ondas milimétricas (22 GHz) e métricas tipo III-freqüência de início (237 e 327 MHz) foi realizado através de medidas precisas do tempo de pico dessas explosões e da diferença relativa de tempo entre elas, com precisão temporal absoluta maior que 100 ms. Foram selecionados eventos tipo III-métricas nas freqüências 237, 327 e 408 MHz, que foram observados pelo grupo de Física Solar do Observatório de Trieste. As explosões em 22 GHz foram observadas no Rádio Observatório de Itapetinga - Atibaia, pelo pessoal do departamento de Astrofísica (Radioastronomia) do INPE.

Para as estruturas tipo III mais lentas (≃1 s), as diferenças observadas no tempo de pico da explosão tipo III-frequência

de início (237, 327 e 408 MHz),e a emissão de ondas milimétricas associada, estão no intervalo de +/- 1s, ou seja, quase três vezes menor do que o valor esperado teoricamente . Na maioria dos casos, os picos das explosões tipo III estão atrasados de \simeq 500 ms se comparados com os das explosões milimétricas associadas. Ocorrem também coincidências temporais entre os picos das duas explosões e, em alguns casos, os picos das explosões tipo III estão adiantados em relação aos das explosões em milimétricas por \simeq 300 ms, ao contrário do que se aceita teoricamente (Sawant et al., 1984).

2.2.2 - ASSOCIAÇÃO DE EXPLOSÕES SOLARES EM ONDAS MILIMÉTRICAS E MÉTRICAS - ESTRUTURAS FINAS

As estruturas finas em ondas métricas com banda estreita em freqüência e duração de ≈300ms, foram encontradas freqüentemente em associação com estruturas milimétricas no tempo, e a diferença entre os tempos de pico dessas estruturas foi, em média, de +/- 150 ms. Na maioria dos casos, os picos de estruturas em ondas milimétricas estavam atrasados em relação às estruturas finas por 150ms. Essas diferenças observadas no tempo são três vezes menores do que aquelas observadas no caso das explosões tipo III, se a emissão de estruturas finas em ondas métricas estiver no primeiro harmônico; e seis vezes menores se estiver no segundo harmônico; e, na maioria dos casos, de sinal oposto; isto é, as ondas métricas aparecem antes das milimétricas.

2.3 - DISCUSSÃO TEÓRICA

2.3.1 - CARACTERÍSTICAS DAS EXPLOSÕES SOLARES TIPO III

As explosões tipo III (500-10 MHz), e milimétricas de f> 10 GHz, estão frequentemente correlacinadas com os *flares* (Figura 2.1; Kane, 1974), ocorrendo na **fase impulsiva** do mesmo (Svestka, 1976), com abrilhantamentos em H- α . A figura mostra na parte superior, a representação esquemática do espectro dinâmico das explosões que ocorrem nas várias escalas de freqüência em microondas, e em seguida, os perfis temporais das explosões em rádio, \ddot{n} - α , ultravileta, raios-X e raios- γ . As várias fases do *flare* (precursor - impulsiva - estendida) estão assinaladas na parte inferior.

As explosões em ondas métricas tipo III originam-se na coroa solar, no local ou acima da altura onde a freqüência de plasma local é menor do que a freqüência de emissão.

As explosões tipo III são as mais freqüentemente observadas por rádio espectroscopia no intervalo de freqüência de 1GHz $f \ge 10$ MHz. A principal característica é a sua emissão - normalmente é observada mais no segundo harmônico que no fundamental. Começa em freqüências altas e desloca-se rapidamente para baixas freqüências com df/dt $\simeq 0.01 \text{ f}^{1.84}$ MHz/s, onde f é a freqüência de observação (Alvarez e Haddock, 1973) . O drift-rate (df/dt) típico das explosões tipo III é de 400 MHz/s (Benz e Zlobec, 1978). A Figura 2.2 mostra um exemplo de explosão tipo III no espectro dinâmico (Wiehl et al., 1985), na faixa de freqüência de 1000-350 MHz.

A freqüência de emissão das explosões diminui devido ao decréscimo da densidade de elétrons e freqüência de plasma ao longo das linhas de campo magnético abertas, de dentro para fora da coroa solar. Portanto, as explosões de baixa freqüência devem originar-se em altitudes maiores do que aquelas em altas freqüências (Wild et al., 1969).

 Existe uma correlação entre o grau de polarização das explosões tipo III e o drift-rate, e essa correlação cresce com o aumento da polarização (Benz e Zlobec, 1978).





10:49 UT



Fig. 2.2 - Espectro dinâmico de uma explosão tipo III. Fonte: Wiehl et al., 1985, p.13
As explosões tipo III raramente ocorrem isoladas Normalmente ocorrem em grupos de 10 ou mais. Sua duração varia com o inverso da freqüência, sendo que o tempo de subida (*rise-time*) do evento geralmente é menor que o tempo de descida(*fall-time*) (Elgaroy e Lygstadd, 1972). A temperatura de Brilhância das explosões tipo III fica entre $10^9 e 10^{10}$ K.

2.3.2 - MECANISMO DE RÁDIO EMISSÃO DAS EXPLOSÕES SOLARES TIPO III

O mecanismo de emissão das explosões tipo III, assim como para a maioria das explosões solares métricas, é o mecanismo de emissão plasma (MEP). A teoria moderna do MEP aparece resumida na Figura 2.3, e baseia-se na teoria de Ginzburg e Zheleznyakov (1958), com apenas algumas alterações nos detalhes dos processos . O diagrama mostra o processo de emissão da radiação eletromagnética por um feixe de elétrons de baixas energias (50 - 100 keV) em um plasma (Dulk, 1985). O feixe de elétrons desloca-se na coroa, de baixo para cima, seguindo as linhas abertas de campo magnético, com velocidade 0.3c, e gera oscilações de plasma, as ondas de Langmuir. Elas crescem com coeficientes de absorção negativos devido à efeitos quase lineares após chegar à altitude certa, onde o feixe começa a gerar a freqüência de início de tipo III. O mecanismo básico para as turbulência de Langmuir é a instabilidade Bump in the Tail, onde se tem uma distribuição média de velocidades com deficiência em partículas apresentando v $_1$ pequeno ou, em partículas com ângulo de pitch reduzido (Melrose e Dulk, 1982).

As ondas de Langmuir são então :

 a) espalhadas por íons térmicos e/ou por ondas de baixa freqüência (ondas íon- acústicas) em ondas transversas, que originam a radiação na freqüência igual à de plasma local;



Fig. 2.3 - Diagrama do processo de emissão da radiação eletromagnética por um feixe de elétrons em um plasma. Fonte: Dulk, 1985, p. 16.

 b) coalescência das ondas de Langmuir direcionadas opostamente originando ondas transversas no segundo harmônico.

Devido ao decréscimo da densidade eletrônica e, em conseqüência disso, a freqüência de plasma diminui nas camadas mais externas da atmosfera solar, e as radiações de menores freqüências são geradas nas camadas mais altas da coroa solar.

2.3.3 - CARACTERÍSTICAS DAS EXPLOSÕES SOLARES EM MICROONDAS

As explosões em microondas (1 à 90 GHz) originam-se geralmente na baixa coroa solar e cromosfera, onde uma distribuição de elétrons de altas∵energias (≥ 200 keV) acelerados no topo do arco magnético, precipita nos pés do *loop* magnético fechado e produz radiação em microondas pelo mecanismo girossincrotrônico.

Elas são classificadas de acordo com suas características temporais e de intensidade:

1) faixa de freqüência : 1- 90 GHz ;

2) duração : curta, < 10 min (de 100 ms a 1 min na fase impulsiva e de 1 a 10 min na fase gradual), sendo que o rise time(tempo de subida) e fall-time (tempo de decaimento), varia de acordo com o tempo total. Na maioria dos casos, o tempo de subida é menor do que o tempo de decaimento;

3) temperatura de Brilhância : na fase impulsiva : $10^{6}a \ 10^{9}$ K, na fase gradual de $10^{7}a \ 10^{10}$ K. Intensidade:de 0,1 a 10^{4} u.f.s.(1 u.f.s.= uma unidade de fluxo solar = 10^{-22} W/m²Hz) na fase impulsiva/gradual respectivamente;

 polarização: varia entre despolarizado e 100 % polarizado circularmente ;

5) fontes: o mecanismo de emissão é o girossincrotrônico onde, para freqüências > 10 GHz são opticamente finas e, para f < 10 GHz, opticamente espessas. O tamanho da fonte geralmente aumenta com o decréscimo da freqüência. Na fase impulsiva varia de 1'' a 40'' e a fase gradual de 1' a 5'.

2.3.4 - MECANISMO DE EMISSÃO MICROONDAS

÷ .,

O mecanismo de emissão em microondas mais aceito é o girossincrotrônico, porque uma distribuição de elétrons dentro do *loop* magnético ,tanto na forma *power-law* como na forma exponencial pode emitir radiação girosincrotrônica se o campo magnético for \geq 100 Gauss Holt e Ramaty, 1969; Takakura, 1972; Ramaty e Petrosian, 1972; Dulk et al., 1979). A emissão girosincrotrônica de elétrons não relativísticos está concentrada na girofreqüência $\Omega = e \times B/mc$ e seus harmônicos (e é a carga do elétron , m à massa do elétron, B o campo magnético e c a velocidade da luz).

2.3.4.1 - EMISSÃO GIROSINCROTRÔNICA DE ELÉTRONS TÉRMICOS

No caso de distribuição de elétrons no plasma ser térmica (distribuição maxwelliana de elétrons e distribuição de ângulos de *pitch* isotrópica, para cada modo de onda nós teremos pela lei de Kirchoff

$$T_{eff} = T_{e}$$
,
 $\eta_{f} = K_{f} k T_{e} (f^{2}/c^{2})$,
(2.1)

onde: T_{eff} - temperatura efetiva das partículas radiantes; T_{e} - temperatura eletrônica; η_{f} - emissividade(cm⁻³s⁻¹Hz⁻¹sr⁻¹erg); K_{f} - coeficiente de absorção linear(cm⁻¹); f - freqüência(Hz) , e c- velocidade da luz (cm/s), k- constante de Boltzmann

sendo que os coeficientes de emissão e absorção foram calculados analiticamente (Trubnikov, 1958) e numéricamente (Mätzler, 1978).

O comportamento de uma fonte térmica é descrito pelo espectro de radiação e é caracterizado pelo significado do índice espectral ($\alpha(f)$), dado por:

$$\alpha(f) = d \log S(f) / d \log f , \qquad (2.2)$$

onde S é a intensidade de fluxo magnético.

No intervalo opticamente fino($\tau < 1$), $\alpha(f) = -8$ (Matzler, 1978), onde τ é o caminho óptico.

A freqüência de pico para o modo x (freqüência onde S é máximo e τ =1) foi descrita por Batchelor (1984) e vale

$$f_{max} = 1,4 (N_e z/B)^{0,1} (sen \theta)^{0,6} T_e^{0,7} B$$

$$10^8 K \le T_e \le 10^9 K, e$$

$$f_{max} = 475 (N z/B)^{0,05} (sen \theta)^{0,6} T_e^{0,5} B$$

$$10^7 K \le T \le 10^8 K, e$$
(2.3)

onde N_- densidade eletrônica ;

- B campo magnético;
- θ ângulo entre o campo magnético e a linha de visada;
- T_ temperatura de elétrons , e
- z dimensão da fonte .

As equações 2.3 e 2.4 dão uma relação entre parâmetros físicos e parâmetros observáveis da fonte, tais como T_e e B; isto é, se temos T_e no espectro de raios-X duros, então f_{max} pode ser usada para calcular o campo magnético B já que os raios-X duros são gerados pela mesma população de elétrons que geram as ondas milimétricas.

A freqüência de corte inferior (f_{min}) é outra freqüência característica do espectro de densidade de fluxo, e pode corresponder à auto-absorção, giro-absorção térmica ou efeito Razin - supressão de emissão à baixas freqüências. No efeito Razin, o fenômeno de absorção devido à pequena razão entre a velocidade de fase da luz no plasma, a qual é maior que c; para f < 20 η /B ocorre a supressão da emissão.

Acima de 3 GHz (Gary e Hurford,1988), a emissão giro magnética destaca-se em regiões ativas de altas intensidades de campo magnético; e, para freqüências mais altas ainda, a emissão girossincrotrônica só aparece para regiões de altíssimas densidades e campos magnéticos.

2.3.4.2 - EMISSÃO GIROSINCROTRÔNICA DE ELÉTRONS NÃO-TÉRMICOS

No caso da distribuição de elétrons no *loop* ser do tipo *power-law*, os cálculos do mecanismo girossincrotrônico para esses elétrons são muito mais complicados do que no caso térmico. Existem muitos modelos e, neste caso, a lei de Kirchoff não se aplica. Na maioria desses modelos, os cálculos do espectro supõem que a distribuição do ângulo de *pitch* seja **anisotrópica**, mas não se têm evidências observacionais para isso.

Considerando a distribuição **isotrópica** do ângulo de *pich*, os coeficientes de emissão e absorção para o modo extraordinário (modo x) são dados por (Dulk e Marsh, 1982):

$$h_{f,x}$$
 /BN $\simeq 3, 3x \ 10^{-24} 10^{-0,52\delta} \text{sen} \theta^{(-0,43+0,65\delta)} (f/f_B)^{(1,22-0,9\delta)},$
(2.5)

е

$$K_{f,x} / N \simeq 1,4x 10^{-9} 10^{-0,22\delta} \text{sen} \theta^{(-0,09+0, 2\delta)} (f/f_B)^{(-1,3-0,98\delta)},$$
(2.6)

onde δ - índice espectral de energia dos elétrons; N- número de partículas, e $f_B = \Omega / 2 \pi$ freqüência (onde Ω_e - girofreqüência de elétrons).

Nesse caso, a temperatura efetiva depende de alguns parâmetros e é dada por

$$T_{eff} = 2, 2 \times 10^{(9-0,31\delta)} \operatorname{sen}^{(-0,36-0,06\delta)} (f/f_{B})^{(0,5+0,85\delta)} .$$
 (2.7)

A freqüência de pico para uma distribuição não térmica, é dada por :

$$f_{\max} = 2,2 \times 10^{3} \times 10^{0,27} \operatorname{sen}^{(0,41+0,3\delta)} (N_{e}z)^{(0,32-0,03\delta)} B^{(0,68+0,03\delta)}$$
(2.8)

O espectro da distribuição da lei de potência é qualitativamente igual ao da distribuição dos elétrons térmicos com pequenas variações na inclinação do crescimento de f. Nesse caso, o índice espectral $\alpha(f)$ varia de -1,5 para $\delta = 3$ a -4,2 para $\delta = 6$, quando $\tau \ll 1$ (meio opticamente fino).

2.4 - INSTRUMENTAÇÃO UTILIZADA NAS OBSERVAÇÕES

a) Observações em ondas milimétricas

As observações em ondas milimétricas (22 GHz), em polarização R e L foram realizadas pelo pessoal de Física Solar do departamento de Astrofísica do INPE, utilizando-se a antena de 13.7 m de diâmetro de Itapetinga-Atibaia durante o mês de novembro, em 1982. A região ativa 3994 (NOOA) foi rastreada com alta sensibilidade (0.02 u.f.s.), alta resolução temporal (3 ms) e precisão temporal absoluta melhor que 0.1 ms (Kaufmann et al., 1982a), sendo que o sinal foi gravado em fita magnética (gravador marca Ampex) junto com marcas do tempo.

b) Observações em ondas métricas

As observações em ondas métricas (nas freqüências 237, 327 e 408 MHz) foram realizadas simultâneamente às observações em 22 GH, também em polarização R e L. Elas foram realizadas com a antena de 10 m de diâmetro do Rádio Observatório de Trieste, em Trieste (Itália), com sensibilidade melhor que 1 u.f.s., resolução temporal de 30 ms e precisão temporal absoluta melhor que 100 ms, pelo Grupo de Física Solar de Trieste.

2.5 - OBSERVAÇÕES E ANÁLISES

2.5.1 - ONDAS MÉTRICAS TIPO-III E ONDAS MILIMÉTRICAS

Um grupo de 5 explosões foram selecionadas das 25 observadas em 22 de novembro de 1982, para estudos associados de explosões em ondas milimétricas e explosões de ondas métricas tipo III,

22

cujas freqüências iniciais são : 408 , 327 e 237 MHz. Um total de 88, 34 e 15 eventos tipo III foram observados nessas cinco explosões , nas freqüências 237, 327 e 408 MHz respectivamente. Destas, 51, 21 e 6 explosões tipo III respectivamente, foram encontradas com associação no tempo com estruturas de 22 GHz. Geralmente, as explosões tipo III são fracamente polarizadas. No entanto, encontrou-se um grau de polarização de 45 % circular à esquerda, o qual é muito alto (Benz e Zlobec, 1978). O grau de polarização milimétrica (22 GHz) associada observado foi de 15 a 50 % o que é comum para explosões milimétricas.

A Figura 2.4 mostra um exemplo da associação de explosão solar de ondas milimétricas e métricas tipo III, com cinco picos em 22 GHz, bem correlacionados. Os eventos foram confirmados pelo espectro dinâmico do mesmo intervalo de tempo (13 40:00 UT - 13 41:00 UT do dia 23 de Novembro de 1982). Não foi possível fazer uma análise mais detalhada. dos eventos disponíveis em ondas métricas devido à sua baixa resolução temporal

A Figura 2.5 mostra os perfis temporais do grupo de explosões tipo III em ondas métricas, nas freqüência de 408, 327 e 237 MHz, intensidades elevadas (de 800 a 4000 u.f.s.). Elas foram observadas em 22 de novembro de 1982, durante o intervalo de tempo 14 44:10 UT a 14 44:20 UT. Os perfis de 22 GHz também foram observados durante o mesmo intervalo de tempo. Conforme é visto na figura, a maioria dos picos de 22 GHz estão ou adiantados ou coincidentes (+/- 100 ms) com os picos das explosões em ondas métricas (408,327,237 MHz) associadas. Ocorrem também atrasos, e os atrasos de tempo das ondas métricas observadas são menores que 500ms.



Fig. 2.4 - Explosão Solar observada em 23 de novembro de 1982 a)Espectro-dinâmico de Tubingen. Os números indicam as explosões tipo III associadas com b) 22 GHz em polarização RC (right circular).



Fig. 2.5 - Perfis temporais em polarização circular de um grupo de explosões observadas no intervalo de tempo de 14 44:10-14 44: 20 UT em; a)22 GHz b)237 MHz c)327 MHz e d)408 MHz. Os números indicam os picos associados em milimétricas e métricas. Um outro exemplo de associação das explosões tipo III com estruturas de 1 segundo em 22 GHz, aparece na Figura 2.6. Ela mostra uma explosão observada durante o intervalo de tempo de 12 23:00 UT a 12 23:30 UT, no dia 22 de novembro de 1982, que exibe dois picos coindicidentes (Δt +/- 100 ms) em 22 GHz e 237 MHz, quinze picos de ondas métricas atrasados (Δt de 100 à 700ms), e só quatro picos de métricas adiantados (de 100 à 300 ms) em relação à milimétricas. Deve ser observado que as medidas do tempo de pico das estruturas foram feitas em figuras expandidas no tempo, o que possibilita uma visão mais detalhada em relação ao número de picos.

O perfil temporal do grupo de explosões tipo III observadas durante o intervalo de tempo 13 34:40 UT a 13 36:20 UT, e o das explosões em 22 GHz observadas durante o mesmo intervalo , é mostrado na Figura 2.7. Ele se apresenta com as seguintes características: a atividade em ondas métricas começa primeiro em 237 MHz e está bem correlacionada com 22 GHz; a atividade em freqüências mais altas (327,408 MHz) começa mais tarde e não está bem correlacionada no tempo , com 22 GHz. Os picos das explosões tipo III de 237 MHz embora ocasionalmente liderem os picos de 22 GHz (9 picos nas três freqüências, com Δ t variando de 300 à 750 ms) estão na maioria das vezes atrasados em relação às estruturas de 22 GHz (25 picos nas três freqüências, com Δ t variando de 100 à 800 ms).

As diferenças no tempo de pico das estruturas tipo III e das estruturas milimétricas em todas as explosões ficam no intervalo compreendido entre + 0.9 s a -1.2s . Definimos a diferença de tempo Δt entre os picos em ondas métricas e ondas milimétricas como negativo quando os eventos em ondas milimétricas estão adiantados(Figura 2.8) conforme pode ser visto no histograma da Figura 2.9(a,b,c). Pelo histograma geral (Figura 2.9-d) pode-se ver que, na maioria dos casos, as explosões milimétricas (22 GHz)estão adiantadas em média de 500 ms em relação às estruturas tipo III, de ondas métricas (408,327 e 237

2.5.2 - ESTRUTURAS FINAS EM ONDAS MÉTRICAS ASSOCIADAS COM ONDAS MILIMÉTRICAS

Dados observacionais das estruturas finas em ondas métricas foram tomados com o seguinte critério: duração de \simeq 300 ms numa dada freqüência, e de banda estreita (\leq 100 MHz). Por exemplo, as estruturas finas por nós estudadas, só aparecem em uma freqüência entre as três observadas (408, 327 e 237 MHz). Das cinco explosões em ondas métricas observadas nessas freqüências apenas em uma delas apareceram estruturas finas. As estruturas finas de ondas métricas observadas em 408, 327 e 237 MHz possuem fraca polarização circular à esquerda (3 - 20 %). As estruturas das explosões milimétricas (22 GHz) associadas com as estruturas finas de ondas métricas são polarizadas no mesmo sentido, com grau entre 50-60 %. A maioria destas explosões milimétricas, são de fraca intensidade, com fluxo de pico menor que 3 u.f.s, e as explosões métricas possuem intensidade de fluxo variando de 150 à 800 u.f.s.

A Figura 2.10 mostra as estruturas finas no espectro dinâmico de ondas métricas, conhecidas como tipo III-b, observadas na faixa de freqüência de 80 MHz até 1000 MHz. Ela mostra a emissão de banda estreita na freqüência, e estruturas finas tipo *blip* no intervalo de tempo das 14 20:20 as 14 20:40 U.T. Explosões solares simultâneas em 22 GHz mostram um pico claramente associado com tipo III-b e outros com *blips*. Na falta de observações com resolução temporal melhor no mesmo intervalo de tempo, essa explosão não foi utilizada em nossos estudos.







Fig. 2.7 - Explosão Solar observada em 22 nov. 1982. a) Perfil temporal em 22 GHz em polarização RC, com constante de tempo de 3 ms.b,c,d) Perfis temporais em 237, 327 e 408 MHz, polarização LC, com constante de tempo de 30 ms. No topo, à direita, perfis temporais em 327 MHz e 22 GHz, com um pico atrasado (+ 800 ms) e um adiantado (-740 ms) de milimétrica em relação à métrica.



Fig. 2.8 - Convenção para as medidas da diferença temporal entre os picos de ondas métricas e milimétricas ($\Delta t < 0$: ondas milimétricas adiantadas).



Fig. 2.9 - Histogramas do número de picos das explosões tipo III associadas com estruturas em ondas milimétricas (22 GHz) versus diferença de tempo de pico entre as explosões tipo III em ondas métricas e ondas milimétricas. a)408, b)327, c) 237 MHz, d) número total de picos associados em métricas tipo III e milimétricas. Nota-se que na maioria dos casos, as explosões tipo III estão atrasadas ($\Delta t < 0$) em relação às estruturas de 22 GHz por \approx - 500 ms.

30

Outro exemplo de associação de estruturas finas em ondas métricas, na freqüência de 327 MHz com as características citadas acima, associadas à ondas milimétricas aparece na Figura 2.11. Esta figura mostra uma micro explosão simples, gradual(Kaufmann et al., 1984), observada em 22 GHz, com um pico as 14 03:20 U.T.. Quando a micro explosão simples, gradual decai, superposta à ela aparecem outros picos às 14 03:21 UT que continuam por aproximadamente três segundos, e exibem picos superpostos à componente gradual em microondas. Com o objetivo de minimizar o efeito da componente gradual, para melhor comparação temporal das estruturas finas em ondas métricas, 327 MHz, fizemos a subtração da média corrida sobre os valores do fluxo original de 22 GHz e o resultado aparece mostrado na Figura 2.11.b. A maioria dos picos pode ser visto acima do nível de ruído 30, onde σ é o valor do ruído medido pico-a-pico. As estruturas tipo III em 327 MHz associadas são mostradas na Figura 2.11c em polarização circular à esquerda, na qual podem ser identificadas as estruturas de A Figura 2.11e é a mesma da Figura 2.11b trabalhada na 200 ms. freqüência de 327 MHz, onde se vêem claramente, seis estruturas finas acima do nível 3σ.

A diferença de tempo entre os picos em 327 MHz e a estruturas associadas em 22 GHz fica entre +/- 300 ms. 5 eventos foram estudados para associação de estruturas finas em ondas milimétricas e ondas métricas. Um total de 56, 48 e 12 estruturas finas foram observadas nas freqüências de 237, 327 e 408 MHz respectivamente. Deste total, 44, 36 e 12 estruturas finas em ondas métricas respectivamente, estavam associadas no tempo, com estruturas de 22 GHz. A distribuição da diferença do tempo de pico das estruturas em 22 GHz com as estruturas finas, está no histograma da Figura 2.12a,b,c,d e mostra uma diferença média de +/- 200 ms. A maioria das estruturas de ondas métricas estão adiantadas, em média, por 150 ms, se comparadas com as estruturas em ondas milimétricas associadas.



32

Fig. 2.10 - Estruturas finas tipo IIIb e blips observados a) no espectro dinâmico na faixa de freqüência de 90-1000 MHz, mostrando emissão de banda estreita na freqüência. b)Perfil temporal observado no mesmo tempo, em 22 GHz, com polarização RC e LC.



Fig. 2.11 - Explosão Solar observada em 23 nov.1982. a) Perfil temporal de 22 GHz em polarização LC, com constante de tempo de 3 ms. b)Resultado da subtração da média corrida da emissão de 22 GHz da emissão original de 22 GHz. c)Perfil temporal de intensidade de 327 MHz em polarização LC com constante de tempo de 30 ms. d) No canto são mostrados picos de 327 MHz e 22 GHz a redor de 14 03:20 UT que apresentam coincidência e atraso das estruturas em 22 GHz, com estruturas finas em 327 MHz e) 0 mesmo da fig. 2.11b para 327 MHz.



Fig. 2.12 - Histograma do número de estruturas em ondas milimétricas (22 GHz) associadas com estruturas finas em onda métricas versus diferença no seu tempo de pico a)em 408 MHz b) 327 MHz e c)237 MHz. d) Número total de estruturas finas associadas com 2222 GHz. Note que o pico da maioria das estruturas finas em métricas lidera os picos das ondas milimétricas associadas por ≃ 150 ms/. 2.6 - INTERPRETAÇÕES ANTERIORES DE $\Delta T > / < / = 0$

A interpretação teórica do atraso das ondas métricas em relação à milimétricas tem sido estudada em muitas freqüências diferentes e de várias maneiras por vários pesquisadores (Sawant et al., 1984; Raoult et al., 1989).

Sawant et al. (1984) fazendo medidas do tempo de início das explosões, realizaram um estudo de associação das estruturas das explosões solares em ondas métricas e milimétricas das freqüências de 408, 327 e 237 MHz e 22 GHz com alta sensibilidade e alta resolução temporal, e encontraram atrasos e adiantamentos das ondas métricas em relação à milimétricas, da mesma ordem de grandeza encontrada pela autora deste trabalho. O adiantamento das ondas milimétricas (22 GHz) em relação à ondas métricas (237 MHz) foi interpretado considerando-se o tempo de aceleração dos elétrons de altas energias (200 keV) e o tempo de propagação gasto pelos elétrons de baixas energias (50 keV), para alcançar o nível de plasma onde eles produzem emissão em 237 MHz. Seja At, o excesso de tempo de aceleração necessário para acelerar os elétrons de altas (> 200 keV) energias-responsáveis pela geração de microondas, comparado com o tempo necessário para acelerar os elétrons de baixas energias (50 keV)- responsáveis pela geração de ondas métricas tipo III, e Δt_{p_1} o tempo de propagação de elétrons de baixas energias desde a região de aceleração até alcançar o nível de plasma de 237 MHz após sua aceleração inicial.

Se $\Delta t_{AHL} = \Delta t_{PL}$, as das métricas e milimétricas começam ao mesmo tempo;

Se $\Delta t_{AHL} < \Delta t_{PL}$, as ondas milimétricas aparecem antes das ondas métricas;

Se Δt > Δt , as ondas milimétricas aparecem depois das ondas métricas.

Devido à alta imprecisão das medidas de tempo de início das explosões solares, principalmente em ondas milimétricas onde o rise-time é muito lento, se faz necessário um trabalho usando medidas

Raoult et al., (1989), realizaram um estudo de associação de eventos em ondas milimétricas(22 GHz) e tipo III ondas métricas (169 MHz), mas utilizando as observações HELIOGRÁFICAS. Nesse caso a altura da emissão tipo III é independente do modelo de densidade . A altura observada é igual a altura calculada pelo modelo de Saito x 10 de densidade. Neste caso, para as medidas de correlação temporal, foram usados os tempos de pico dos eventos, com baixa resolução temporal (< 1 s). Foram encontrados adiantamentos (de 100 à 1000 ms) e coincidências dos picos das estruturas em ondas métricas em relação à milimétricas. No entanto, na maioria dos casos, os eventos em ondas métricas apareciam atrasados (com At variando de 100 à 2000 ms) em relação à milimétricas, de um valor duas vezes menor do que o esperado .Esta variação no tempo foi explicada através de uma geometria 3-D , que deduz valores de velocidade de elétron, responsável pela emissão de tipo III , muito altos. Se v é a velocidade do feixe de elétrons, excentão v ≥ 0,6 c, o que significa que elétrons de altas energias(≥ 200 keV) também estão envolvidos tanto na geração de tipo III métricas como em milimétricas. A Figura 2.13 mostra uma comparação dos perfis temporais dos eventos estudados por Raoult et al.(1989), mostrando uma correlação temporal entre as freqüências 22 GHz e 169 MHz.

A Figura 2.14 mostra uma comparação entre as posições entre as fontes de ondas métricas e milimétricas (Raoult et al., 1989).

0

do tempo de pico dos eventos.



Fig. 2.13 - Comparação dos perfis temporais dos eventos em ondas métricas(169 MHz) e milimétricas (22 GHz) mostrando boa correlação temporal nas duas freqüências. Fonte: Raoult et al., (1989), p. 38.



Fig. 2.14 - Posições das fontes em ondas métricas e milimétricas, nos dias 22 e 23 de novembro de 1982. O círculo mostra a posição do feixe da antena de Atibaia (22 GHz). A fonte de emissão em 22 GHz está em F e a fonte de métricas aparece mostrada no losango. Em resumo, no trabalho de Raoult et al., (1989) as diferenças entre os picos das ondas métricas e milimétricas são da mesma forma tipo e sentido daquelas que nós encontramos, mas estas diferenças não são da mesma freqüência de início de tipo III e, sua freqüência ainda é muito baixa. Também não explicaram a coincidência e a ocorrência de picos de ondas métricas adiantadas em relação às milimétricas.

Nota-se que em nenhum dos trabalhos anteriores, foi realizado estudo de comparação das freqüências de início de tipo III com as ondas milimétricas.

2.7 - INTERPRETAÇÕES DA DIFERENÇA TEMPORAL DA FREQUÊNCIA DE INÍCIO DE TIPO III E DADOS MILIMÉTRICOS

Para interpretar a diferença temporal dos picos de ondas métricas e milimétricas, fizemos uma estimativa da distância mínima que o feixe de elétrons deve percorrer antes de se tornar instável e produzir emissão tipo III. A seguir, calculamos a distância entre a região de aceleração de elétrons e a região de emissão em ondas métricas, para o fundamental e segundo harmônico. Considerando a velocidade dos elétrons igual à 0.3 c, determinamos os atrasos esperados entre ondas métricas e milimétricas. Tentamos explicar os atrasos observados considerando a velocidade dos elétrons \approx 0.6c, com a emissão de tipo III no primeiro harmônico. As evidências da emissão no primeiro harmônico serão por nós discutidas.

2.7.1 - ESTIMATIVA DA DISTÂNCIA MÍNIMA

Considerando a geometria do *flare* solar conforme esquema mostrado na Figura 2.15, é possível estimar o valor teórico esperado do atraso do tempo de pico das estruturas em ondas métricas na freqüência de início de tipo III (237 MHz) e milimétricas (22 GHz). Seja um feixe de elétrons sendo acelerado no topo do arco magnético na região de aceleração (Figura 2.15) e viajando ao longo das linhas de campo magnético abertas. A distância mínima (X) na qual o feixe deve percorrer antes de se tornar instável desde a região de aceleração até a região de emissão de ondas métricas, é dada por (Kane et al., 1982). Assim, se T é a temperatura da coroa (~10⁶ K),

$$X_{\min} = 1,5 \times 10^4 \times \alpha \times t_{exc} \times (T / 10^6 K) \ km$$
(2.9)

onde:T - temperatura da coroa ($\simeq 10^6$ K);

t - tempo de excitação do feixe de elétrons;

α - expoente da lei de potência que descreve a função de distribuição de elétrons no local de aceleração (α=2γ+1), e
 γ - índice espectral em raios-X.

Valores de γ e t_{exc} foram obtidos em observações e raios-X, com γ valendo tipicamente de 2 à 5 , e t_{exc} = 1s.

Na maioria das explosões observadas em nosso trabalho, o tempo de subida é igual ao tempo de excitação, e menor do que 1 s. Tomando T = 10^6 K, obtivemos X = $3,3 \times 10^4$ km. A interpretação então é a seguinte : após se propagar para cima, com velocidade 0,3 c, por uma distância mínima de $3,3 \times 10^4$ km, em direção das linhas de campo magnético abertas, ocorre uma instabilidade no feixe de elétrons (*bump in the tail*) quando uma curva positiva aparece na função de distribuição de velocidades do feixe de elétrons. Isso produz a emissão em ondas métricas no primeiro e segundo harmônicos, pelo mecanismo de emissão plasma.



Fig. 2.15 - Geometria do modelo proposto para a emissão de ondas milimétricas e as explosões associadas tipo III (nas freqüências de início 327 ou 237 MHz), e os atrasos observados entre as ondas métricas e milimétricas. As explosões tipo III são produzidas por elétrons de 50 keV após percorrer uma distância d₁ com velocidade 0,3c, a partir da região de aceleração e as ondas milimétricas são produzidas pela precipitação de elétrons de 200 keV, por emissão girosincrotrônica no *loop* fechado.

2.7.2 - CÁLCULO DA DISTÂNCIA ENTRE A REGIÃO DE ACELERAÇÃO E AS REGIÕES DE EMISSÕES

De estudos estatísticos de raios-X impulsivos e explosões tipo III associadas, em um período de observações de 7068 horas, Kane (1981) sugeriu que a região de aceleração, associada com altas freqüências de início das explosões tipo III produzindo raios-X, está localizada próxima ao nível de densidade de elétrons de 5 x 10⁹ cm⁻³, correspondendo à freqüência de plasma de \simeq 500 MHz.

Pela equação de densidade $(f_p = 8,98 \times 10^3. (N_e)^{1/2})$ ond f_p é dada em Hz e N_e em cm⁻³, calculamos os valores da densidade de plasma das regiões de emissão em 237 e 327 MHz , para o primeiro e segundo harmônicos, utilizando o modelo de densidade de Saito (1970). Para esse modelo, tem-se que

$$N_{e}(r) = (3,09 \times 10^{8})/r^{16} + (1,58 \times 10^{8})/r^{6} + (0,025 \times 10^{8})/r^{2.5},$$
(2.10)

onde N - densidade de elétron correspondente à freqüência de plasma, e r - altura acima da fotosfera em termos do raio solar.

Calculamos a altura acima da fotosfera da região de emissão de ondas métricas. Os resultados para o modelo de Saito x 1 até x 10 estão no anexo 2 enquanto que os resultados relevantes à este trabalho que foram obtidos com o modelo de Saito x 10 estão na Tabela 2.1. Os resultados da tabela do anexo 2 foram calculados por Monique Pick, do Observatório de Paris.

f(MHz)	N _e (cm ⁻³)	r(R _o)
1° Harmônio		1,20
237 2° Harmônic	co 1,7 x 10 ⁸	1,47
1° Harmônio	co 1,3 x 10 ⁹	1,12
2° Harmônico	co 3,3 X 10 ⁸	1,33

TABELA 2.1 - VALORES DA DENSIDADE DE ELÉTRONS NA COROA SOLAR

A emissão em microondas ocorre normalmente em mais do que dois harmônicos, alcançando até dez harmônicos. Para se observar na freqüência de 22 GHz, a freqüência fundamental deve ser $\simeq 22/3 \simeq 7,4$ GHz, se assumirmos que o mínimo é o terceiro harmônico. Deve ser originada em regiões onde a freqüência de plasma é menor do que este valor. Nesse caso, usando o modelo de densidade abaixo

$$N_{r}(r) = 2,5 \times 10^{12} e^{-7,7 \times 10^{-4} (r-500)} cm^{-3}$$
, (2.11)

que fornece a variação da densidade na cromosfera(correspondendo à 5 vezes o modelo de densidade cromosférica de Cillié e Menzel, (1935)), e considerando $N = 5 \times 10^{11} \text{ cm}^{-3}$, a altura estimada para originar a emissão de 22 GHz vale :

r = 2400 km acima da fotosfera.

Podemos agora estimar a distância entre a região de aceleração e a região de emissão tipo III. Ela vale , para 237 MHz, no primeiro e segundo harmônicos

 $d_1 = 1,20 R_{\odot} - 1,04 R_{\odot} \simeq 100.000 km$ e $d_1 = 1,47 R_{\odot} - 1,04 R_{\odot} \simeq 300.000 km$,

respectivamente.

Observamos neste caso, que a distância entre a região de aceleração e a região de emissão tipo III(237 MHz) é maior que X (3.3 x 10⁴km) - distância mínima para que o feixe de elétrons se torne instável e provoque a emissão tipo III.

2.7.3 - ATRASO ESPERADO ENTRE ONDAS MILIMÉTRICAS E MÉTRICAS TIPO III

A diferença de tempo Δt entre os picos de ondas métricas e os de milimétricas pode ser estimada considerando-se que os elétrons energéticos (provocadores da emissão tipo III e emissões em milimétricas) sejam acelerados ao mesmo tempo. Deve ser considerado, também que alguns deles se desloquem para cima em linha reta até uma distância d₁ (gerando tipo III), e que alguns deles com velocidade 0.3 c, precipitem-se nos pés do *loop* até uma distância d₂, (gerando microondas). Desta maneira, teremos

 Δ t = d1/0.3c - d2/0.3c, (2.12)

onde:

- d1 distância entre a região de aceleração e a região de emissão tipo III, e
- d2 distância entre a região de aceleração e a região de emissão em ondas milimétricas.

Como d1 » d2, podemos escrever que

$$\Delta t = d_1/0.3 c$$
 (2.13)

Nesse caso, usamos o valor de d_1 , e assumimos que a emissão em ondas métricas é gerada no primeiro e segundo harmônicos. Conseqüentemente, as explosões em ondas milimétricas (22 GHz) estarão adiantadas em relação às ondas métricas, na freqüência de início, de 1,2 s se, a emissão estiver no fundamental, e 3,3 s se estiver no segundo harmônico.

2.7.4 - ATRASO ENCONTRADO ENTRE MÉTRICAS TIPO III E MILIMÉTRICAS

Em nosso caso, as diferenças temporais entre o tempo de pico da freqüência de início (237 MHz) das explosões tipo III e das ondas milimétricas associadas valem, em média $\simeq 500$ ms, um fator 2 ou 6 vezes menor do que o esperado, se a emissão em ondas métricas estiver no primeiro ou no segundo harmônico. Algumas vezes as duas ondas são coincidentes e, poucas vezes o pico das ondas métricas aparecem adiantadas ($\simeq 200$ ms).

Considerando-se que a fonte de emissão das explosões em ondas milimétricas seja não-térmica, se o tempo de aceleração dos elétrons de altas energias adicionado ao tempo de propagação destes até os pés do *loop* ($d_2/0,3.c$) for menor do que o tempo de propagação dos elétrons de baixas energias até a região de emissão tipo III($d_1/0,3.c$), o atraso entre as ondas milimétricas e métricas valerá

$$\Delta t = d_1/0.3c - (d_2/0.3c + \Delta t_{AHT}) , \qquad (2.14)$$

onde Δt_{AHL} é a diferença entre o tempo de aceleração dos elétrons de altas energias e os elétrons de baixa energia .Se, $d_1/0,3c = \Delta t_{AHL} + d_2/0,3c$, haverá uma coincidência no tempo de pico das explosões. Se, $d_1/0, 3c < \Delta t_{AHL} + d_2/0, 3c$, então os picos em ondas métricas estarão adiantados em relação aos de milimétricas.

As explosões em ondas milimétricas(E >200 keV) são geradas por elétrons de energia >200 keV enquanto que as de tipo III são geradas por elétrons de energia \leq 50 keV. Existem evidências que os elétrons mais energéticos são gerados mais tardiamente que os elétrons de mais baixa(\leq 50 keV) energia (Bai e Ramaty, 1976)

Se o efeito da dependência no tempo de aceleração dos elétrons de altas energias for maior que o caminho *alongado* para os elétrons tipo III pode-se, ainda, explicar a diferença entre o atraso esperado, (de 1.2 s) e o atraso encontrado(0.5 s) nas explosões métricas em relação à milimétricas.

Nossas observações de ondas métricas tipo III mostram que o grau de polarização das explosões tipo III é \approx 45 %, maior do que o normal. A correlação entre o grau de polarização das explosões tipo III e a razão de drift foi investigada por Benz e Zlobec (1978). Eles mostraram que o alto grau de polarização circular das explosões tipo III está relacionado com a elevada razão de drift nestas explosões. De acordo com Benz e Zlobec, a razão de drift nesse caso deveria ser de 400 MHz/s enquanto que normalmente é de \approx 200 MHz/s. Isso sugere um alto grau no gradiente de densidade de elétrons na coroa e/ou, alta velocidade dos elétrons para geração de emissão coerente.

Observações, com altos graus de polarização, sugerem que a velocidade do feixe de elétrons é fator mais importante do que o gradiente de densidade. Neste caso a velocidade do feixe é > 0,6 c, o que dá origem à emissão de alta freqüência no primeiro harmônico e explica os atrasos observados pelo menos duas vezes menor do que o esperado. Isto significa que pelo menos nestas observações a energia dos elétrons responsáveis pela geração das explosões tipo III e microondas é algo da ordem de 200 keV.

Além disso, com observações do rádio heliógrafo em 169 MHz, Raoult et al. (1989), confirmaram que a distância (estimada pelo modelo de Saito x 10) entre a região de aceleração e a região de emissão em 169 MHz é coerente com o modelo descrito acima para se calcular a distância à região de emissão de tipo III. Eles estudaram a associação de eventos tipo III e microondas (22 GHz) na mesma região ativa e no mesmo dia de nossas observações.

2.8 - EXPLICAÇÃO PARA O ATRASO NO TEMPO DE PICO DE ONDAS MILIMÉTRICAS EM RELAÇÃO À ONDAS MÉTRICAS E ESTRUTURAS-FINAS

Os atrasos médios temporais observados no caso das estruturas finas são \simeq 3 vezes menores do que aqueles observados no caso das explosões tipo III e, ao contrário destas, na maioria dos casos, as estrutura finas (ondas métricas) estão adiantadas em relação às ondas milimétricas .

Os elétrons são normalmente acelerados no topo do arco magnético. Enquanto estes elétrons precipitam-se na direção dos pés do loop para produzir ondas milimétricas por radiação girosincrotrônica, no mesmo loop, uma distribuição instável de elétrons produz radiação intensa de banda estreita através do mecanismo de emissão maser. Essa radiação eletromagnética pode escapar para fora do loop magnético e acelerar elétrons de altas energias nos tubos de fluxo aberto adjacentes, e que geram estruturas finas (Figura 2.16) conforme foi sugerido por Sprangle e Vlahos(1983). Então, a diferença observada entre ondas métricas, estruturas finas e as estruturas associadas em ondas milimétricas, é devido à diferença de tempo entre a precipitação dos elétrons de altas energías no loop confinado magneticamente(a qual produz emissão de ondas milimétricas), e o tempo de viagem da radiação eletromagnética escapando para fora do loop confinado e indo para o

46

tubo de fluxo aberto onde elétrons secundários são acelerados para produzir emissão de estruturas finas em ondas métricas. As ondas eletromagnéticas, produzidas no mesmo *loop*, viajam três vezes mais depressa (com velocidade da luz) do que o feixe de elétrons, para chegar ao mesmo nível onde as estruturas finas são produzidas, imediatamente após a aceleração dos elétrons secundários.

As diferenças médias observadas entre as estruturas finas em ondas métricas e as estruturas associadas em ondas milimétricas, devem ser menores do que as observadas no caso das explosões tipo III e as estruturas em ondas milimétricas. O adiantamento das estruturas finas em ondas métricas em relação à milimétricas sugere, na maioria dos casos, que a fonte da região de aceleração primária deve estar localizada próxima à região onde as estruturas finas são produzidas por aceleração secundária (Bhonsle et al., 1979). Nesse caso, a região de aceleração localiza-se na alta coroa, ao contrário do que normalmente se assume, o que também explica a ocorrência de estruturas finas.

2.9 - CASO NÃO USUAL DE UM PARA UM DE ASSOCIAÇÃO NO TEMPO DE PICO DAS ONDAS MÉTRICAS E MILIMÉTRICAS

Os estudos anteriores de associação pico-a-pico de ondas métricas e milimétricas (Kane et al., 1982, Sawant et al., 1984; Raoult et al., 1989, e inclusive este trabalho), mostraram que não há uma relação um a um entre os picos de ondas métricas e milimétricas.



do modelo proposto para a emissão de 22 GHz Fig. 2.16 - Esquema ESTRUTURAS-FINAS em ondas métricas 327 MHz e o atraso no tempo observado entre eles. A aceleração primária ocorre no topo do loop. Os elétrons, precipitando-se para baixo, produzem emissão em ondas milimétricas pelo mecanismo Entretanto, alguns desses elétrons girosincrotrônico. a cromosfera, excitam radiação dirigindo-se para eletromagnética de banda estreita, que escapam para fora do loop confinado, com velocidade \underline{c} e aceleram OS . no tubo de fluxo aberto produzindo estruturas elétrons finas.

Um caso não usual que mostra associação de um para um de ondas métricas e ondas milimétricas, aparece na Figura 2.17, no evento das 12 24:46 UT de 22 de novembro de 1982, em 22 GHz e 237 MHz (Trevisan et al.,1990a).Nesse exemplo, vemos um grupo explosões tipo III intensas (2.200 u.f.s.), confirmadas no espectro dinâmico e correlacionadas uma a uma com explosões em 22 GHz **extremamente fracas** (≤ 3 u.f.s.). Todos os picos em ondas métricas, nesse caso, estão adiantados em relação às milimétricas, de 0,7 a 0,2s. As ondas métricas tipo III são 45 % polarizadas circularmente à direita, enquanto que as ondas milimétricas, 15 % polarizadas circularmente à esquerda.

2.9.1 - DISCUSSÃO E INTERPRETAÇÃO DO CASO NÃO USUAL

Assumindo-se que a fonte da explosão em milimétrica é de origem térmica, que a métrica tipo III é não-térmica, e que elas estão ocorrendo ao mesmo tempo, o tempo de aquecimento Joule é dado por (Holman, 1985) ;

$$t = 1,24 \times 10^{5} (10^{18} / A) (100 / B) (T / 10^{7})^{1/2} (\nu_{e} / 10)^{-1} (\eta_{v} / 10^{9}) (V / 10^{27}).$$

$$\int_{(v_{e} / v_{e})^{2} s} (2.15)$$

onde t_j - tempo de aquecimento Joule da região de emissão de λ -mm (s); A - área da placa de corrente (cm²); B - campo magnético na região de emissão (G); η_v -densidade média de elétrons térmicos no volume V (cm⁻³); V - volume da região de emissão (cm³); T - temperatura da região (K); v_e - freqüência de colisão (s⁻¹); v_e - velocidade crítica $v_c = 6 \times N_e / E$ cm/s , e v_e - velocidade de elétrons térmicos (cm/s).

O tempo de aceleração dos elétrons responsáveis pela emissão não térmica, por exemplo tipo III, pode ser escrito como :

$$\frac{165N_{r}/10^{32}(10^{18}/A)(100/B)(T/10^{7})(\nu/10))}{4,66(\nu/\nu)^{11/4}\exp(-2^{1/2}(\nu/\nu)-1/4(\nu/\nu)^{2})}$$
(2.16)

onde t - tempo de aceleração dos elétrons, e N - número de elétrons acelerados.

t_≥

Assim, podemos calcular a razão entre o tempo de aquecimento dos elétrons térmicos e o tempo de aceleração de elétrons que resulta em

$$t_{j_r} = 0.4 N_t / N_r (v_c / v_e)^{19/4} exp(-1.4(v_c / v_e) - 0.25(v_c / v_e)^2)$$
,
(2.17)

onde N_t- é o número total de elétrons no volume térmico responsável pelo processo de emissão em milimétricas (N_t = $\eta_v \times V/m_e$, $m = 9,11 \times 10^{-31}$ kg).

Dependendo da razão entre o tempo de aquecimento e tempo de aceleração, pode-se explicar o atraso das ondas milimétricas o o adiantamento das ondas métricas, ou a coincidência das duas.

Podemois ver que para $N_t / N_r \approx 10^4$ e vc/ve ≤ 5 , o tempo de aceleração(t_r) é menor que o tempo de aquecimento(t_j), e caso contrário, o tempo de aceleração é maior que o tempo de aquecimento. Dependendo da fonte de microondas e dos parâmetros do feixe, tais como N_t / N_r , E, η_e e Te (onde E é energia), atrasos em ambos os sentidos podem ocorrer.

Investigando a Figura 2.17 , vemos dois casos distintos de atraso de ondas milimétricas com relação à métricas:

1) caso a - O rise-time das estruturas em ondas milimétricas
(que representa o tempo gasto no aquecimento da região de emissão em 22 GHz) é mais lento do que o *rise-time* das estruturas em ondas métricas (que representa o tempo gasto na aceleração de elétrons que produzem tipo III). Considerando-se que a região de aceleração (ondas métricas) e a região do início do aquecimento (ondas milimétricas) é bem próxima da região de emissão de milimétricas, mesmo que a aceleração dos elétrons que produzem tipo III comece mais tarde, o pico das explosões em métricas aparece antes do pico de ondas milimétricas.

2) caso b - Nesse caso, a aceleração de elétrons tipo III, começou ao mesmo tempo que o aquecimento de 22 GHz, mas não próximo da região de emissão de milimétrica. Além disso, houve um deslocamento da frente de calor que vai aquecer a região de emissão de milimétricas, (na figura é o tempo entre o início da explosão em métricas e o início da explosão em milimétricas). Aqui, a região de aceleração e aquecimento fica num ponto mais alto do *loop* do que no caso anterior. Os casos c e d na figura são análogos ao caso b. Nota-se ainda que o intervalo de tempo gasto para o deslocamento da frente de calor não é constante em todas as explosões (b, c, e d). Isso pode significar que as diferentes explosões são produzidas em diferentes *loops* e em diferentes alturas, conforme sugestão de Vlahos et al(1984).

2.10 - CONCLUSÕES

Neste trabalho ,o estudo das explosões em ondas milimétricas e métricas na fase impulsiva do *flare*, nos conduz às seguintes conclusões :

1) observou-se um atraso em ondas métricas menor que o esperado

em relação à milimétricas. O atraso sugere que a velocidade dos elétrons que geram ondas métricas é maior do que 0,3 c (possuem energia igual à dos elétrons de ondas milimétricas) e, como observamos em freqüência alta, pelo menos nesse caso, as ondas métricas foram geradas no primeiro harmônico;

- ocorreram coincidências de ondas milimétricas e métricas. As coincidências sugerem que a aceleração dos elétrons energéticos é dependente do tempo, sugerindo que os elétrons de alta energia são gerados após os elétrons que possuem menor energia;
- 3) houve casos de adiantamentos de ondas métricas em relação à milimétricas. Tudo indica que o tempo de propagação de elétrons tipo III é maior que o tempo de aceleração dos elétrons de altaenergia;
- o modelo de densidade de Saito x 10, usado para os cálculos de densidade, é comprovadamente satisfatório neste caso.
- 5) o estudo da associação de **ESTRUTURAS FINAS** em ondas métricas com milimétricas, indica que :
 - a) a aceleração dos elétrons ocorre na alta coroa, e
 - b) as estruturas finas em ondas métricas são geradas por elétrons secundários acelerados, e
- 6) a associação de eventos de ondas métricas e milimétricas, de um para um, sugere que :
 - a) o mecanismo do *flare* é composto de elétrons térmicos e não-térmicos, e está ocorrendo em vários *loops* complexos, a várias alturas, e
 - b) a emissão de ondas milimétricas ocasionalmente, pode ser originada de elétrons térmicos.



Fig. 2.17 - Exemplo de um grupo de explosões tipo III em 237 MHz intensas correlacionadas com explosões em ondas milimétricas extremamente fracas. Mostra um caso não usual de ondas métricas adiantadas em relação à milimétricas. Os casos a,b,c e d aparecem discutidos no ítem 2.9.1.

CAPÍTULO 3

INSTRUMENTAÇÃO DECIMÉTRICA DE ALTA SENSIBILIDADE E RESOLUÇÃO TEMPORAL OBSERVAÇÕES EM 1663 MHz

3.1 - OBSERVAÇÕES DAS EXPLOSÕES SOLARES

observações das explosões solares em ondas As decimétricas iniciaram-se há menos de 30 anos com Yong et al.(1961). Eles fizeram um estudo do espectro dinâmico delas no intervalo de freqüência de 500 - 950, MHz com resolução temporal de 200 ms e resolução em freqüência de 500 kHz, classificando preliminarmente as explosões de drift rápido (explosões de emissão contínua associadas com eventos maiores) e de drift intermediário, as quais denominaram de fibres. Em seguida Kundu et al.(1961) compararam o espectro dinâmico das explosões solares em rádio, nos intervalos de comprimento de onda decimétrico e métrico (500 a 1000 MHz) e resumiram algumas características das explosões de drift rápido no comprimento de ondas decimétricas. Kundu e Spencer (1963) estudaram as características espectrais do flare associado à radiação contínua no intervalo de freqüência de 500-1000 MHz. Em 1965, Kundu apresentou explosões decimétricas com as seguintes características : i) estruturas tipo IIIlike, com duração entre 0,3 e 0,2 s e taxa de deriva de freqüência > 2000 MHz/s e ii) explosões com drift-rate rápidos (2000 MHz/s) e duração de tempo ≤ 200 ms. Tarnstrom e Philip (1972) usando alta sensibilidade (≃ 1 u.f.s.), resolução temporal ≤ 10 ms e resolução em freqüência de ≃ 1MHz, após 2000 horas de observações do Sol em métricas, encontraram uma associação ocasional de explosões tipo III e explosões tipo spike sugerindo uma continuidade morfológica entre os dois tipos de eventos. Por mais de uma década, os estudos das explosões estagnados. Eles só solares nessa faixa de freqüência ficaram voltaram a se tornar alvo de interesse dos cientistas após observações do SKYLAB, que mostraram uma melhor associação de raios-X

com ondas decimétricas ocorrendo na cromosfera. Várias evidências sugeriram que a liberação de energia das partículas está ocorrendo na mesma região onde ocorrem explosões decimétricas (Brown et al., 1981).

Wiehl et al. (1985) classificaram as explosões decimétricas observadas com espectrógrafo na faixa de freqüência de 100 a 1000 MHz, resolução temporal melhor que 100 ms e resolução em freqüência de 3 MHz, de acordo com a duração e a largura da banda de freqüência dos elementos individuais de um evento. A diferença na constante de tempo das explosões em ondas decimétricas (eventos rápidos (≤ 1s) e eventos lentos (> 5s)) foi usada para separá-los em dois grupos, conforme mostra a Tabela 3.1:

GRUPO	Val	ores Médios
	duração(s)	largura de banda(MHz)
TRANSIENTES RÁPIDOS		
Blips	0,2	57
Ordered Blip	1,0	93
ms-Spike	< 0,1	10
Fast-drift III	0,7	285
III	0,8	408
Quasiperiodic	0,6	470
TRAP		
Synchrotron	>5	> 1.000
Tipo IV	>5	< 1.000
Pach	>5	< 1.000

TABELA 3.1 - CLASSIFICAÇÃO DAS EXPLOSÕES SOLARES DECIMÉTRICAS

Fonte: Adaptada de Wiehl et al. (1985), p. 55.

Fonte: Adaptada de Wiehl et al. (1985), p. 55.

Stähli e Benz (1987) estudaram pela primeira vez, explosões decimétricas na faixa de freqüência de 3100 a 5200 MHz, usando observações simultâneas com o espectrômetro de microondas de Bern e o rádio espectrômetro IKARUS, de Zurich, (Suiça). A resolução temporal foi de 100 ms e 5 ms, respectivamente. Eles encontraram estruturas com duração variando entre 25 ms e 200 ms , e largura da banda de freqüência de 150 MHz. As características desses eventos observados, como por exemplo o tempo de excitação (em s), o tempo de decaimento (s) e a taxa de deriva(df/dt /seg) ,mostram que essas explosões são possivelmente semelhantes às do tipo III métricas, cujo exemplo é mostrado na Figura 2.2.

Observações com alta sensibilidade , resolução temporal e resolução em freqüência, realizadas nos últimos anos, levaram à descoberta de várias estruturas finas (≤ 100 ms) e desenvolveram novas teorias de plasma de interação feixe-plasma, para os processos de aceleração que ocorrem nas proximidades da região de aceleração.

Devido à grande importância das observações decimétricas já citadas, o CERSA - Committe of European Solar Radio Astronomers- já realizou três *workshops* para discutir as observações decimétricas e a importância das mesmas, fornecendo informações para futuras observações

- -"Radio Conntinua During Solar Flares" Duino, Italy, May, 1985 (Ed.Benz, 1986a);
- -"Workshop on Radio Continuum During Solar Flares", Aubigny , (France, 22-26 June, 1986; (Ed. Trottet, G. e Sawant et al., 1986),
- -"Short Duration Radio Emission During Solar Flares", Braunwald Switzerland, August, 21-25, 1989 (Ed. Solar Physics, Sawant)

Durante estas sessões de trabalho, ficou evidenciado que as observações de estruturas finas em ondas decimétricas são de fundamental importância para o estudo dos:

- a) processos de aceleração de elétrons,
- b) processos de liberação de energia nos "flares" solares, e
- c) para o desenvolvimento de teorias de plasma baseadas em processos de interação do feixe de elétrons com o mesmo. Foi fortemente recomendado a necessidade de observações das explosões solares em ondas decimétricas, com alta sensibilidade e alta resolução em tempo e freqüência.

Existe portanto, uma lacuna de observações na faixa de freqüência de 3000 MHz a 1000 MHz, com alta sensibilidade (≥ 0,01 u.f.s.) e resolução temporal (Sawant et al., 1982). Radiômetros que operam em ondas métricas, em todo o mundo e de vários tipos são citados na Tabela 3.2, que mostra claramente a falta de observações em 1663 MHz, com resolução temporal de 3 ms e alta sensibilidade.

Pretendemos com nosso trabalho, preencher parte dessa lacuna existente nas observações em ondas decimétricas, com alta sensibilidade e resolução temporal, simultâneas com observações em diferentes freqüências. Com esse objetivo em mente, realizamos observações na freqüência de 1663 MH alta resolução temporal e sensibilidade, no Observatório de Itapetinga - Atibaia, em Julho de 1985. Utilizamos dados de outros Observatórios, para um estudo de correlação temporal, tais como :

a) fotos H-α do Observatório de Debrecen-Hungria ;

- b) espectro dinâmico do Observatório de Zurich-Suiça na faixa freqüência de 100 - 1000 MHz;
 - c) dados em ondas métricas, do Observatório de Trieste- Itália,

d) raios-X do satélite SMM, da NASA-USA.

TABELA 3.2 - OBSERVATÓRIOS SOLARES INSTALADOS NA SUPERFÍCIE TERRESTRE PARA OBSERVAÇÕES DAS EXPLOSÕES SOLARES E SUAS PRINCIPAIS CARACTERÍSTICAS

Tipos de observações	Freqüência Miz	Resolução (FreqUência) kHz	Resolução Temporal (ms)	Sensibilidade 10 ⁻²² %/m ² Hz (= 1 S.F.U.)	Instituição
Espectroscopio	10 - 100 100 - 500	15 - 200 200	100 100	220 50	Meudon (França)
Rádio Heliógrafo	169	2	100		
Espectroscópio	30 - 1000	300	1000 (1 s)	500	Tubingen (Alemanha)
Freqüencia Fixa "Spot Frequency"	408 327 237	100	25	≤ 1	Trieste (Italia)
Espectroscópio	100 - 4000	150 - 1500	100	< 0.5	Zurich (Suiça)
Freqüência Fixa "Spot Frequency"	3700 5800 8300	150	100	-	Bern (Suíça)
Espectrógražo Decimerrico AS - RTF	(1600 ± 50)MHz	100 kHz	20	≤ 0.5	São José dos Campos (Brasil)

3.2 - O RADIÔMETRO DE 1663 MHz

Para as observações do Sol em ondas decimétricas na freqüência de 1663 MHz, foi utilizada a antena de 13,7 m de diâmetro do Observatório do Itapetinga, Atibaia. Elas foram obtidas com polarização circular à esquerda e direita (L e R), com resolução temporal de 3 ms e sensibilidade de 0,01 u.f.s. O sinal de saída do receptor foi registrado, juntamente com as marcas de tempo num gravador analógico marca Ampex PR 2230 de sete canais, e em um registrador térmico de sete canais, marca HP-7418-A. Os dados foram armazenados em fitas magnéticas. Após as observações , os dados foram digitalizados utilizando-se um osciloscópio digital Tektronics 5223, com resolução temporal de 3 ms, e um micro computador marca HP.

A seguir fornecemos informações detalhadas do radiômetro utilizado.

3.2.1 - 0 RECEPTOR DE 1663 MHz

O receptor de 1663 MHz foi aproveitado da montagem realizada pelo Observatório de Paris-Meudon/França, e instalado em junho de 1985, no Observatório de Itapetinga, Atibaia, beneficiado pelo Programa VEGA. O diagrama do receptor e o sistema de aquisição de dados está descrito na Figura 3.1, e possui as seguintes características :

- figura de ruído :3 db;

- frequência intermediária (FI): ~ 300 MHz;

- resolução temporal : 3 ms;

- escala dinâmica : 35 dB, e

- sensibilidade : 0,05 u.f.s.

3.2.2 - CALIBRAÇÃO DE ANTENA / CÁLCULO DA EFICIÊNCIA DE ABERTURA DO FEIXE (ε_{1n})

A calibração de antena na freqüência de 1663 MHz, foi realizada usando como fonte de referência padrão, Taurus-A . A temperatura de antena de Taurus-A em 1663 MHz foi medida experimentalmente e obteve-se o valor 23 K, já corrigido devido à redoma (Roselen, 1985).

A eficiência de abertura do feixe pode ser obtida da equação (Krauss, 1966) :

$$S_{T} = 2 \ k \ T_{AT} / Ae$$
 , (3.1)

onde:

$$\begin{split} & S_{T}^{-} \text{ intensidade de fluxo da fonte (Taurus-A)(W/m^{2}Hz);} \\ & T_{AT}^{-} \text{ temperatura de Taurus-A , e} \\ & Ae - \text{ área efetiva de antena (Ae = ϵ_{AP}. A_{F}$ onde ϵ_{AP} é a eficiência de abertura do feixe e A_{F} é a área física da antena).} \end{split}$$

A intensidade de fluxo para Taurus-A foi obtida pelo método de calibração de antena de Guidice e Castelli (1971), descrito pelas equações

$$S(v) = [S(v_{j})/S(v_{k})]^{T(v)} \times S(v_{k}) , \qquad (3.2)$$

onde $\tau(v) = \log(v/v_j) / \log(v_j/v_k)$ (3.3)

e $S_{(\nu)}$ - densidade de fluxo na freqüência ν , intermediária de ν_j ν_k , e $S(\nu_j) \in S(\nu_k)$ - densidades de fluxo nas freqüências $\nu_j \in \nu_k$.

As freqüências $v \in v$ utilizadas foram 960 e 1600 MHz, enquanto que a freqüência intermediária foi 1030 MHz. Obtevemos, para a intensidade de fluxo de Taurus-A em 1600 MHz, o valor:

$$S_{T} = 742 \times 10^{-26} \text{ W/m}^2 \text{Hz}.$$



Fig. 3.1 - Diagrama do Receptor de 1,6 GHz e sistema de aquisição de dados.

Finalmente, calculamos a eficiência de abertura do feixe ($\varepsilon_{_{AB}}$) da Equação 3.1 que pôde ser reescrita como

$$\varepsilon_{AP} = [2 \ k \ T_{AT}] / [A_F . S_T], \qquad (3.4)$$

onde:

 T_{AT} - temperatura de antena de Taurus-A (23 K);

A_F- área física da antena (147,41 m²), e

 $\rm S_{T}^{-}$ intensidade de fluxo de Taurus-A (742.10⁻²⁶ W/m²Hz).

Substituindo-se esses valores, em (3.4), conseguimos :

$$\varepsilon_{10} = 0,58$$

para a eficiência de abertura que, corrigido para a antena com redoma, resultou em

3.2.3 - CÁLCULO DA TEMPERATURA DE ANTENA DO SOL (TAS)

A temperatura de antena do Sol foi calculada utilizando-se a Equação 3.1 e trocando a fonte, que passa a ser agora o Sol. Chamando de S_S a intensidade de fluxo do Sol calmo para a freqüência de 1,6 GHz (em W/m²Hz), e T_{AS} a temperatura de antena para o Sol (em K), então de acordo com Guidice e Castelli (1971), a Equação 3.1 resulta em

$$S_{S} = [2 \ k \ T_{AS} \ K]/Ae$$
, (3.5)

onde K - fator de correção da antena.

O fator 2 em (3.5) foi desprezado já que se observou em duas polarizações. O fator de correção da antena K, na Equação 3.5 é utilizado no caso de fontes de rádio em forma de disco circular, de temperatura de brilhância uniforme como é o caso do Sol, quando o diâmetro angular da fonte é maior que $\simeq 1/5$ da largura do feixe à meia potência. Nesse caso, a temperatura de antena depende deste fator de correção que é dado em função do diâmetro angular da antena (largura do feixe), segundo a relação fornecida por Guidice e Castelli (1971)

$$K \simeq [1 + 0, 18 (\theta_{j} / \theta_{m})^{2}]^{2}$$
, (3.6)

onde:

 θ_{d} - diâmetro da fonte (em '), e θ_{HP} - diâmetro do feixe da antena (em ').

Para
$$\theta_1 = 32$$
 ' e $\theta_{m} = 51$ ', o valor de K é

$$K = 1,1467.$$

O valor da largura do feixe à meia potência ($\theta_{HP} = 51'$) para a freqüência de 1663 MHz foi calculado experimentalmente usando Taurus-A como rádio fonte. Por sua vez, se D é a diretividade e λ o comprimento de onda (em m), a área efetiva (A_e) podera ser calculada através da equação

$$Ae = [D\lambda^2]/4\pi$$
 (3.7)

A diretividade vem de (Krauss, 1966) vale

 $D = [41.253 \text{ EM }] / [k_{p} \theta_{HP} \phi_{HP}] , \qquad (3.8)$

em que:

EM- eficiência do feixe (\approx 0,55); k - fator dependente da figura de antena (em geral k \approx 1); $\theta_{\rm HP}$ - largura do feixe à meia potência(em ⁰), no plano $\theta_{\rm HP}$ - largura do feixe à meia potência (em ⁰), no plano $\phi_{\rm HP}$ (51/60).

Substituindo-se os valores obtidos nas Equações 3.7 e 3.8, obtivemos para a diretividade, o valor

D=31404 ,

e, para a área efetiva,

 $Ae = 81 m^2$.

Substituindo-se na Equação 3.5 os valores obtidos, e, usando-se S_S = 65 u.f.s., encontramos para a temperatura de antena do Sol o valor

 $T_{AS} = 1,6 \times 10^4 K.$

A intensidade de fluxo de 65 u.f.s., representa o valor médio durante o mês de julho de 1985, para o Sol calmo, em 1,4 GHz (Solar Geophysical Data,1985).

3.2.4 - DENSIDADE DE FLUXO DO SOL CALMO

Para o mesmo cálculo da temperatura de antena, pode-se também usar o valor da densidade de fluxo do Sol calmo, calculado pela equação de Guidice e Castelli(1971). O valor da densidade de fluxo do Sol , em uma dada freqüência de observação pode ser calculada por interpolação entre essas duas grandezas. Assume-se que entre duas freqüências quaisquer nas quais são observados valores diários de densidade de fluxo observados, a densidade possa ser representada por uma lei de potência S $\propto v^{\beta}$, onde β é uma constante (Guidice e Castelli, 1971). Dadas as densidades de fluxo S(v_{j}) e S(v_{k}), 65 e 77 u.f.s. que foram obtidas nas freqüências de 1415 e 2695 MHz (valores diários) respectivamente, (Solar Geophysical Data, 1985), o valor da densidade de fluxo do Sol calmo em 1663 MHz, obtido através de (3.2) e (3.3) vale (Guidice e Castelli, 1971)

 $S_{S}(1663 \text{ GHz}) = 67 \text{ u.f.s.}$

Substituindo-se essa densidade de fluxo na Equação 3.5, o valor da temperatura de antena fica próximo $(1,7 \times 10^4 \text{ K})$ do valor calculado anteriormente $(1,6 \times 10^4 \text{ K})$.

3.2.5 - SENSIBILIDADE DO RECEPTOR DE 1663 MHZ

A sensibilidade do receptor de 1663 GHz (mínima intensidade de fluxo detectável) pode ser calculada teoricamente por (Krauss,1966)

$$\Delta S_{min} = k \left(T_{BG} + T_{SY} \right) / Ae \times \left(\Delta \nu \times \Delta \tau \right)^{1/2} , \qquad (3.9)$$

onde:

 $\Delta S_{min} - mínima intensidade de fluxo detectável;$ $T_{BC} - temperatura do Background Galático (10.000K);$ $T_{SY} - temperatura do sistema (300 K);$ Ae - área efetiva da antena (81 m²); $<math>\Delta \nu$ - largura de banda (100 MHz), e $\Delta \tau$ -constante de tempo (0,003 s). Em nosso caso, a sensibilidade mínima detectável vale :

$$\Delta S_{min} = 0,05 \times 10^{-22} \text{ W/m}^2 \text{Hz}$$
, ou

 $\Delta S_{mi} = 0,05 \text{ u.f.s.}$

3.3 - PERÍODO DE OBSERVAÇÕES

As observações solares em 1663 MHz foram realizadas no período de 1 a 13 de julho de 1985. O Sol foi rastreado das 11 às 20 horas UT diariamente, totalizando 120 horas de observações. As atividades observadas aparecem mostradas na tabela 3.3, juntamente com as atividades em outras freqüências. A localização das regiões ativas observadas nos dias 7, 8 e 9 de Julho de 1985 estão na Figura 3.2, e corrresponderam aos dias de maior atividade (Solar Geophysical Data, 1985). No período de 7 a 10 de julho foram observados 5 intervalos de

explosões solares de baixo nível de intensidade, sendo que os eventos de mínima intensidade detectada foram de 1,2 u.f.s. e os mais intensos não passaram de 13,5 u.f.s.

A maioria dos eventos observados neste período foram do tipo *spike-ms* e *blips*, aparecendo também eventos tipo III-dm, tipo III-RS, *homólogos* e *homólogos-like*. A seguir, mostramos as características dos principais tipos de eventos observados na faixa de freqüência de 100 a 1000 MHz, principalmente os eventos observados e investigados neste trabalho :

EXPLOSÓES TIPO BLIP

 Aparecem na fase impulsiva do flare, em freqüência acima de 500 MHz, sendo que nós mostramos pela primeira vez observações de blips acima de 1000 MHz;

2) Estão associados com raios-X duros em 40 % dos casos;

 A largura de banda instantânea de freqüência é 0,2 % de f, onde f é a freqüência observada, e é muito menor do que no caso de decimétricas;

4) Tempo de decaimento: varia com a freqüência de observação
(≃ 100 ms para 600 <f<1000 MHz);

5) Tempo de subida é \simeq 25 % menor do que o tempo de decaimento.

6) A taxa de deriva é geralmente negativa (valor médio \approx 400 MHz/s);

7) Polarização : fraca (de 10 à 30 %) Benz (1981, 1983).

EXPLOSÓES TIPO SPIKE-MS

1

1) Faixa de freqüência : a maioria de 300 - 3000 MHz;

 2) Largura de banda instantânea de freqüência < 0,01 % f (onde f é a freqüência de observação);

3) Duração : < 100 ms;

 4) Tempo de subida: muito rápido ≃ 3 ms (fica no limite da resolução temporal);

5) Polarização circular: varia de 0 à 100 %. Em geral fica entre 25 e 30 %; Taxa de deriva : em geral é negativa (< 20 MHz/s);

7) Temperatura de brilhância: > 10^{15} K;

8) Densidade de fluxo: 10² a 10⁴ u.f.s..

Nós mostramos pela primeira vez, observações de spikes isolados com fluxos variando entre 1,2 e 14 u.f.s.

EXPLOSÓES HOMÓLOGAS EM RÁDIO

Possuem perfis temporais semelhantes que se repetem por alguns intervalos de tempo e são observadas em todos os tipos de emissão (Trevisan, et al, 1990b).

EXPLOSÓES HOMOLOGOS-LIKE

São variações das explosões homólogas. São consecutivas, de "pico-duplo" e a razão da duração entre dois picos para a duração total do evento permanece aproximadamente constante. Foram observadas pela primeira vez em rádio em 1663 MHz (Sawant et al., 1987b).

Os flares homologos em H- α foram observados associados com homologos e homologos-likedas explosões em microondas citadas acima.

Nos próximos capítulos discutiremos as observações características e interpretaremos as explosões citadas neste. Incluiremos as nossas observações procurando mostrar a sua importância em relação à fase impulsiva do flare.

TABELA 3.3 - OBSERVAÇÕES SOLARES EM RÁDIO, OBTIDAS EM ITAPETINGA ATIBAIA (BRASIL) NA FREQUÊNCIA DE 1,6 GHz, E OUTRAS

	Annalise of	a provincia da mana na serie da mana a	PARE H - d	Í	1	URCTS EN RA	CIC	A second s	and the second se	
MAR N	RUNDUE E ATIVIDUE E 1.6 Giz (UT)	TIPO UN ATIVITALE 1.6 Rez	CHC. NW	ñ	E ag	CAL 2900 ME: UT/ FLIDO		2695 MLz UT/	606 M12	TS-PESTADE (14) DE RUTIO 164 MHz
-8/1.G/LD	16 32:00-16 33:31	Transtertes ran. na mioria gytkas de na	17:00- 17:47-	13:20	<u>5</u> 2	91-21:52 91 (cM)	32:36	16 32:36-16 32:56		Início
18/20/RC	G2185 F1-65125 F1 6	BI LEN	14:37- 14:50-	24145		1 - 0 0 75	ŝ			MİXING
8/20/20	45:00.57-50:00 GT 5	ແລະເຮັດກາດແລະວິດ ດີດ 1, ສະດູ,	î L	,	·····	2.6 15 40 - 17 225	06	•	1	r
	E0:45 31-71:61 34	bursts con duração de 0.3-5 son	16:46- 16:51-	17:07		0.6 - 2646 -		Ŀ	16 46:25-16 54:00 <n< td=""><td></td></n<>	
10, //B	5 14 43:53-14 44:01	878	i i	1	4	1			14 43:10-14 44:15	No Ilato Ouste 9 L.f.s.

ATIVIDADES ASSOCIADAS



- Fig. 3.2 Localização das Regiões Ativas no período de 7 a 9 de julho de 1985 .
 - Fonte: Solar Geophysical Data, (1985), p. 66.

CAPÍTULO 4

SPIKES DE MILISEGUNDOS

4.1 - INTRODUÇÃO

Os *spike*s de duração de milisegundos das explosões solares em rádio, são conhecidos há quase três décadas. Entretanto, sua associação com raios-X duros e alta temperatura de brilhância têm despertado mais recentemente, o interesse dos teóricos em seu estudo (Stahly e Magun, 1986; Benz, 1986: Mckean et al., 1990; Güdel e Benz, 1990). Suas principais características são : duração total (\leq 100 ms), alta polarização circular (até 100 %), elevadas temperaturas de brilhância (> 10¹⁰, até 10¹⁵ K), e estruturas menores que a resolução instrumental em freqüência (\simeq 0,5 MHz).

As primeiras explosões em rádio, com duração menor que 100 ms, foram observadas por Droge e Riemann (1961) e resumidas por Droge (1967) e Malville et al. (1967).

Na década de 60, as observações de spikes foram realizadas no intervalo de freqüência de 200 à 350 MHz. Barrow-e Saunders (1972) encontraram spikes em 18 - 26 MHz associados co estruturas tipo III, sem contudo, confirmar suas observações através de medidas espectrais. Em 1977, Droge observou spikes de milisegundos no intervalo de freqüência de 200 a 1400 MHz. Ele conseguiu identificar estruturas finas de duração que variam entre 10 a 100 ms, e intensidade acima de 10^3 u.f.s., chegando a 25 x 10^3 u.f.s., na freqüência de 1400 MHz.

Os primeiros *spike*s de milisegundos em ondas centimétricas foram observados por Slottje (1984) na freqüência de 2650 MHz. As intensidades de fluxo desses eventos foram de 10^3 à 10^4 u.f.s.,

Muitos deles possuiam duração total à meia potência menor que a resolução instrumental (20 ms), sendo que 95 % dos eventos possuiam duração abaixo de 40ms. Todos os eventos cram polarizados circularmente à esquerda e a estimativa do tamanho da fonte ficou entre 30 e 300 km para uma temperatura de brilhância $\simeq 10^{15}$ K.

Ao observarem pela primeira vez na freqüência central de 3470 MHz, com largura de banda de 200 MHz, e resolução instrumental de 5 ms, Stahly e Magun (1986) detectaram eventos (spikes) com duração menor que 10 ms. A intensidade máxima foi de 260 u.f.s.; as temperaturas de brilhância ficaram entre 10¹⁰ e 10¹² K, e a estimativa do tamanho da fonte entre 50 e 100 km. Eles descobriram spikes em freqüências maiores que 5200 MHz. Mais recentemente, Bruggmann et al. (1990), observaram spikes em até 7000 MHz. Mckean et al. (1990), mostraram, pela primeira vez, que alguns desses spikes apresentam variações de drift-rate da ordem de GHz/s. Existe uma grande evidência de que esses spikes sejam originados nas proximidades da região de aceleração de partículas (Benz , 1986b). Cerca de 10.000 spikes foram encontrados associados à fase impulsiva do fenômeno do flare. A questão fundamental é se elas são radiações originais dos flares (i.e., emissão durante a aceleração das partículas) ou de natureza secundária (i.e., são geradas após a aceleração e deslocamento de partículas). Considerando-se que a radiação seja de natureza original, sua observação e interpretação é de grande importância para a física do flare.

Neste trabalho, nós detectamos *spike*s de milisegundos na freqüência de 1663 MHz, com alta sensibilidade e alta resolução temporal (3 ms) sendo que, **pela primeira vez, esses eventos foram detectados com baixíssima intensidade de fluxo.** O **pico de máxima intensidade não ultrapassa 14 u.f.s.**. As observações de *spike*s de milisegundos são de fundamental importância para o diagnóstico das partículas energéticas e para a Astrofísica de Plasma, devido a uma possívol rolação íntima com a aceleração de elétrons e/ou liberação de energia para os *flares* solares.

4.2 - ASPECTOS TEÓRICOS

Atualmente, acredita-se que o processo mais favorável à emissão dos *spikes* é o processo de emissão *Ciclotron* ou *Electron-Ciclotron-Maser*. Segundo Dulk et al. (1982), a seqüência do processo é a seguinte:

1) A liberação de energia no *loop* magnético acelera elétrons e produz uma distribuição isotrópica de elétrons térmicos (T $\simeq 10^8$ K) ou do tipo *power-law* (E \simeq 30 kev). A velocidade típica dos elétrons acelerados é v $\simeq 0,2$ c (Figura 4.1).

2) Os elétrons com pequenos ângulos de picth, precipitam-se para os pés do *loop*, para a região de transição e cromosfera, e se perdem.

3) Os elétrons com grandes ângulos de pitch refletem no campo magnético convergente da coroa. Nesse caso, a distribuição de elétrons f(v) nas pernas do *loop* é anisotrópica; isto é, um cone de perda unilateral sem elétrons de ângulo de pitch subindo. Esta anisotropia é a fonte para a energia livre que dirige o *maser* (Figura 4.2). Para um determinado local, em uma das pernas do *loop*, a função de distribuição do elétrons idealizada no espaço (vII, v[⊥]), mantem-se conforme é mostrado na Figura 4.3.

Nesse caso, a emissão giromagnética ou de absorção no s-ésimo harmônico ocorre quando a condição de ressonância é satisfeita, onde:

REGIÃO DE LIBERAÇÃO DE ENERGIA REGIÃO DE TRANSIÇÃO FOTOSFERA

Fig. 4.1 - Liberação de energia no *loop* magnético acelerando elétrons e produzindo uma distribuição isotrópica de elétrons térmicos (10⁸K) ou do tipo power-law (E≃ 30 kev). Fonte: Dulk et al. (1982), p. 73.

CONE DE PERDA CONE DE RADIAÇÃO

Fig. 4.2 - Distribuição anisotrópica de elétrons nas pernas do *loop* magnético: cone de perda unilateral com nenhum elétron de ângulo de Pich subindo. Fonte: Dulk et al. (1982), p. 73.





 $(\omega - s , \Omega \neq \xi) - k \parallel , v \parallel = 0$

s - número do harmônico ;

ω - freqüência angular;

kl - vetor de onda, paralelo ao campo magnético;

 vII - componente da velocidade do elétron paralela ao campo magnético B;

(4.1)

 Ω_{e} - freqüência de elétron-cíclotron (Ω_{e} = e. B/m_e c);

 e^{-19} carga do elétron (1,6 x 10⁻¹⁹ C);

m – massa do elétron (9,11 x 10^{-31} kg), e

 ξ - coeficiente relativístico ($\xi = 1/(1 - v^2/c^2)$).

Se $\omega_p \ll \Omega_p$, a razão do crescimento do s ésimo harmônico $(\xi(k))$, para as ondas será da forma

$$\zeta_{S}(k) = \int d^{3}p A_{s}(p,k) \delta(\omega - s \Omega_{e} / \xi - k \| v \|) \cdot [(s\Omega_{e} / \xi v_{\perp}) \delta / \delta p_{\perp} + k \| \delta / \delta p \|] f(p) , \qquad (4.2)$$

onde :

A_s(p,k) - função complexa (ver apêndice);
p - momento linear (p = ξ mv), e
|| e 1 - funções paralelas e perpendiculares ao campo magnético B, respectivamente.

Nesse caso, a instabilidade *electron* - *ciclotron* - *maser* satura mais rápido (< 1 μ s) do que o tempo de duração do *spike* de milisegundos (< 100 ms) . A razão de crescimento dessa instabilidade é muito alta e o *maser* satura numa escala de tempo também alta se comparada com outras escalas temporais.

A temperatura de brilhância $T_B^{}$ pode ser estimada por (Melrose e Dulk, 1982)

$$T_{\rm B} = m_{\rm e} \cdot v_0^2 (2 \pi c/\omega)^2 / D \cdot r_0, \qquad (4.3)$$

onde:

v_o - velocidade média dos elétrons radiantes; r_o - raio clássico do elétron; D - comprimento do *trap* ; ω - freqüência angular ,e

com $\Delta\omega/\omega \simeq v_0^2/c^2$, e $\omega/2\pi \simeq 3~{\rm GHz}$ e D $\simeq 10^{10}~{\rm cm}$, a Equação 4.3 reduz-se a

$$T_{R}(K) \simeq 10^{15} \Delta \omega / \omega$$
,

que representa uma relação linear entre $T_B^{}$ e a largura de banda relativa dos *spike*s. Essa relação só é válida se a saturação for decorrente da radiação fundamental que, em geral, cresce muito rápida. A duração da excitação dos *spikes* (D₀) independe do tempo de decaimento medido em I/e. Para os *spikes* em milisegundos, D₀ é aproximadamente igual ao valor médio da duração total do evento em I/10 e é dada, empiricamente, por uma lei de potência que varia com o inverso da freqüência de observação f (em MHz). Assim,

$$D_{0} = 0,0325 (f/661)^{-1,49} + 0.17, \qquad (4.4)$$

Essa relação de tempo e freqüência não leva ainda à conclusões finais mas a uma discussão sobre a natureza do agente excitador. Do ponto de vista da análise dos perfis temporais, as opções abaixo são mantidas em aberto para discussões :

 a) o agente excitador possui comprimento finito e viaja (para cima e para baixo) na coroa. Assim o perfil temporal representaria a passagem desse agente através de uma camada correspondendo à largura de banda do canal observado(quando se assume a hipótese de plasma);

b) o agente excitador emite, simultâneamente, em todas as freqüências onde o spike é observável, correspondendo a uma camada numa dada altura das freqüências observáveis. A função de excitação representaria somente uma descrição temporal do processo de emissão, e

c) o perfil temporal pode ser uma combinação de ambos, de modo que se uma perturbação começasse um processo de emissão característica após a passagem do agente através da camada observada , o perfil temporal resultante poderia ser uma convolução do perfil temporal do agente atravessador e da emissão induzida.

A relação entre o tempo de decaimento em I/e e a freqüência de observação (f), é dada através da relação

$$t_{\rm p} = 0,0165 \ (f/661)^{-1,06} + 0,06$$
, (4.5)

onde t_n é o tempo de decaimento do evento (s).

O tempo de decaimento dos *spikes* é uma ordem de grandeza menor que o tempo de decaimento dos eventos tipo III . Muito embora nos trabalhos precedentes foram feitas várias objeções ao amortecimento *colisional Damping* para as explosões tipo III e as elevadas temperaturas coronais estejam em contradição com a interpretação do mesmo, o comportamento do decaimento dos *spikes*, por ser uma ordem de grandeza menor, está de acordo com os modelos teóricos (Alvarez e Haddock, 1973). Portanto, não há contradições para que o decaimento do *spike* seja explicado pelo Mecanismo de Amortecimento *Colisional Damping* (Güdel e Benz, 1990).

4.3 - OBSERVAÇÕES

A seguir, resumiremos osdados obtidos com as observações nas freqüências de 1663 e 408 MHz.

4.3.1 - DADOS OBTIDOS NO BRASIL; 1663 MHz

No dia 7 de julho de 1985, por volta das 16 32:00 UT foi observado em 1663 MHz um período de 100 s de atividades sendo que, 35 desses eventos eram do tipo spike de milisegundos, isolados ou em grupos. Os eventos apresentavam somente polarização circular à direita e eram de baixa intensidade (variando de 1,2 u.f.s. a 13,5 u.f.s.), Os eventos de menor fluxo observado foram no mínimo, uma ordem de grandeza menor do que os eventos observados por Dröge (1967) em 1420 MHz e por Tapping et al. (1983) em 1663 MHz. Nenhum flare óptico (H- α) associado foi registrado pelo Solar Geophysical Data (Solar Geophysical Data, 1985). Alguns spikes de milisegundos foram encontrados mostrando-se superpostos a outros. Não foi encontrada nenhuma periodicidade na ocorrência dos spikes de milisegundos. Durante esse período, foram registradas atividades coincidentes em 2800 MHz (Ottawa) e em 2695 MHz (Solar Geophysical Data, 1985). Essas atividades estão mostradas na Tabela 3.3. O *spike* de milisegundos mais intenso (13,5

u.f.s.) foi observado às 16 32:36 UT (Figura 4.4, junto com outros dois exemplos). Antes e durante o período de atividade de spikes de milisegundos, não foi detectado aumento do nível de background contínuo. A duração média à meia potência de 60 % dos *spikes* foi menor que 20 ms, sendo que a duração total à meia potência foi de 5 a 100ms. O *rise-time* dos eventos em I/e variavam entre 3 e 45 ms e o tempo de decaimento de 5 a 70 ms, sendo que o valor médio foi estimado em \approx 11(+/- 1,25) ms.

4.3.2 - DADOS OBTIDOS NA ITÀLIA: 408 MHz.

No dia 9 de março de 1989, entre 13 05:20 UT e 13 07:45 UT foi observado na freqüência de 408 MHz, em Trieste, Itália, um período de intensa atividade, revelando cerca de 324 eventos tipo *spike* de milisegundos, a maioria em grupos. Os eventos apresentavam polarização circular à direita, e 88 % desses eventos apresentavam-se totalmente polarizados. A intensidade variou de 60 a 370 u.f.s.. Em associação com esses eventos ocorreram 2 *flares* em H- α (ver Tabela 4.1; Solar Geophysical Data, 1989), e outras atividades registradas: em 2695 MHz e 8800 MHz (Sagamore Hill), e em 8800 MHz (San Vito). A Figura 4.5 mostra um trecho do intervalo compreendido entre 13 06:18 e 13 06:32 UT , onde aparece o evento mais intenso (375 u.f.s.). A duração total dos eventos à meia potência variou de 40 a 75 ms. Assumindo-se que o *rise-time* dos *spikes* de 408 MHz seja a metade do tempo total, sugerimos que o valor do *rise-time* destes eventos variou entre 20 e 37 ms.



Fig. 4.4 - Exemplo de perfis temporais de intensidade de explosões tipo spikes de ms observados em 1663 MHz. a) Um dos spikes de ms mais intensos. b) Explosões tipo spikes em C1 e C2.A explosão tipo spikes-ms em C1 possui o rise-time e a duração total à meia potência aproximadamente igual à resolução temporal do instrumento. c) Uma explosão tipo spike de ms isolada.



Fig. 4.5 - Atividade Solar de *spike*s de milisegundos observados na freqüência de 408 MHz, em polarização circular R e L pelo Grupo de Física Solar de Trieste na Itália (ver intervalo no apêndice).

-

4.4 - ANÁLISE DE DADOS

4.4.1 - SPIKES EM 1663 MHz.

A temperatura de brilhância característica dos *spike*s de milisegundos (> 10¹⁵K) é calculada utilizando-se a equação de Rayleigh-Jeans

$$S = 2 k T_p \Omega_c / \lambda^2 , \qquad (4.6)$$

onde: S - intensidade de fluxo da radiação (u.f.s.);

k - constante de Boltzmann $(1, 38 \times 10^{-23} \text{ J/K});$

 T_p - temperatura de Brilhância (K);

- $Ω_S$ ângulo sólido que subtende a área da fonte de emissão($Ω_S = π$ L^2 / d^2 onde d é a distância Terra-Sol = 1,49 x 10¹¹m e L é a dimensão da fonte, em m), e
- λ comprimento de onda da radiação observada (m) .

Para os *spike*s observados em 1663 MHz, considerando-se que a fonte de emissão é ocasionada por instabilidade m.h.d., a temperatura de brilhância (Equação 4.6) foi calculada quando substituimos os valores da dimensão da fonte (que são dados por $L=v_A \Delta t_{ev}$, onde v_A é a velocidade de Alfvén e Δt_{ev} a duração total do evento à meia potência, veja mais detalhes na equação 4.8)e intensidade de fluxo obtidos. Então,

$$1,5 \times 10^{10} \text{K} < T_{\text{B}(830 \text{MHz})} < 6 \times 10^{13} \text{K}.$$

Na Figura 4.6 estão traçadas as curvas das temperaturas de brilhância constantes, com a intensidade de fluxo S, em função da duração total à meia potência das observações em 1663 MHz. O corte observado na duração à meia potência (ao redor de 3 ms) é devido a limitações dos instrumentos, cuja resolução temporal é de 3 ms. A duração à meia potência dos tempos de subida e de decaimento dos spikes em 1663 MHz é de 5 à 60 ms. A Figura 4.7 mostra o ponto que representa o valor médio do tempo de decaimento (\approx 7,00(+/- 1,25)ms) para os spikes em 1663 MHz, na figura obtida por Guddel e Benz,(1990). Na Figura 4.8, o valor médio do tempo de excitação Do é \approx 11(+/- 1,25)ms, valor esse que representa o tempo total do evento em I/10. Nós obtivemos esse valor em 1663 MHz. Para o cálculo do valor médio, foram utilizados somente os eventos com duração total \leq 3 vezes a resolução temporal do instrumento.

A densidade de elétrons é dada em função da freqüência de plasma, f, e vale

$$Ne = 1,24 \times 10^{-8} f_{2}^{2} . \qquad (4.7)$$

Nas observações em 1663 MHz, nós consideramos as emissões no segundo harmônico de girosincrotron. Para sair da região de emissão de *spikes*, essas emissões devem ser originadas no local onde a densidade de elétrons for menor que a densidade de plasma correspondente. Nesse caso, encontramos para a densidade de elétrons na região de emissão de *spikes*, o valor

 $Ne_{(830 \text{ MHz})} < 2 \times 10^{10} \text{ cm}^{-3}$.

Um valor comumente aceito para o campo magnético no local de emissão é

 $B_{(830MHz)} = 200 G$.

Assumindo que a duração do *spike* à meia potência seja governada pelo período de excitação e que o excitador (com velocidade de Alfvén) é a fonte de geração da radiação, a dimensão linear da fonte (L) será dada pela expressão

$$L = v_A \times \Delta t_{ev} , \qquad (4.8)$$

onde:

v_A - velocidade de Alfvén (cm∕s), e

Δt - duração total do evento à meia potência (s).

A velocidade de Alfvén é calculada por (Melrose, 1985)

$$v_{\lambda} = 2,18 \times 10^{11} B / (N_{i})^{1/2} cm/s$$
, (4.9)

onde :

B- campo magnético (G), e

 N_i^- densidade de partículas (cm⁻³).

Para B = 200 G, $N_i = 2.N_e = 4 \times 10^{10} \text{ cm}^{-3}$, a velocidade de Alfvén vale

v_{A (830 MHz)} = 3000 km/s .

Sendo assim, estimamos a dimensão da fonte (Equação 4.8) para valores de tempo total dos eventos à meia potência entre 5 e 100 ms. Ela varia entre:

 $15 \text{ km} < L_{(830 \text{ MHz})} < 300 \text{ km}.$

Como a duração total à meia potência de 60 % dos *spike*s não ultrapassa 20 ms, encontramos \approx 60 km. para a dimensão da fonte. Temos como evidência para isso, as observações solares em VLBI, em 1663 MHz (Tapping et al., 1982), de *spikes* em ondas decimétricas que sugerem a possibilidade dessas fontes possuirem L \leq 50 km.



DURAÇÃO A MEIA POTÊNCIA AT (MS)

Fig.4.6 - Valores correspondentes aos fluxos dos picos nos spikes-ms em função da duração à meia potência, em 1663 MHz. As curvas de temperatura constantes foram traçadas assumindo, para a dimensão da fonte, a duração à meia potência vezes a velocidade de Alfvén.



Fig 4.7 - Tempo de decaimento do spike (tn) em I/e, em função da freqüência de observação (Güdel e Benz, 1990). O valor de tn para 1663 MHz está indicado por uma seta. A linha pontilhada indica a lei empírica válida para as explosões tipo III obtida por Alvarez e Haddock, 1973. Fonte: Gudel e Benz, (1990), p. 83.



Fig. 4.8 - Valores da duração de excitação do *spike* (D₀) em função da freqüência de observação . O valor de Do para nossa freqüência (1663 MHz) está indicado por uma seta.
Por outro lado, pode-se assumir que a amplificação da radiação é ocasionada pelos elétrons relativísticos acelerados no topo do arco magnético, sendo que alguns deles se perdem nos pés deste por colisão para formar o cone de perda enquanto que outros são refletidos e retornam, dirigindo uma instabilidade maser (Melrose e Dulk, 1982). A ação maser é acelerada no fundamental da girofreqüência e nenhum dos modos de onda pode, em geral, escapar através da fatia de absorção giromagnética do segundo harmônico. A amplificação do segundo harmônico é suficientemente rápida de modo que, sob condições favoráveis, essa radiação pode escapar e produzir altas temperaturas de brilhância (> 10^{15} K). Nesse caso, a instabilidade elétron-cíclotron-maser satura mais rapidamente (com velocidade da luz) que o tempo de duração do *spike* em milisegundos.

A dimensão da fonte no limite superior , passa a ser nesse caso, dada por

$$L' = c \times t_{n}$$
, (4.10)

onde:

L'- dimensão da fonte considerando-se como agente excitador os elétrons relativísticos (m);

 t_{R} - rise-time do evento (3 a 45 ms), dada em s.

Nós substituimos os valores de *rise-time* dos *spike*s em 1663 MHz, e encontramos, para a dimensão da fonte quando se considera como agente excitador os elétrons relativísticos, os valores

900 km < L' (830 MHz) < 13.500 km

A temperatura de brilhância para esse caso, (Equação 4.6), alcança o valor máximo de

$$T_{\rm R} = 4,2 \times 10^{10} {\rm K}$$

Os valores relativamente pequenos determinados para a temperatura de brilhância podem ser consequência dos baixos valores nas intensidades de fluxo observados (de 1,2 a 13,5 u.f.s.) como também devido a uma superestimativa nos valores das dimensões das fontes. Nesse caso, o diâmetro da fonte e o *rise-time* observado devem ser independentes um do outro, o que pode ser verídico se o *rise-time* é determinado pela dinâmica da distribuição de elétrons (Stähli e Magun, 1986).

4.4.2 - ANÁLISE DOS SPIKES EM 408 MHz.

Nós calculamos a densidade de elétrons dos *spikes* observados em 408 MHz a partir da Equação 4.7, considerando o segundo harmônico. Ela vale

Ne (204 MHz) = 5 x 10 8 cm⁻³.

A altura da região de emissão dos *spike*s na coroa solar, pelo modelo de Saitox10 é proporcional à densidade de elétrons e vale

h (204 MHz) = $1,25 R_{\odot}$.

Tendo o valor da altura, o campo magnético é obtido de Rosenberg e fica compreendido entre os valores

1,3 G < B (204 MHz) < 12 G .

Com o auxílio da Equação 4.9 e, usando o limite superior do valor do campo magnético, nós estimamos uma velocidade de Alfvén , para os spikes em 408 MHz, dada por

 V_{\star} (204 MHz) \simeq 800 km/s .

O valor de v_A normalmente aceito é inferido das observações em rádio para eventos tipo II e vale \approx 1.000 km/s. Nós substituimos este valor em (4.9) e usamos os valores de tempo total para a duração dos eventos à meia potência entre 30 e 75 ms, com o intuito de obter uma estimativa para a dimensão da fonte dos *spike*s de 408 MHz. Assim, obtivemos

 $30 \text{ km} \le L(204 \text{ MHz}) \le 75 \text{ km}$.

Como nós estamos considerando que o excitador se desloca com velocidade de Alfvén, a temperatura de brilhância dos *spikes* de 408 MHz, (Equação 4.6) resulta em

$$1,0 \times 10^{15} \text{ K} < T_{p}$$
 (204 MHz) < 2,8 x 10^{16}K .

A Figura 4.9 mostra os valores dos fluxos dos picos nos spikes de milisegundos em 408 MHz, em função da duração total dos eventos à meia potência. Aparecem também as curvas da intensidade de fluxo em função da duração total do evento, para valores fixos de temperatura de brilhância. O corte observado ao redor do tempo de 40 ms é devido a limitações nas medidas de leitura que apresentam um desvio de +/- 36ms.

Para o limite superior, no caso de elétrons relativísticos, a dimensão da fonte L', dada pela Equação 4.10 fica entre 3.000 e 11.000 km para o *rise-time* dos *spike*s de 408 MHz entre 20 e 37 ms. A temperatura de brilhância neste caso, alcança o valor máximo de 5,1x10¹¹ K. 4.5 - CONCLUSÕES

As observações decimétricas dos *spikes* de baixo nível, sugerem que:

1) Os *spikes* de milisegundos de baixa intensidade estão vinculados ao tamanho da fonte. Os tamanhos das fontes dos *spikes* de milisegundos devem ser menores do que 50 km, assumindo-se que a instabilidade seja MHD e o processo de emissão para a geração do *spikes* for o mecanismo *electron-cyclotron-maser*. Essa consideração vale tanto para a freqüência de 1663 MHz quanto para 408 MHz.

2) O tamanho da fonte independe da intensidade do spike.

3) A dimensão da fonte de spikes é independente da freqüência.





1.0

CAPÍTULO 5

BLIFS DE BAIXO NÍVEL

5.1 - INTRODUÇÃO

Os *blips* são explosões solares de curta duração ($\simeq 200$ ms), de largura de banda de freqüência estreita, e foram observados pela primeira vez por Benz et al. (1981) na freqüência de 10,69 GHz com o telescópio de Effelsberg, de 100 m de diâmetro e alta resolução temporal. Em raios-X moles, foram observadas estruturas simultâneamente aos *blips*, pelo satélite GOES 2. Ao mesmo tempo , foram realizadas observações em ondas métricas (169 MHz) com o Heliógrafo de Nançay, e o espectrômetro ETH de Zurich operando na freqüência de 600 a 1.000 MHz . As propriedades das emissões em rádio, em 10,69 GHz são as seguintes:

 as explosões ocorrem principalmente na fase de subida da emissão de raios-X moles;

 a correlação entre a radiação em microondas e decimétricas é excelente, e

 a amplitude da explosão em microondas é da ordem de 2 u.f.s., muito menor do que as explosões comumente observadas.

Na faixa de freqüência de 100 a 1000 MHz, Benz et al., (1983) observaram eventos tipo *blip* sistematicamente em rádio, com o rádio espectrômetro IKARUS de Zurich descrito por Perrrenoud (1982) no Observatório de Blein. Para isso, eles utilizaram um disco de 7 m de diâmetro que operava no intervalo de freqüência de 100 a 1000 MHz. A resolução temporal foi de 100 ms enquanto que a resolução em freqüência foi de 3 MHz. Em maio de 1980, foram realizadas algumas horas de observação com 25 ms de resolução temporal, no intervalo de freqüência de 880 - 1020 MHz (Benz et al., 1983). Eles fizeram uma análise detalhada entre os eventos em rádio e em raios-X e notaram que os *blips* possuem tendência de ocorrer durante a parte de subida do evento em raios-X. As observações em raios-X foram feitas à bordo do satélite Solar Maximum Mission (SMM) da NASA - USA (Orwig et al., 1980), com 15 canais de dados espectrais num intervalo de energia de 30 a 531 Kev em 1981, e resolução temporal de até 10 ms.

Um evento é classificado como *blip*, se seguir os seguintes critérios :

1) deve ser detectado na freqüência inicial > 500 MHz;

2) a largura de banda típica das estruturas deve ser muito menor que 100 MHz e sua duração total < 200 ms, e

 o evento não pode coincidir com explosões tipo III em freqüências métricas.

O blips diferem das explosões tipo III principalmente:

1) na largura de banda de tipo III, que é maior do que 100 MHz;

 no número máximo de eventos tipo blip, na freqüência inicial de 600 MHz. O número de explosões tipo III que começa numa dada freqüência cresce rapidamente com a freqüência decrescente;

3) no alto grau de associação com raios-X duros, e

4) por ocorrer em grupos maiores que os de explosões tipo III. Normalmente tipo III ocorre em grupos de dez. No caso dos blips,a taxa de deriva 'drift-rate' é positiva e no caso dos tipo III é negativa (Benz et al., 1983).

Um exemplo de explosão tipo blip é mostrado na Figura 5.1.

Os trabalhos sobre os *blip*s são escassos. Não existem observações desses eventos em freqüências acima de 1.000 MHz.Observamos as explosões tipo *blip* pela primeria vez na freqüência de 1663 MHz, de baixa intensidade, bem isolados e, no mínimo, duas ordens de grandeza menor do que as já reportados anteriormente.

O estudo detalhado das características temporais e de polarização, sugerem que os blips são gerados no segundo harmônico pela interação de um feixe de elétrons com o plasma coronal.

5.2 - MECANISMO DE EMISSÃO DOS BLIPS

A emissão em ondas decimétricas e métricas é originada pelo mecanismo de emissão plasma no segundo harmônico .Às vezes, a emissão fundamental é altamente absorvida em altas freqüências (Furst et al., 1982). Um processo mais provável de emissão dos *blips*, é a emissão harmônica de uma turbulência de Langmuir causada por um feixe de elétrons. A emissividade volumétrica (η) desse processo foi calculada por Papadopolous e Freund (1979) e é dada por

 $\eta = 0.21 (v_f/c)^4 c^3 W/ (f_p^2 V_s) \text{ erg/s cm}^3$, (5.1) onde:

- W máxima densidade de energia das ondas de Langmuir nos sólitons (erg/cm³);
- v velocidade térmica de elétrons (cm/s);
- f_ freqüência de plasma (Hz), e
- V_s volume dos sólitons (cm³).



Fig. 5.1 - Exemplo de uma explosão tipo Blip. Em a)aparece o espectro dinâmico , associado com b) raios-X obtido pelo HXRB (>30 keV), SMM.

Fonte: Benz et al. (1983), p. 92.

Segundo Goldstein et al. (1979), V pode ser aproximado S

$$V_{\rm S} \simeq 27 v_{\rm e}^4 / v_{\rm f} \gamma^2 f_{\rm p}$$
 (5.2)

onde:γ - razão do crescimento linear da densidade de energia das ondas de Langmuir, e v_- velocidade do feixe de partículas (cm/s).

A fim de determinar o número de elétrons que escapa da região fonte de microondas devemos estimar o valor da densidade de energia W. Seguindo os argumentos de Smith et al. (1979), nós assumimos que:

1- a interação do feixe de plasma é unidimensional, e2- o sistema (coroa) é homogêneo.

Smith et al. (1979) deduziram uma equação de quarta ordem entre W e $\gamma_{\rm OTSI}$. Ela foi aproximada por Furst et.al (1982) para

$$W \cong 6,49 \times 10^4 (\gamma_{0TSI} / W_e)^2 N_e k T$$
, (5.3)

onde:

por

γ_{oTSI} - razão de crescimento não linear da densidade de energia;
 W_e - densidade de energia das ondas de Langmuir nos elétrons (erg/cm³);
 N_e - densidade de elétrons (cm⁻³), e
 T - temperatura da coroa (K).

A razão de crescimento linear da densidade de energia é contrabalançada pela razão de crescimento não-linear, e γ_{r} vale

$$\gamma_{\rm L} = n_{\rm f} / N_{\rm e} \left(v_{\rm f} / \Delta v_{\rm f} \right)^2 f_{\rm p} , \qquad (5.4)$$

onde :

 n_f^{-} - densidade do feixe de partículas (cm⁻³); Δv_f^{-} o espalhamento do feixe em velocidade (cm/s), e f_f^{-} - freqüência de plasma (Hz).

O fluxo de rádio S, observado à distância R, é dado por

$$S = N V \delta/(2 R^2 \Delta \omega) , \qquad (5.5)$$

onde:

V_{dm} - volume da fonte de emissão em ondas decimétricas (cm³); δ - absorção da radiação decimétrica, e $\Delta \omega$ - espalhamento em freqüência (Hz).

À uma distância de R = 1 UA, podemos escrever que a intensidade de fluxo S (em u.f.s.) vale

$$S = 1,16 \times 10^{-5} (v_{f}/c) (f_{p}/\Delta \omega) (n_{f}/N_{e})^{4} (v_{f}/\Delta v_{f})^{8} V_{dm} N_{k} T\delta , \qquad (5.6)$$

onde:

 Δv_f - velocidade de espalhamento do feixe (cm/s); $\Delta \omega$ - espalhamento em freqüência (Hz); n_f - densidade do feixe de partículas (cm⁻³),e V_{dm} - volume da fonte de radiação decimétrica (cm³).

Os maiores *blip*s decimétricos com *drift-rate* negativos são análogos às explosões decimétricas tipo III e a explicação para o motivo pelo qual os elétrons que escapam não evoluem para um feixe que vai emitir explosões tipo III, é a seguinte: os elétrons que dão origem à radiação tipo *blip* encontram primeiro uma freqüência de plasma decrescente, e depois crescente, pois o *loop* é fechado. Isso origina a explosão tipo "U" no plano tempo-freqüência. Como os *loop*s à níveis decimétricos são consideravelmente menores que aqueles localizados a 50.000 km acima da fotosfera (associados à ondas métricas tipo "U", e que geralmente concetam diferentes regiões), a diferença na tempo entre os braços ascendente e descendente não pode ser resolvida (Furst et al., 1982).

5.3 - OBSERVAÇÕES - BLIPS EM ONDAS DECIMÉTRICAS

Entre os eventos em 1,6 GHz observados no dia 9 de julho de 1985, reconhecemos 9 como sendo de tipo *blip*. Alguns apresentavam uma intensidade que variava entre 1,5 e 27 u.f.s., 15 % de polarização circular à direita e duração total no tempo entre 200 e 500 ms. Na Figura 5.2, mostramos dois exemplos de eventos tipo *blip* observados em polarização circular, em 1.6 GHz. São eventos duas ordens de magnitude menos intensos que aqueles observados por Benz et al., (1983).

Os fatos observacionais que sugerem que os eventos de curta duração (tempo total médio de \simeq 350 ms) do dia 9 de julho de 1985 sejam do tipo *blip*, são os seguintes :

1) o espectro dinâmico com alta resolução em tempo / freqüência, no intervalo de freqüência de 1000 a 100 MHz, foi obtido pelo grupo de Rádio Astronomia de Zurich (Benz, 1986b). As observações no dia 9 de julho de 1985, realizadas no mesmo horário das explosões em decimétricas, mostram ausência de explosões tipoIII nesse intervalo de tempo. Isso significa que as explosões observadas em 1,6 GHz, são de banda estreita de freqüência;

 2) os estudos das características temporais do tempo de subida e decaimento dos eventos, mostram características semelhantes à dos eventos tipo III observados nessa freqüência; 3) a probabilidade da ocorrência de *blips* (5%) nessa freqüência (1663 MHz) é maior do que a probabilidade (desprezível, \simeq 3%) da ocorrência das explosões tipo III em 1000 MHz (Benz et al.,1983), e

 4) o grau de polarização dos *blips* também é semelhante ao dos eventos tipo III observados nesta freqüência (é relativamente fraco, de 10 a 30 % em freqüências de 600 a 1000 MHz).

5.4 - ANÁLISE DE DADOS

5.4.1 - ANÁLISE TEMPORAL DOS BLIPS

Fizemos uma análise do tempo de excitação (tempo de subida), tempo de decaimento e tempo total da duração dos blips medidos com relação à altura máxima no ponto I/e (I é a intensidade de fluxo de pico de máximo do evento, e e é o algarismo neperiano). O tempo de decaimento define o valor do intervalo de tempo correspondente à parte plana da queda do perfil temporal do evento. Realizamos também, um levantamento dos valores do tempo de excitação (De) e do tempo de decaimento (t_) das explosões tipo blip, considerando que o tempo de decaimento seja exponencial. Essa suposição parte do princípio que o amortecimento da radiação pode ser colisional (a energia da onda de plasma é perdida em colisões elétron-íon), ou amortecimento Landau (a energia da onda de plasma é absorvida por um feixe de partículas com velocidade próxima à velocidade do feixe). Em ambos os casos, o decaimento é exponencial sendo que em uma explosão ele é determinado pelo amortecimento da emissão depois que o agente excitador abandonou o nível correspondente (Aubier e Boischot, 1972). Nós examinamos em detalhes os dois mecanismos de amortecimento e os discutimos em termos das observações.



Fig. 5.2 - Exemplos de intensidade dos perfis temporais dos Blips observados em 1,6 GHz. a)Blip isolado em polarização R, e b) Grupo de blips em polarização R e L.

5.4.1.1 - AMORTECIMENTO COLISIONAL

Se o amortecimente da radiação for colisional, isto é, a energia da onda de plasma é perdida por colisão elétron-íon, e se assumirmos que a emissão dos *blips* se der no segundo harmônico, poderemos calcular a temperatura na coroa através da equação (Kundu , 1965) :

$$T = 0,65 \ 10^{-4} \ f^{4/3} t_n$$
, (K) (5.7)

onde: f - freqüência de observação (MHz), e t_n - tempo de amortecimento (s) .

5.4.1.2 - AMORTECIMENTO LANDAU

No caso do amortecimento da radiação ser o de Landau, podemos calcular o número de partículas energéticas que produzem uma explosão do tipo *blip*, usando as Equações 5.8 e 5.9 dadas por Subramanian et al.(1981) e considerando um agente excitador uniforme em velocidade e densidade, para o tempo de decaimento e de excitação. Assim,

$$t_{p} = 1/6\pi^{3/2} (v_{1}/v_{2})^{2} (v_{01}/v_{1}) 1/(N_{e}/n_{1})^{2} (1/\omega_{p}) \exp[((v_{1} - v_{2})/v_{01})^{2}]$$
(5.8)

e

$$D_{e} = [(3N/2)/4\pi n_{1}]^{1/3} \times [1/v_{1} + 1/v_{2}], \qquad (5.9)$$

onde:

N - número total de partículas energéticas;

 (n_1, v_1) - densidade e velocidade dos elétrons mais rápidos do feixe ($v_1 \approx v_1$);

(n₂,v₂) - densidade e velocidade dos elétrons mais lentos do feixe; v₀₁ - velocidade térmica de elétrons, e $\omega_{\rm p}$ - freqüência angular de plasma .

5.4.1.3 - TEMPO DE DECAIMENTO E DE SUBIDA

As medidas do tempo de subida (rise-time) e tempo de decaimento (fall-time) dos blips foram plotadas em um gráfico log S versus tempo para cada evento, o que foi feito com grande precisão pois nos eventos tipo blip , o tempo de decaimento corresponde à parte linear da curva exponencial . Na Figura 5.3 temos o gráfico log-linear de um blip isolado, observado às 16 51:05 UT no dia 9 de julho de 1985, cujo perfil temporal é mostrado na Figura 5.2a (Sawant et al., 1987a). A parte linear da curva corresponde ao tempo de decaimento t_D. O tempo de excitação (De) é medido a partir do início do evento até a parte linear da curva. Fizemos medidas de t_D e De em nove eventos observados tipo blip e obtivemos os seguintes valores médios:

 $t_{p} = 130 (+/-25) \text{ ms} \text{ e}$ De = 200 (+/-25) ms.

Alvarez e Haddock (1973) utilizaram dados do tempo de decaimento das explosões tipo III obtidos por vários autores e conseguiram um ajuste linear por mínimos quadrados no gráfico log-log dos dados de freqüência (Hz) e tempo de decaimento dos eventos. Eles obtiveram a relação

 $t_{p} = 10^{7,71} f^{-0.95} (s)$ (5.10)

A Figura 5.4 mostra os valores médios do tempo de decaimento versus freqüência para eventos tipo III (f< 300 MHz) e blips (f> 500 MHz) encontrados por Benz et al. (1983). A curva desse gráfico é dada pela Equação 5.10. O valor médio no tempo de decaimento dos blips por nós obtidos em 1663 MHz aparece indicado por uma seta. Isto significa que o tempo de decaimento dos blips é aproximadamente igual

102

ao dos tipo III; ou seja, os eventos tipo blip também são similares aos eventos tipo III.

5.4.2 - NÚMERO DE PARTÍCULAS

O número de elétrons necessários para gerar um blip decimétrico pode ser calculado a partir da Equação 5.6 (Fürst et al., 1982). Substituindo-se na Equação 5.6 os valores dos parâmetros de plasma normalmente usados, que são: $v_f/c = 0.3$; $f_p/\Delta \omega = 4$; $v_f/\Delta v_f = 1$ $N_e = 7.9 \times 10^9$ cm⁻³, $T = 10^6$ K; $\delta = 0.1$, e a intensidade de fluxo obtida nas observações em 1663 GHz (S = 10 u.f.s.), encontramos o valor

 $n_{c} \simeq 1.2 \times 10^{4} \text{ cm}^{-3}$

para a densidade do feixe de partículas.O número de elétrons n V (onde $V_{dm} = 10^{27} \text{ cm}^3$) necessários para originar um simples *blip* decimétrico que calculamos é da ordem de

$$N = 1,2 \times 10^{31} \text{ partículas.}$$

Esse mesmo número de partículas pode também ser determinado quando se assume o amortecimento Landau para a radiação, através das Equações 5.8 e 5.4 conforme veremos à seguir .

Considerando os valores dos parâmetros de plasma normais nas explosões solares ($v_2 = 0.9 v_1$, $v_1/v_{01} \approx 10 e v_1 = 0.3c$); substituindo-se o valor da freqüência por nós utilizada (1663 MHz) no segundo harmônico; o valor de N_e (= $7.9 \times 10^9 \text{ cm}^{-3}$), e os valores do tempo de decaimento e de excitação nas Equações 5.8 e 5.9, obtivemos a densidade de partículas energéticas responsáveis pelas explosões decimétricas tipo III, que é $\approx 3.3 \times 10^4 \text{ cm}^{-3}$; ou seja, $n_1/n_0 = 10^{-4}$. Nesse caso,o número total de partículas no feixe resulta



Fig. 5.3 - Gráfico log-linear do *blip* isolado que aparece na Figura 5.2a. As barras de erros em T1 e T2 são as incertezas nas medidas de tempo de excitação (T_{exc}) e decaimento (T_{D}) .



Fig. 5.4 - Tempo de decaimento das explosões tipo III (< 500 MHz) em comparação com blips (> 500 MHz). A seta indica o tempo de decaimento em 1663 MHz. Fonte: Alvarez e Haddock (1973). p. 102.

$$N = 10^{32}$$
 partículas,

valor este que coincide com aquele calculado pela Equação 5.6, onde consideramos o mecanismo de emissão plasma no segundo harmônico como sendo o mecanismo gerador dos eventos tipo *blip*, similar à radiação tipo III decimétrica.

5.4.3 - TEMPERATURA DA COROA

A temperatura da coroa , pode ser calculada com auxílio da Equação 5.7. Quando substituimos o valor de $t_D = 130$ ms e assumimos a emissão no segundo harmônico(f= 830 MHz), ela vale :

$$T = 1,66 \times 10^7 K$$
,

uma ordem de grandeza maior que o valor esperado ($\simeq 10^{6}$ K). Esse resultado leva à conclusão de que o tempo de decaimento foi maior do que o esperado. Os grandes tempos de decaimento observados são convencionalmente atribuidos à geração da radiação por feixes de partículas lentos durante a fase principal de decaimento. Isso efetivamente faz crescer o tempo de decaimento.

5.5 - BLIPS EN DECIMÉTRICAS E RAIOS-X

Existe uma boa correlação (48 %) entre explosões em ondas decimétricas (1000 - 300 MHz) e raios-X (Aschwanden et al., 1985; Kane, 1981).

Na fase impulsiva do *flare* solar as principais características das explosões em raios-X duros são (Kane e Anderson, 1970):

1- duração total ≤ 15 s;

2- subida muito rápida (0,1 - 5 s), e

3- descida rápida (0,2 - 10 s) .

5.5.1 - MECANISMO DE EMISSÃO DOS RAIOS-X

O mecanismo de geração das explosões em raios-X, é o bremsstrahlung e, no caso de raios-X duros não-térmicos, pode ser usado o modelo thin-target ou o modelo thick-target.

O modelo *thin-target* é utilizado no caso de baixas densidades, sendo que o feixe de elétrons passa através da região alvo perdendo uma parcela dessa energia durante o processo. A emissão bremsstrahlung é pouco eficiente e diretamente proporcional à densidade do alvo de incidência.

No modelo thick-target, o feixe de elétrons colide com uma coluna de alta densidade perdendo quase toda sua energia por colisões coulombianas com os elétrons da região. Somente uma pequena fração de sua energia inicial é convertida em radiação (10^{-5}) . Mesmo assim, nesse modelo a energia convertida em radiação é muito maior do que no caso do modelo thin-target.

5.5.2 - OBSERVAÇÕES

Os dados em raios-X foram obtidos na NASA (USA) pelo grupo de Física Solar .

Nossas observações mostraram algumas explosões tipo blip em ondas decimétricas, associadas com raios-X duros. Os eventos

106

em raios-X duros usados para os estudos de correlação foram selecionados com os seguintes critérios :

 devem ter duração total > 1 s , pois a resolução temporal dos raios-X duros é 128 ms , o que fornece, no mínimo 8 pontos de correlação, e

2) devem ter intensidade > 3 σ , onde σ é o nível de fundo da radiação de raios-X.

As observações em raios-X duros (>20 keV) realizadas no dia 9 de julho de 1985 entre 15 41 e 15 52 UT, revelaram um total de 48 explosões enquanto que, em 1,6 GHz, observamos 36 explosões para o mesmo período, desde tipo III-dm , tipo III-RS, que foram estudadas conjuntamente com raios-X (Lattari, 1989; Sawant et al., 1990) e *blips*, sendo que somente dois deles foram observados junto com raios-X.

Dennis et al (1984) fizeram uma comparação detalhada entre explosões em raios-X duros e tipo III decimétricas. Os dados em rádio foram obtidos no intervalo de freqüência de 100 a 1000 MHz, com o equipamento analógico e digital de Zurich (Switzerland), com resolução temporal de \approx 100 ms. Os dados em raios-X (energia > 30 keV) foram obtidos com o espectrômetro de raios-X duros à bordo de um balão na Missão Sol Máximo, em Frascati (Itália). Eles apresentaram um caso onde a curva normal da explosão em rádio (em \approx 600 MHz) ocorre em coincidência com o pico de um evento de raios-X, dentro de \approx 100 ms.

A explosão de 16 48:50 U.T. - Explosão tipo blip associada com raios-X aparece mostrada na Figura 5.5. Ela durou quase 4 segundos eapresentou um pico de raio-X adiantado por uma diferença de ≃ 350 (+/- 150)ms. A correlação cruzada , com resolução temporal de 128 ms da Figura 5.6 confirma esse atraso. O pico de raios-X está atrasado de 128 ms, onde o índice de correlação é 0,7.



Fig. 5.5 - Perfil temporal da explosão a) do tipo blip (1663 MHz) juntamente com b)explosões de raios-X duros (E > 20 keV). Os picos de raios-X estão adiantados de ≃ 350(+/- 150) ms em relação aos blips. Fonte: Dennis et al. (1984), p. 107.



Fig. 5.6 - a) Correlação cruzada entre os picos de raios-X (E>20 keV) e explosões tipo blip (1663 MHz). O coeficiente de correlação máximo é = 0,7 e o atraso médio é de = 128 ms.
b) Linha pontilhada: pico do evento tipo blip configurado na na resolução temporal dos raios-X (128 ms). O contorno cheio é uma média de três pontos do pico do blip. c) Linha cheia : pico de raios-X duros.

Fonte: Dennis et al. (1984), p. 107.

109

A Figura 5.7 fornece o resultado da análise espectral de raios-X duros (> 20 keV) para a explosão no intervalo 16 48:50-16 48:53 UT. Ela fornece os valores da constante espectral e do índice espectral pelo modelo *thick-target* (A= 2 e A= 4, respectivamente). A variação dos índices espectrais com o tempo está representada na Figura 5.8, dentro do mesmo intervalo de tempo.

A Figura 5.9 mostra outra explosão de *blip* com raios-X, às 16 46:47 UT. Esse exemplo não foi utilizado para estudos de correlação porque estava muito próximo do ruído. O pico de raios-X é muito menor do que 3 σ.

5.5.3 - INTERPRETAÇÃO

O atraso de ondas decimétricas em relação aos raios-X e sua explicação foi alvo de alguns trabalhos (Dennis et al., 1984; Benz et al., 1983 e Kane et al., 1982).

Pelo modelo convencional de elétrons, o atraso esperado de ondas decimétricas em relação aos raios-X é da ordem de \simeq 1000 ms. Ele difere do nosso valor por um fator >5. Nossa estimativa é próxima daquela determinada por Dennis et al.(1984) muito embora os eventos por eles pesquisados fossem do tipo III-decimétrico.

Crannell et al. (1988), fizeram um artigo de revisão onde está claro que existe uma correlação em tempo e em intensidade entre as explosões em raios-X e milimétricas. Nesse caso, o estudo de ondas métricas e raios-X pode ser feito por comparação com o estudo de ondas métricas e milimétricas.

Podemos então dizer que o mecanismo de geração de blips e raios-X é semelhante ao mecanismo de geração das estruturas finas e ondas milimétricas, onde as estruturas finas em ondas métricas correspondem aos blips-decimétricos e as ondas milimétricas correspondem aos raios-X. Esse mecanismo foi discutido detalhadamente no capítulo 2 (Figura 2.16).

5.6 - CONCLUSÕES

1.1

- 1) Os eventos tipo blip foram observados pela primeira vez e freqüência superior a 1000 MHz. A investigação detalhada do perfil temporal dos blips de baixa intensidade sugere que os blips são gerados pela interação do feixe de elétrons com o plasma no segundo harmônico, e esse feixe dura por um período muito curto.
- 2) O número de elétrons necessários para a geração dessas explosões é de $\simeq 10^{32}$ elétrons.
- 3) Os *blips* em 1663 MHz originam-se na baixa coroa, perto de região de aceleração em local de altas densidades $(10^9-10^{10}$ cm⁻³).
- 4) A comparação temporal da coincidência dos picos em blips raios-X sugere que os blips são gerados por elétrons acelerados, no segundo harmônico.



ENERGIA DO FOTON EM KOV

Fig. 5.7 - Resultado da análise espectral de raios-X duros (E>20keV) para a explosão no intervalo entre 16 48:50 e 16 48:53 UT. - As linhas verticais representam as barras de erro deduzida da observação do número de contagens. As linhas horizontais indicam a banda de energia do detector. Fonte: Dennis et al. (1984), p. 107.



Fig. 5.8 - a) Explosão de raios-X duros.

 b) Índice espectral versus tempo contado a partir da explosão de raios-X mostrada acima. As barras de erro valem
 1 e foram baseadas no número de contagens de raios-X observados em cada intervalo.

Fonte :Dennis et al. (1984), p. 107.



Fig. 5.9 - Explosão tipo blip (1663 MHz) juntamente com explosão em raios-X duros (E> 20 keV). Fonte: Dennis et al. (1984), p. 107.

CAPÍTULO 6

EXPLOSÕES TIPO HOMÓLOGOS E HOMÓLOGOS-LIKE

6.1 - INTRODUÇÃO

Waldemeier (1938) foi o responsável pela notícia mais remota sobre os *flares* que possuem a tendência de ocorrer de forma aproximadamente idêntica quando vistos em fotos H- α . O termo Flare Homólogo foi dado por Ellison et al. (1960) aos eventos que aparecem duas ou várias vezes no mesmo local e com a mesma forma. Fokker (1967) estendeu essa denominação às observações em rádio, conceituando de Flare Homólogo em Rádio as explosões de *flares* consecutivos com intensidades similares nos perfis temporais. As explosões homólogas em rádio possuem perfis temporais semelhantes, repetem-se de tempos em tempos em escalas de segundos, minutos ou horas e são observadas em todos os tipos de emissão.

Ao observar com a antena de 14 m de diâmetro da estação de Pesquisas em Rádio de Metsähovi (Finlândia), no comprimento de onda de 8 mm, Urpo (1983) estudou dois *flares* homólogos sendo que o intervalo de tempo entre o primeiro e o segundo evento foi de \approx 1 h e o primeiro evento foi três vezes mais intenso que o segundo. A máxima densidade de fluxo alcançou 3,3 u.f.s. Essas explosões eram semelhantes mesmo nos pequenos detalhes, sendo que cada uma delas era composta de vários *spikes* elementares que se repetiam com periodicidade de aproximadamente 3 (+/- 0,26)s (Figura 6.1). Esse perfil temporal além do espectro de freqüências levou a crer que a origem dessas explosões homólogas em microondas estava numa estrutura magnética com vários *loops* e que a energia liberada durante as duas explosões era produzida pela mesma estrutura complexa do *loop*. Ele observou também que o tempo de decaimento era longo (» t_R) indicando que uma grande parte da energia liberada durante as explosões foi utilizada para

termalização da região ativa. Urpo interpretou esses spikes elementares como sendo uma contribuição de diferentes *loops* magnéticos, sendo que a mesma estrutura complexa de *loop* estaria presente imediatamente antes de ambas as explosões em microondas. Ele ainda propôs que um novo fluxo magnético emergente, acionaria a energia liberada em algum lugar próximo à linha magnética neutra e a explosão em microondas avançaria de um *loop* a outro produzindo as duas explosões homólogas observadas.

Nakajima et al. (1985) utilizaram o interferômetro de Nobeyama e observaram, em 17 GHz, 5 exemplos de eventos que apresentavam "explosões secundárias em microondas". Elas possuiam perfis temporais semelhantes às explosões primárias (*flares* homólogos) e se repetiam com um atraso de 2 a 25 s. As intensidades das explosões secundárias eram sempre de 3 a 25 vezes menos intensa do que a explosão primária (Figura 6.2).

Slonin e Kuleshova (1983) analisaram as características do flare solar (em H- α) de 13 e 16 de maio de 1981 e mostraram que eles duplicavam em potência, localização e forma, mas diferiam duas vezes em duração. Nós definimos este tipo de explosão como Homólogos-Like. Encontraram em raios-X explosões relacionadas com esses flares que, por sua natureza, indicavam que os dois flares se desenvolveram na coroa e de modo idêntico. Uma diferença na duração de sua emissão apareceu apenas no nível cromosférico da região. Um dos dois nós principais dos flares estava localizado acima de um pequeno polo isolado N, no interior um campo magnético de polarização S.

Martres (1989) fez um resumo detalhado da homologia do flare dando enfoque especial aos homólogos que ocorrem em sucessão rápida e em intervalos de poucos minutos entre cada um deles. Ela os denominou de "rafales". Essas explosões poderiam indicar que a energia seria liberada de forma periódica dentro da mesma configuração magnética. Ela discutiu a existência de lugares particulares na



Fig. 6.1 - Explosão solar em microondas (8mm) das 10:28 UT e das 11:40 UT ocorrido em 29 de maio de 1981 na Região Hale-16864. Ambas são compostas de vários spikes elementares com periodicidade de ≈ 3s.



Fig. 6.2 - Variações no tempo da temperatura de brilhância do pico das duas explosões solares (primária e secundária) em 17 GHz ocorrida dia 31 de julho de 1981 . Fonte: Nakajima et al. (1985), p. 116.

atmosfera solar que possuem características peculiares em termos de rotação solar e onde os *flares* ocorreriam sucessivas vezes em diferentes rotações solares. Concluiu ,com isso, que a perturbação responsável pela emergência da atividade localiza-se abaixo da fotosfera solar.

O estudo dos *flares* homólogos, é muito importante do ponto de vista que mostra que nem toda a energia magnética livre da região ativa é liberada em um único evento e que, inversamente, o armazenamento de energia ocorre dentro de escalas de tempo comparáveis ao intervalo entre um *flare* e o seguinte e, a topologia do campo magnético se mantém a mesma por vários dias, até mesmo por várias rotações solares, após esta liberação de energia (Martres, 1989). Além disso, o estudo das condições que levam à uma quebra na série de *flares* homólogos pode conter informações importantes quanto ao processo de armazenamento e liberação de energia (Machado, 1985).

Trevisan et al. (1990a) observaram flares homólogos de baixa intensidade em rádio e freqüência de 1,6 GHz associados com *Flares* em H- α que se repetiam após alguns segundos. Observaram também pela primeira vez, as **explosões homólogas-like** em microondas, que apresentam o perfil temporal duplicado ou multiplicado de um fator, em relação à explosão original, e são variantes dos eventos tipo homólogo. As explosões homólogas-like em H- α associadas à essas, em rádio, possuiam periodicidade de 40 min.

6.2 - MECANISMO DE EMISSÃO DAS EXPLOSÕES HOMÓLOGAS

Existem muito poucas discussões sobre a origem do flare homólogo em microondas. Sabe-se que sua origem deve estar numa estrutura magnética com vários *loops* e que a mesma estrutura do *loop* complexo produz energia durante a explosão (Urpo, 1983). Não há dados estatísticos sobre os *flares* homólogos para que se possa chegar à resultados que levem à conclusão sobre o mecanismo de geração desses eventos.

Nós discutimos dois modelos para explicar as repetições curtas e longas dos *flares* homólogos em microondas: o modelo de oscilação de proeminências (Zaitsev e Stepanov, 1988) e o modelo de oscilação de filamento (Baorong e Aoao, 1988), e tentamos explicar essas **repetições** pelo modelo sugerido para o mecanismo das oscilações de proeminências em relação à ocorrência dos *flares* em H- α .

6.2.1 - OSCILAÇÕES DE PROEMINÊNCIAS

Recentemente, Zaitsev e Stepanov(1988) sugeriram que as variações quasi-periódicas do campo magnético da região ativa podem aquecer o material da proeminência e, como consequência, o período de oscilação da mesma encurta gradualmente. O período de oscilação deveria então ser determinado pela razão do tamanho característico da proeminência e a velocidade de Alfvén, ou pela raíz quadrada da razão do tamanho da proeminência para a aceleração da gravidade. Eles mostraram períodos de oscilação de 40 a 50 minutos, o que é suficiente para acionar o *flare*.

Supondo que uma proeminência homogênea seja suportada pelo campo magnético de um *loop* coronal (Figura 6.3) e considerando que ela sofra oscilações na vertical, a equação que descreve o movimento de plasma sujeito a um campo gravitacional e a um campo magnético não uniforme, é dada por

$$\rho \, dv/dt = 1/4\pi \, rot \, B \times B - \nabla p + \rho g + (k\rho(T + T)/(m,R^2)) R$$
 (6.1)

onde:

 ρ - densidade de plasma;

p - pressão cinética do gás;

R - vetor raio médio da curvatura das linhas de campo;

T - temperaturas de elétron e de íon;

m, - massa de um íon;

g - aceleração de queda livre, e

B - vetor campo magnético.

O último termo da equação 6.1 expressa a influência sobre a partícula da força centrífuga e da força associada com a não uniformidade do campo magnético.

Para o estudo da oscilação vertical da proeminência , devemos desprezar o gradiente de pressão na equação 6.1: a espessura d ≈ R da proeminência será ordinariamente muito menor do que sua estensão vertical 1_, de modo que

$$\nabla_{\mathbf{p}} \approx 2\rho \mathbf{x} \mathbf{T}/\mathbf{m}_{1} \quad \langle \mathbf{c}, \mathbf{z} \rangle$$
(6.2)

O estado de equilíbrio da proeminência da Figura 6.3 será descrito por

$$\rho g_{eff} d = B^2 / 2\pi \cos \theta , \qquad (6.3)$$

onde:

 θ - ângulo entre a direção vertical e o vetor campo magnético, e

$$g_{eff} = g + 2kT/m_{f}R$$
.

O plasma é considerado isotérmico ($T_e = T_i = T$).





Fig. 6.3 - Modelo Esquemático de uma proeminência suportada por um campo magnético coronal. O asterisco marca a região de intera ção do campo magnético.

Fonte: Zaisev e Stepanov (1988), p. 119.

O período τ de oscilação da proeminência será então

$$\tau \approx 2\pi/3^{1/4} (g/1 + 2kT/m_1 ld)^{-1/2}$$
, (6.4)

onde:

- 1 comprimento característico da curvatura (do sag) no campo magnético, e
- d espessura da proeminência .

A expressão para o período de oscilação da proeminência foi obtida, calculando-se o ângulo θ da condição de equilíbrio (6.3) e considerando d \approx R .

Para T > 3,3 x 10⁴ K, a Equação 6.4 dá uma expressão simples para a temperatura do plasma na região da proeminência

$$T \simeq 2 \pi^2 / (3)^{1/2} [m \, ld/k\tau^2]$$
 (6.5)

REMOÇÃO DE PLASMA

Para temperaturas de $\approx 8 \times 10^4 \text{K}$, ocorre um máximo na perda de energia radiativa, o que leva a uma quebra no equilíbrio térmico, causando o aquecimento da placa (Zaitsev e Stepanov, 1988). A escala de tempo do aquecimento será determinada pela razão na qual o plasma é removido da zona de interação do campo. Nesse caso, podemos escrever

$$t = d/v_{A}, \qquad (6.6)$$

onde:

t - período de repetição (s), e

d - diâmetro da proeminência .

6.2.2 - OSCILAÇÃO DE FILAMENTO

Baorong and Aoao (1988) fizeram uma análise da relação entre a produção dos *flares* homólogos e as mudanças na configuração do campo magnético através das variações nos filamentos relativamente próximos à configuração do campo magnético. Eles propuseram que o efeito *pinch* dos filamento seria uma espécie de mecanismo de recorrência que produziriam os *flares* homólogos. Foi provado através de observações que numa região ativa complicada, a emergência de novos
fluídos magnéticos é contínua e sua velocidade é crescente. Os fluidos magnéticos emergentes interagem com o campo magnético antigo, já existente na região ativa e dão origem à erupção do flare sob algumas condições, sendo que a erupção recorrente dos flares homólogos, possuem uma relação íntima com a pulsação da secção transversal de um filamento. A estrutura do campo magnético próximo a um filamento ativo tem a forma da Figura 6.4. A emergência induzida do novo fluido magnético na parte de baixo da fotosfera e com polaridade oposta à do campo magnético do filamento, irá comprimir subitamente as correntes de filamento . Se levarmos em conta a alta condutividade da atmosfera solar, a corrente de filamento estará concentrada na camada superficial deste devido ao efeito skin. Todavía, a compressão resultará no processo de dynamic pinch da coluna de plasma do filamento. Ocorrerá então uma oscilação periódica da coluna de plasma do filamento que corresponderá à pulsação do filamento observada experimentalmente. A reversão de polaridade do novo fluxo magnético emergente, em conjunto com a placa de corrente formada pelo campo magnético do filamento, provocam uma aniquilação rápida do campo magnético e transforma grande parte da energia magnética em energia cinética e calorífica do plasma em um período extremamente curto, levando à erupção do flare. Em cada oscilação de filamento, ocorre uma aniquilação rápida de campo magnético.

Nesse caso, o período de oscilação do filamento, considerando a equação de dinâmica do fluido magnético , com as hipóteses simplificadoras de : movimento oscilatório simétrico, isolação do calor e processos de compressão e espansão, é deduzido teoricamente e dado por

$$\tau \simeq \pi a \mu_0 n m_1 (1 - r_{min}^2) / 2\mu_0 p + B^2 , \qquad (6.7)$$

onde:

a - raio máximo do filamento durante a pulsação;

r - raio mínimo do filamento durante a pulsação;

n - densidade numérica;

p - pressão na região ativa, e

 μ_{o} - permeabilidade do vácuo.

Arco do Flare Placa de Corrente Fluxo Emergente

Fig. 6.4 - Estrutura do campo magnético na região próxima ao filamento ativo .

Fonte: Baorong e Aoao (1988), p. 122.

6.3 - OBSERVAÇÕES

As observações das explosões solares em 1663 MHz que revelaram eventos tipo homólogos e homólogos-like foram realizadas no dia 9 de julho de 1985.

6.3.1 - EXPLOSÕES HOMÓLOGAS

A atividade de explosões homólogas associadas com flare H- α , iniciou-se por volta de 15 42:00 UT. Ela terminou após 5 minutos e a máxima intensidade de fluxo foi de 4 u.f.s. (Figura 6.5a).

Associada à primeira atividade e uma hora após, iniciou-se uma segunda atividade às 16 46:00 UT que se prolongou por \approx 7 minutos (Figura 6.5b). Neste segundo intervalo a intensidade mostrou-se extrememente fraca (de 1,2 a 2,7 u.f.s.) e observamos explosões de vários tipos que, em sua maioria, eram não polarizadas. Estão assinalados na Figura 6.5b, os flares homólogos das 16 48:42, 16 48:55, 16 48:58, 16 49:07 e 16 49:09 UT. Todas essas explosões possuiam duração total de \approx 2s, exibiam pico duplo e, conforme pudemos notar, repetiam-se em intervalos de tempo da ordem de poucos segundos (de 2 a 9s). Na Figura 6.6 mostramos essas explosões expandidas no tempo e, para mostrar a similaridade dos registros no perfil temporal de intensidade tempo, colocamos em uma mesma Figura, as 5 explosões observadas (Figura 6.7). O tempo de subida e o tempo de decaimento dessas explosões eram iguais (\approx 300 ms).

6.3.2 - EXPLOSõES HOMÓLOGAS-LIKE

As explosões homólogas-like possuem perfis temporals semelhantes e repetem-se de tempos em tempos. A razão da duração total para a diferença do tempo entre dols picos permanece constante.

Observamos 4 explosões homólogas-like cujas características principais estão mostradas na Tabela 6.1. Na Figura 6.8(abcd) aparecem essas explosões homólogas-like que estão descritas a seguir:



Fig. 6.5 - As atividades das explosões solares que apresentaram explosões do tipo homólogo e homólogos-like por volta de 15:43 UT e 16:48 UT no dia 9 de julho de 1985 em 1663 MHz. As flechas assinalam os *flares* homólogos e homólogos-like.



Fig. 6.6 - Exemplos de explosões homólogas em rádio (1663 MHz) expandidas no tempo.



Fig. 6.7 - As 5 explosões observadas em rádio na Fig. 6.6, colocadas juntas para mostrar a similaridade dos registros de intensidade-tempo.

127

- 0

- * Explosão das 15 43:03 UT com duração de tempo total de 4800 m pico duplo e duração entre os picos de 2640 ms. Ela foi homóloga-like com a explosão das 16 48:58 UT, duração total de 1800 ms,tempo entre os picos de 1000 ms e que se repetiu 1h 5m 55s após a primeira. A razão entre o tempo total e o tempo entre os picos permaneceu constante (~1,8s).
 - ★ Explosão das 16 48:30 UT com duração de tempo total de 2300 ms, perfil temporal de pico duplo e com duração entre os picos de 1150 ms, homóloga-like com a das 16 48:54 UT, com tempo total de 1600 ms, tempo entre os picos de 800 ms e que se repetiu 24s após a primeira. A razão entre a duração do tempo total e o tempo entre os picos, foi constante (~ 2) nos dois casos.

Tempo U.T.	Tempo Total (T _t)	Tempo Pico-à-Pico(Tpp)	T _t /Tpp
15 43:03	4800ms	2640ms	1,81
16 48:58	1800ms	1000ms	1,80
16 48:30	2300ms	1150ms	2,00
16 48:54	1600ms	800ms	2,10

TABELA 6.1 - EXPLOSÕES HOMÓLOGAS-LIKE

6.3.3 - OBSERVAÇÕES H-α ASSOCIADAS

A maioria dos *flares* observados foram associados com a Região Ativa (4671), localizada em S19 W35. Juntamente com as observações em ondas decimétricas, foram realizadas observações e análises em emissão H-α por Gesztelyi (1987), do *Heliophysical* Observatory of the Hungarian Academy of Sciences, cujos resultados fornecemos a seguir. A Figura 6.9 mostra as manchas observadas em H-a. O grupo de manchas do dia 9 de julho de 1985 consiste de uma mancha velha na parte norte, uma cadeia norte-sul de manchas novas e algumas manchas na parte sul. O campo magnético da mancha velha é de polaridade sul, com campo magnético de 2700 G. Na cadeia de manchas novas, a polaridade é sul e o campo magnético vale de 2000 G a 2200 G. Ao sul, o campo magnético das manchas tem polaridade oposta (norte) e vale 2300 G. Estes valores para o campo magnético foram obtidos do Soviet Solar Data Bulletin. O filamento principal (norte-sul) possuia um comprimento de 42.000 km e o filamento curvo, ao norte do grupo, 84.000 km. Existe atividade entre a região onde se localiza o filamento curvo, ao norte do grupo de manchas e a região ativa à noroeste, situada à ≃ 12.500 km. Conforme mostramos na Figura 6.9 a principal atividade de sub-flare homólogo, está concentrada na parte sul do meio do grupo, onde novos fluxos magnéticos estão emergindo .



Fig. 6.8 - Exemplos de explosões homólogas-like (1663 MHz) descritas na Tabela 6.1 ,p. 128.



Fig. 6.9 - Grupo de manchas observadas no dia 9 de julho de 1985, em emissão H- α .

Fonte : Gesztelyi (1987), p. 128.

O início da interação entre a mancha velha com a nova deformou a penumbra da mancha velha, conforme pode ser notado das fotos em H- α de 9 de Julho de 1985. Ambas as partes são de mesma polaridade. Foram observados 4 flares sub-homólogos, com separação temporal de 40 a 50 min. Na Figura 6.10 estão os flares em H- α das 13:42, 14:25 e 15:34 UT. O flare das 16:46 UT foi relatado pelo Solar Geophysical Data, para a mesma região. Notamos que o flare em H- α das 15 43:54 UT, possuiu uma explosão correspondente em rádio, às 15 43:03 (Figura 6.8d).

6.4 - INTERPRETAÇÃO

Os *flares* homólogos que observamos em rádio (1663MHz) repetiam-se com diferenças temporais de 2 a 10 segundos, enquanto que as explosões homólogas-like associadas aos *flares* homólogos tiveram uma diferença temporal máxima de 40 minutos.

- 1) Convencionalmente, as explosões homólogas são explicadas assumindo-se que os elétrons excitados, ao atravessarem ao longo das linhas de campo magnético com velocidade 0,3 c , alcançam determinado nível de plasma e geram emissão em rádio no segundo harmônico. Em nosso caso, a emissão no segundo harmônico deve ser gerada em um local de densidade 7,9 x 10^9 cm⁻³ à uma altitude de 10^4 km acima da fotosfera, de acordo com o modelo de Bombach Allen de Densidade x10. Nesse caso, as distâncias ao longo do *loop* (correspondendo ao tempo de 2 a 10 s) serão da ordem de 10^5 à 10^6 km para o mesmo intervalo (Figura 6.11). Porém, esta sugestão falha ao explicar os atrasos no tempo da ordem de minutos.
 - 2) Zaitsev e Stepanov (1988) examinaram a evolução de pré-flare das regiões ativas do sol, e encontraram que cerca de 10 h antes do flare, ocorreram explosões de raios-X moles liberando, no mínimo, 10^{25} erg de energia com períodos de 40 a 60 min. Elas foram acompanhadas de sub-flares H- α . Esse intervalo encurta à medida que o flare principal se aproxima, passando para 3 a 10 min. entre um e outro. O mesmo ocorre com a emissão da região ativa em ondas de rádio centimétricas e decimétricas sendo que, 10 h antes do flare principal, ela sofre flutuações cíclicas de 40 a 60 min. e que passam de 1 a 5 min quando se aproxima o flare principal.



Fig. 6.10 a,b,c - Explosões homólogas conforme foram observadas em

fotos H- α , do topo para baixo, às 13:42, 14:25 e 15:34 U.T.

Fonte: Gesztelyi (1987), p. 128.



133



A equação 6.4, implicará que, se $d = 2 \times 10^8$ cm, a força associada com a curvatura do campo magnético irá predominar sobre a força gravitacional e originará uma temperatura para a proeminência superior a 10^4 K. Considerando $1 \approx 5 \times 10^9$ cm e g = 2,74 $\times 10^4$ cm/s², a temperatura da região ativa irá variar entre 10^4 e $(5 - 10) \times 10^6$ K para períodos entre 40 e 5 - 3 min. Esta é a temperatura do flare solar. Nós observamos em rádio e em H- α , períodos de 40 min. Nós sugerimos que oscilações de proeminência de \approx 40 min estão produzindo os flares homólogos em microondas e em H- α .

Nós sugerimos que a remoção de plasma em período curto está interagindo com a atmosfera solar com a mesma topologia magnética e o mesmo plasma, e produzindo as explosões solares de mesmo perfil temporal, **as explosões homólogas**, que repetem-se com o tempo.

Usando a repetição de pequenos períodos (\approx segundos), pela Equação 6.5, estimamos a dimensão de um filamento. Para t = 2 a 10 segundos e v_a = 10³ km/s, obtivemos

 $d = 10^3 \doteq 10^4 \text{ km}.$

6.5 - CONCLUSõES

Os flares homólogos em H- α e os flares homólogos em rádio de curta duração são explicados pela oscilação de proeminências assim como pela remoção de plasma da zona de interação. Em resumo, podemos dizer que :

- Pequenos períodos de repetição das explosões homólogas, de 2 a 10 s, são explicados pelos elétrons excitados_que viajam ao longo das linhas de campo magnético com velocidade 0,3 c, e nos permite calcular as dimensões do *loop* (10⁵ a 10⁶ km).
- 2) Considerando-se que as oscilações de proeminência explicam os pequenos períodos (de segundos), a dimensão de uma proeminência é de $\simeq 10^3$ a 10^4 km.
- 3) Para os períodos de repetição de 40 min das esplosões homólogas-like, as oscilações de proeminência deduzemque esse seria o tempo necessário para que a oscilação de proeminência aquecesse as regiões ativas até temperaturas de $\approx 10^7$ K e, consequentemente acionasse o flare;
 - Em nosso caso, a topologia magnética da região ativa permanesce mesma pelo menos por um período de 4 horas.

CAPÍTULO 7

CONCLUSÕES E FUTUROS TRABALHOS

Apresentamos ao longo deste trabalho, do capítulo 1 ao 6, aspéctos particulares das explosões solares com dados observacionais relevantes à fase impulsiva do *flare*. Esses dados foram aliados aos conceitos teóricos para serem explicados. Entretanto, nós olhamos essas conclusões do ponto de vista dos modelos de *flares* já existentes. Resumimos aqui os modelos de *flare* solar mais aceitos atualmente, incluindo os exigências primárias do modelo na fase impulsiva e sugerimos uma modificação apropriada de modo a se obter algo que se adeque aos dados já obtidos. Resumimos também as conclusões obtidas de um modo auto-consistente. Sugerimos trabalhos teóricos e observacionais futuros.

7.1 - NECESSIDADES PRIMÁRIAS

7.1.1 - ARMAZENAMENTO DE ENERGIA

O flare solar representa uma súbita liberação de energia armazenada acima da fotosfera e provavelmente acima da cromosfera , sendo que a maior parte dessa energia é liberada em forma de raios-X ocorrendo na coroa solar. Fotos de raios-X do Skylab indicam que muito dessa energia, se não toda, origina-se nas alturas coronais. Existem várias evidências sugerindo que o flare representa a súbita liberação de energia armazenada antes do flare . O primeiro requisito é que a energia do flare seja armazenada como energia livre da corrente que carrega as linhas de campo magnético coronal da atmosfera solar. Essa região deve ter uma estabilidade maior. Por outro lado, a liberação de energia expontânea e súbita é normalmente interpretada como uma instabilidade. Todavia, a configuração deve ser de algum modo estável e de outro instável. Alternativamente, o *flare* representa um fluxo súbito de energia de baixo da fotosfera na forma de ondas de Alfvén (Piddington, 1973, 1974).

Os *flares* podem ocorrer em regiões magnéticas altamente complexas e essas regiões complexas são mais propensas a originar um *flare* do que as mais simples. Ocasionalmente os *flares* tem sido encontrados em regiões bipolares. Então, um requisito para um modelo de *flare*, é a validade das regiões bipolares.

7.1.2 - LIBERAÇÃO DE ENERGIA

Vimos acima que a energia armazenada pode ser rapidamente liberada durante o *flare*, então é aparentemente conflitante se pensar que a energia do *flare* esteja presente por algum tempo antes do *flare*, e não seja liberada. Este requisito aparentemente conflitante pode ser resolvido de várias maneiras. Aqui, nós consideramos um dos modos apropriados, relevante às nossas investigações. Para mais detalhes veja Sturrock, 1966 e referências.

Durante a fase impulsiva a liberação de energia envolve processos microscópicos e macrocoscópicos. A liberação de energia magnética num volume muito grande deve envolver o movimento de linhas de campo magnético nesse volume; é improvável que o coeficiente de difusão seja crescente através desse volume, deste modo, o grosso do reajuste do campo magnético ocorre através de processos MHD tal com ondas de Alfvén. O fato de que alguns *flares* excitam a propagação de ondas para fora do local do *flare*, e outros dão origem à transientes coronais, deve ser simplesmente uma manifestação dramática da regra geral de conversão de energia. O processo de conversão de energia deve ser capaz de converter alguma energia em movimento de massa e calor e/ou de partículas altamente energéticas. 7.1.3 - ACELERAÇÃO

A evidência da aceleração de partículas durante a fasc impulsiva vem de observações de tipo III e suas variantes *blips*, já que todos os tipos de radiação tais como raios-X. microondas, etc podem ser de orígem térmica. Mesmo que o espectro observado seja da lei de potência, ele pode ser construido de conbinações de espectros multi térmicos. Existem basicamente três processos de aceleração de partículas :i) campo elétrico, ii)Fermi e iii) turbulência (Vlahos, 1980).

O mecanismo de aceleração para o flare, deve satisfazer três critérios :

- acelerar o numero total de partículas necessárias para produzir toda a emissão radiada;
- 2) ter o tempo de aceleração comparável com as observações;
- os processos de liberação de energia devem estar relacionados com o mecanismo de aceleração.

Vários livros referências, referem-se à esse tópico em detalhes (Sturrock, 1974). Num estudo recente de desenvolvimento da estabilidade das linhas de campo magnético da região ativa, Parkeer (1988) e Vlahos (1989) propuseram que campos bipolares acima da superfície do sol são campos com reconecções em pequenas escalas que terminam em pequenas explosões. Explosões múltiplas são altamente turbulentas e vão formar um grande número de descontinuidade movendo-se ao acaso no espaço. Vlahos (1989), estudou recentemente a aceleração de partículas em tal processo e provou que esse modelo encontra todos os requisitos do mecanismo de aceleração do *flare* citado acima.

7.2 - MODELO DO FLARE

Basicamente dois tipos de configuração magnética estão envolvidos na construção de modelo de um *flare*, configuração de linhas de campo magnético fechadas (Gold e Hoyle, 1960, Alfvén e Carlqvist, 1967) e linhas de campo magnético abertas. A evidência mais direta de que muitos *flares* envolvem inicialmente linhas de campo magnético abertas, vem das observações das explosões tipo III em rádio, as quais requerem linhas abertas para a propagação dos elétrons responsáveis para a produção de tipo III.

Acredita-se, em geral, que a reconecção das linhas de campo magnético possivelmente liberam energia subitamente, dando origem ao flare solar (Heyvaerts et al., 1977). Eles sugeriram um modelo de flare levando em conta o fluxo emergente (Figura 7.1). Essa reconecção magnética é acompanhada por fortes campos elétricos ou turbulências, os quais são eficientes para acelerar os elétrons à energias > 100 keV. Se a entrada de energia for muito alta para ser balanceada pela radiação, ocorre uma explosão levando à ondas de choque e turbulência no plasma. A interação fluxo emergente - campo magnético ambiente, se dá numa placa de corrente, na interface entre os dois sistemas. Com o aumento dos fluxos emergentes, a altura da placa de corrente aumenta até um valor crítico, quando então o flare é acionado. O sistema vai se tornar instável numa dada altura que depende do valor do campo magnético: quanto maior o campo, menor a altura. Dependendo da topologia do campo magnético ambiente, as ondas de choque podem ser mais fortes quando se movem para cima do que para baixo, e vice versa. Os eventos impulsivos estão predominantemente associados com flares nos quais elas se propagam para baixo no sol (Steinacker et al., 1988).

Placa de corrente fluxo emergente

(a) AQUECIMENTO DE PRÉ-FLARE



(b) FASE IMPULSIVA



1

Fig. 7.1 - Modelo de Fluxo emergente. a) durante a fase de pré-flare, o fluxo começa a reconectar-se com o campo antigo. b) Durante a fase impulsiva, a turbulência na placa de corrente, ocasiona uma expansão rápida com liberação de energia. c) Durante a fase principal, a placa de corrente alcança um novo estado estacionário..

Fonte: Heyvaerts et al. (1977), p. 138.

7.3 - FRAGMENTAÇÃO E LIBERAÇÃO DE ENERGIA

A duração típica da fase impulsiva é da ordem de 10 a 100 s com liberação total de energia de $\approx 10^{26}$ a 10^{32} erg, sendo que a maior parte em forma de raios-X. Até 1960 as observações de raios-X eram de resolução temporal muito pobre. Na década de 70, a situação mudou e há indicações de que explosões em raios-X associadas com explosões tipo III possuem duração total da ordem de \approx 1s ou menos. Isso levou Van Beek et al. (1974) a sugerirem o conceito de **Explosão Solar Elementar**, i.e., a energia do *flare* é liberada em cada explosão de *flare* elementar (EFB) e é composta de muitas dessas explosões elementares. Essa sugestão foi investigada e confirmada em detalhes por Jager e Jonge (1978).

Na última década, obteve-se dados com alta sensibilidade e resolução em tempo/freqüência/energia e em uma larga faixa do espectro com uma indicação de que a constante de tempo da liberação de energia do *flare* seja muito menor que 1 s, e está ocorrendo em vários *loops* complexos (Figura 7.2).



Fig. 7.2 - Interação catastrófica de milhares de fatias de reconecções.

Benz, 1985 mostrou uma evidência de que os spike em rádio associados com explosões tipo III indicavam uma liberação de energia em pequenas porções. Mais que 10 a 100 spikes por evento tipo III foram observados por Benz et al, (1982), Benz, 1983 sendo que foram milhares de spikes observados por flare. Para localizar a fonte de rádio, foram utilizados dados de raios-X com spikes. Sua densidade era igual à densidade da região durante a fase de pré-flare, conforme foi determinado por medidas de UV e raios-X moles. Sugeriram ainda que cada spike era um microflare no qual a energia era liberada dentro de volume (L ≃ 200 km). Se esses spikes são devido a um pequeno fragmentação secundária do excitador sobre uma fonte de volume grande, mas torna-se visível somente localmente para tempos curtos. A localização da fonte de emissão deve ser causada por algumas inomogeneidades no background do plasma nos campos. Isso vai requerer inomogeneidades da ordem de 20 a 50 ms de modo a explicar a emissão de spike. Esse valor é da ordem do tempo de colisão elétron-elétron e exclui qualquer processo simples MHD. Nesse caso, e ssa fragmentação de radiação decimétrica reflete a fragmentação de energia liberada .

Recentemente, Aschwarden e Güdel (1990), combinaram dados de 27 *flares* solares com spikes de milisegundos observados no intervalo de freqüência de 0,1 a 1 GHz e raios-X duros (SMM) no intervalo de 25 a 500 keV observados entre 1980 e 1989. Essa investigação chegou a uma forte evidência da fragmentação da liberação de energia no *flare*. Eles mediram a altura onde ocorreu a fragmentação $\simeq 10^4$ km , sendo que a fragmentação de energia pode ser medida pela emissão de rádio spikes. A densidade da região liberação era de 10⁹ a 10^{10} cm⁻³, o campo magnético de 100 a 300 G, correspondento a alturas de 10^3 a 10^4 km. 142

7.4 - MODELO SUGERIDO

Em nossas investigações surgiram evidências da presença de emissão coerente tipo *spike*.

Os pequenos atrasos no tempo das ondas milimétricas em relação à estruturas-finas de ondas métricas foram explicados pela presença de emissão *maser* das explosões tipo spikes.

EMISSÃO DE BLIP

A coincidência no tempo de pico dos blips e das explosões em raios-X associadas, também sugere a presença de emissão maser para os spikes.

Estudo dos spikes por sí mesmo sugerem que eles estão ocorrendo no nível onde a densidade de elétron é $\approx 10^9$ cm⁻³ e num volume pequeno com dimensões lineares de ≈ 50 km. Em 408 MHz foram observados mais do que 10 spikes por segundo, e em 1663 MHz, o tempo total de duração dos spikes era quase igual ao tempo de resolução instrumental. Esses dois processos de liberação de energia deviam estar ocorrendo na mesma escala de tempo.

A correlação de um-para-um de ondas métricas e milimétricas sugerem que processos de aquecimento e aceleração estão envolvidos no mesmo *flare*.

Então, nós sugerimos aqui um modelo do *flare* de fluxo emergente com fragmentação de energia liberada (Figura 7.3) o qual pode encontrar todas as necessidades observacionais discutidas acima.

Milhares de reconecções de eventos em pequenas escalas estão ativas antes e após a fase impulsiva; é o novo fluxo emergente que cresce o número e a dimensão desses eventos explosivos assim que eles se organizam no espaço e no tempo.

Conforme está na Figura 7.3 assim que o novo fluxo emerge e alcança a altura crítica, o *flare* ocorre i.e., a energia é liberada em milhares de pequenos volumes dentro e fora do *loop* e perto dos pontos condutores do mesmo. Esses pontos vão acelerar partículas dentro e fora do mesmo. As partículas que forem aceleradas para fora do *loop*, perto dos pontos condutores, terão acesso livre ao longo das linhas de campo magnético abertas e irão produzir explosões tipo III e, dependendo do valor do campo magnético e do número total de partículas aceleradas ,a energia das partículas crescerá, chegando aos valores $(10^{32} a 10^{32}$ partículas para alcançar 200 keV) observados no caso de tipo III.

As partículas que forem aceleradas dentro do *loop*, precipitam-se na direção dos pés do mesmo produzindo emissão em raios-X e, algumas delas irão produzir emissão coerente por mecanismo de emissão plasma ou girosincrotrônico para produzir as explosões tipo spikes.

Essa radiação intensa escapando para fora irá acelerar as partículas e produzirá as estruturas-finas e as estruturas tipo blips observadas .

A fase impulsiva será então acionada pelo novo fluxo emergente na alta e na baixa coroa.

7.5 - CONCLUSÃO

11.

A seguir, colocamos as conclusões para cada assunto estudado.

7.5.1 - EXPLOSSES EN ONDAS MILIMÉTRICAS E MÉTRICAS TIPO III.

* Realizamos pela primeira vez, observações simultâneas multiespectrais de explosões solares associadas com a fase impulsiva do flare, ocorrendo na cromosfera e coroa respectivamente, com alta sensibilidade e resolução temporal e tempo absoluto melhor que as investigações anteriores (100 ms).

* A comparação temporal das explosões em ondas milimétricas (22 GHz) com explosões tipo III em ondas métricas na freqüência de início(237, 327 e 408 MHz), mostrou que os atrasos observados entre os picos de ondas milimétricas (0,5s) em relação à métricas são de 3 a 6 vezes menores do que o esperado (1,5 e 3,0 s), se a emissão de tipo III for no fundamental ou no segundo harmônico respectivamente.

* Esses atrasos menores sugerem que a energia dos elétrons responsáveis pela emissão de tipo III é de ≃ 200 keV e a emissão de ondas métricas é gerada no fundamental de freqüências altas, acima de 237 MHz.

* A distância mínima que o feixe de elétrons deve percorrer antes se tornar instável desde a região de aceleração até a região de emissão de ondas métricas no *flare* solar, foi estimada em $3,3 \times 10^4$ km, na direção das linhas de campo magnético abertas.

* A associação dos eventos em ondas métricas tipo III e em ondas milimétricas de um-para-um, é um caso observacional raro.Isso sugeriu que os *flares* são compostos de aquecimento e aceleração de partículas ocorrendo em vários *loops* complexos e em alturas diferentes.



Fig. 7.3 - Modelo de Flare Yalar de Fluxa Emergente. Quando o fluxo bipolar de linhas fechadas (fluxo emergente) interage com o fluxo antigo (de linhas abertas) acelera as partículas perto da região de interação e dentro do *loop*. As primeiras, saem para cima, ao longo das linhas abertas e originam radiação tipo III, enquanto as partículas aceleradas dentro do *loop* precipitam-se para os pés do mesmo dando radiação-X e milimétricas. - Além disso, geram radiação coerente que saindo fora do *loop*, aceleram partículas que vão originar radiação métrica estruturas-finas (*blips*).

* Nesse caso os atrasos e coincidências, levam à crer que a freqüència é dependente da razão entre o tempo de aceleração e o tempo de aquecimento (casos de $\Delta t \ll 2$).

Normalmente a emissão em ondas milimétricas é devido à elétrons não térmicos. Ocasionalmente, pode ocorrer de elétrons térmicos.

7.5.2 - ESTRUTURAS-FINAS

* O estudo de correlação temporal de estruturas-finas de banda estreita em freqüência, $\Delta f < 100$ MHz e tempo total < 300 ms em ondas métricas, com explosões em ondas milimétricas, indica que os atrasos observados de ondas métricas em relação à milimétricas foram três vezes menor do que observamos no caso de ondas métricas tipo III.

* Esse atraso menor pode ser explicado se fizermos a sugestão de que as estruturas-finas são geradas por elétrons secundários acelerados pela radiação intensa e coerente na alta coroa.

7.5.3 - RADIÔMETRO DE 1663 MHz

* Observamos as explosões solares tipo *spikes* pela primeira vez na faixa de freqüência de 1663 MHz, com alta sensibilidade e alta resolução temporal, com a antena de 13,7 m de diâmetro de Itapetinga-Atibaia, aproveitando a montagem utilizada pelo projeto VEGA, em junho de 1985.

* Essas observações foram realizadas conforme sugestão do CESRA feitas durante os três últimos workshops.

7.5.4 - BLIPS

* Os blips em 1663 MHz foram observados pela primeira vez em freqüência acima de 1000 MHz. Eles originam-se na baixa coroa, perto da região de aceleração, em local onde a densidade de elétrons vale 10^9 a 10^{10} cm⁻³, e o número de elétrons necessários para a geração dessas explosões é de 10^{32} elétrons.

* Os estudos das características temporais dos blips, com 15 % de polarização circular a direita, (tempo de excitação 200(+/-25)ms e tempo de decaimento de 130(+/-25) ms) em comparação com espectro dinâmico na faixa de freqüência de 100 a 1000 MHz, sugerem que os blips são variantes de tipo III, e são gerados pelo mecanismo de interação do feixe de elétrons com o plasma no segundo harmônico.

* A correlação temporal de raios-X com blips isolados em 1663 MHz, com resolução temporal > 100 ms e alta sensibilidade, sugerem que os blips são gerados por elétrons acelerados secundariamente.

* Esses elétrons são acelerados pela radiação coerente gerada na explosão tipo spike.

7.5.5 - SPIKES

* A investigação, pela primeira vez, de spikes de baixa intensidade, sugere temperatura de brilhância de 10^{11} a 10^{13} K e dimensões de fonte < 50 km.

* Assumindo-se a intabilidade MHD e que o agente excitador sejam velocidades de Alfvén de 3.000 km/s, os fatôres acima levam a crer que o mecanismo de emissão de blips e spikes seja o mecanismo electron-cyclotron-maser no segundo harmônico. Essas investigações não permitem que se chegue a conclusão final sobre qual o mecanismo mais apropriado (*electron-cyclotron-maser* ou emissão plasma).

* As investigações de spikes de 408 MHz, assumindo-se que a instabilidade seja a mesma citada acima e que a velocidade de Alfvén seja da ordem de 1.000 km/s, também sugerem que as dimensões das fonte sejam da mesma ordem, assim como o mecanismo de emissão seja do mesmo tipo. Esses fatores levam à conclusão que a dimensão das fontes de emissão de spikes é independente da freqüência e da intensidade de fluxo.

* Os *spikes* em 1663 MHz mais rápidos tinham tempo total de 5 ms e os de 408 MHz de 40 ms.

7.5.6 - HOMÓLOGOS

* As explosões homólogas-like, com o mesmo perfil temporal mas multiplicado no tempo, foram observadas pela primeira vez em microondas.

* As observações de alta sensibilidade em ondas decimétricas nos permitiram observar eventos tipo homólogos e homólogos-like de razão de repetição longa (\simeq 40 min). Essa periodicidade, quando se assume o mecanismo de oscilação de proeminência, explica a ocorrência de explosões homólogas e homólogas-like em microondas e em H- α .

* As explosões homólogas com períodos de repetição curtos (de 2 a 10 s), assumindo-se que elétrons de velocidade 0,3 c geram radiação no níveldo *loop*, sugerem dimensões de *loop* de $\approx 10^5$ km a 10^6 km.

* Se os flares homólogos de períodos curtos forem gerados

pelo mecanismo de oscilação de proeminência, estimamos dimensões da proeminência da ordem de 10³a 10⁴km.

* Observações de *flares* homólogos-*like* de periodicidade de \simeq 40 min, simultâneamente em rádio e em H- α , nos mostraram que a topologia da região ativa não muda por períodos de \simeq 4 h.

* Essas conclusões para a fase impulsiva do flare, sugerem que a energia está sendo liberada em períodos curtos de tempo, em fontes de dimensões muito pequenas. Também sugerem que ocorre emissão coerente de radiação de altas intensidades que levam ao modelo de fluxo emergente.

7.6 - TRABALHOS FUTUROS

7.6.1 - OBSERVACIONAL

Até agora vários grupos fizeram observações das explosões solares em ondas milimétricas e em ondas métricas, porém usando sempre uma mesma região ativa nas observações de ondas milimétricas. Precisamos de investigações mais detalhadas, de ondas milimétricas e métricas (tipo III e estruturas-finas) com espectro, com alta sensibilidade e resolução temporal, feitas em conjunto com radio heliógrago, para resolver os problemas de mecanismo de emissão e das energias de elétrons envolvidas, independente do modelo de densidade .

As observações de blips e spikes precisam ser realizadas em espectros, com alta sensibilidade , junto com observações de posição (Interferômetria) a fim de resolver o problema de ocorrência dessas emissões próximas da região ativa. Essas observações estão planejadas pelo grupo de física solar do INPE, em conjunto com CALTECH com a antena de 30 e 60 m de diâmetro. Novas investigações de spikes e blips em conjunto com raios-X com alta sensibilidade e resolução temporal, poderão explicar mais claramente a relação entre a ocorrência da explosão com a liberação de energia primária ou secundária. Elas estão planejadas para abril/91 em conjunto com o observatório GRO-JPL realizando observações em raios-X. O lançamento do satélite do GRO está previsto para abril/1991.

As observações homólogas e homólogas-like em microondas com alta resolução, junto com observações em emissão $H-\alpha$ terão continuidade, para melhor compreensão da relação de aquecimento da região ativa e periodicidade observadas nesses flares.

7.6.2 - TEÓRICO

Paralelo às observações, terão continuidade também os estudos teóricos sobre a interação do feixe de elétrons com o plasma, levando em conta os aspéctos : i) elétrons de altas energias, ii)altas densidades do feixe, iii) coroa não homogênea e iv) temperatura decrescente.

Considerando-se as observações recentes de *spikes*, pode-se desenvolver um modelo teórico coerente com as mesmas, que se defina sobre o mecanismo de geração *electron-cyclotron-maser ou* interação do feixe com o plasma.

Finalmente, levando em conta o tempomuito curto de aceleração e as energias de partículas até a ordem de MeV, e fontes muito pequenas de emissão, pode-se desenvolver uma teoria de aceleração de partículas.

7.6.3 - INSTRUMENTAÇÃO

Nosso trabalho em ondas métricas, decimétricas e milimétricas, teve o apoio de várias instituições que nos cederam os espectros. Para das continuidade à pesquisa, foi desenvolvido no INPE, o primeiro espectógrafo Latino Americano usando a antena de 9 m de diâmetro, operando em 1.600 (+/- 50) MHz com resolução temporal de \simeq 20 ms e resolução em freqüência de 100 KHz, que brevemente será aumentada para 100 MHz e 2.500 MHz, com alta sensibilidade e resolução temporal.

REFERÊNCIAS BIBLIOGRÁFICAS

- ALFVÉN, H.; CARLQVIST, P. Currents in the solar atmosphere and a theory of solar flares. Solar Physics, <u>1</u>(1):220-228, 1967.
- ALVAREZ, H.; HADDOCK, F.T. Decay time of type III solar bursts observed at kilometric wavelengths. Solar Physics, <u>30</u>(1):175-182, 1973.
- ASCHWANDEN, M.: BENZ, A.O. The frequency-time drift of pulsations Astronomy and Astrophysics, <u>158</u>(1):102-112, 1986.
- AUBIER, M.; BOISCHOT, A. An exciter of type III bursts and coronal temperature. Astronomy and Astrophysics, <u>19</u>(1):343-353, Jan. 1972.
- BAI, T.; RAMATY, R.; Gama ray and microwave evidence for two phases acceleration in solar flares. Solar Physics, <u>49</u>(2):343-358, June. 1976.
- BAORONG, L.; AOAO, X. The pulsation of filamente and a possible mechanism of homologous flares. Aceito para publicação no Solar Physics, June. 1988.
- BARROW, C.H.; SAUNDERS, H. Fast polarized pulses in decameter-wave radiation from the sun. Astrophysical Leetters, <u>12</u>(1):211-214, Sep. 1972.
- BATCHELOR, D.A. Energetic electrons in impulsive solar flares. (Tese de Doutorado) University of North Carolina, USA, May, 1984. 152p.
- BENZ, A.O.; ZLOBEC, P. Correlation between drift rate and polarization in solar type III radio bursts. Astronomy and Astrophysics, 63(1/2):137-145, Feb. 1978.

BENZ, A.O.; FURST, E.; HIRT, W.; PERRENOUD, M.R. Solar radio blips and X-ray kernels. Nature, <u>291</u>:210-211, May. 1981.

- BENZ, A.O.; ZLOBEC, P.; JAEGGI, M. Fine structure near the starting frequency of solar type III radio bursts. Astronomy and Astrophysics, <u>109</u>:305-313, May. 1982.
- BENZ, A.O.; BERNOLD, T.; DENNIS, B. Blips and hard X-ray in solar flares. The Astrophysical Journal, <u>271</u>(1):355-366, Aug. 1983.
- BENZ, A.O.; BARROW, C.H.; DENNIS, B.R.; PICK, M.; RAOULT, A.; SIMNET, G. X-ray and radio emission in the early stages of solar flares. Solar Physics, 83(1):267-283, 1983.
- BENZ, A.O. Radio spikes and the fragmentation of flare energy release. Solar Physics, <u>96</u>(2):357-370, 1985.
- BENZ, A.O.; KANE, S.R.; Electron acceleration in flares inferred from radio and hard X-ray emissions. Solar Physics, <u>104</u>(1): 179-185, 1986a.
- BENZ, A.O. Millisecond radio spikes. Solar Physics, <u>104</u>(1):99-110, Mar. 1986b.
- BHONSLE, R.V.; SAWANT, H.S.; DEGAONKAR, S.S. Exploration of the solar corona by high resolution solar decametric observations. Space Science Reviews, 24(1):259-346, Dec. 1979.
- BROWN, J.C.; SMITH, D.F.; SPICER, D.S. The Sun as a Star: Solar flare observations and their interpretation. Washington, NASA, Jordan SP-450, 1981.

BRUGGMANN, G.; BENZ, A.O.; MAGUN, A.; STHLING, M. Solar flare microwave observations with high spectral resolution. Aceito para publicação no Astronomy and Astrophysics, Feb. 1990.

- CHUPP, E.L. High-energy neutral radiations from the sun. Astronomy and Astrophysis, <u>22</u>(2):359-387, 1984.
 - CILLIÉ, G.G.; MENZEL, D.H. Harvard College Observatory Circular, <u>410</u>, 1935.
 - CLIVER, E.W.; FORREST, D.J.; CANE, H.V.; REAMES, D.V.; McGUIRE, R.E. von ROSENVINGE, T.T.; KANE, S.R.; McDOWALL, R.J. Solar flare nuclear gamma-rays and interplanetary proton events. The Astrophysical Journal, <u>343</u>(2):953-970, 1989.
 - CORNELL, M.E.; HURFORD, G.J.; KIPLINGER, A.L.; DENNIS, B.R. The relative timming of microwaves and hard X-rays in solar flares. The Astrophysical Journal, <u>279</u>(2):875-881, Apr. 1984.
 - CRANNELL, C.J.; DULK, G.A.; KOSUGI, T. MAGUN, A. Observations and interpretation of solar flares at microwave frequencies. Solar Physics, <u>18</u>:155-183, Mar. 1988.
 - DENNIS, B.R.; BENZ, A.O.; RANIERI, M.; SIMNETT, C.G.; Decimetric type III radio bursts and associated hard X-ray spikes. Solar Physics, <u>90</u>(2):383-399, Feb. 1984.

DROGE, F. E RIEMANN, P. Inf. Bull Solar Radio Obs. Europe, 8:6, 1961.

DRÖGE, F. Benbachtungen solarer radio bursts mit holer zeitaufl sung Zitschrift Für Astrophysics, <u>66</u>:200-214, Nov. 1967.

- DULK, G.A.; MELROSE, D.B.; WHITE, S.M. The Gyrosyncrotron emission from quasi-thermal electron and application to solar flares The Astrophysical Journal, <u>234</u>(3):1137-1147, Dec. 1979.
- DULK, G.A.; MARSH, K.A. Simplified expressions for the girosyncrotron radiation from mildly-relativistic ,nonthermal and thermal electrons The Astrophysical Journal, 259(1):350-358, Aug. 1982.
- DULK, G.A.; MCLEAN, D.J.; NELSON, G.J. Solar radio physics:Solar flares. Cambridge. Ed. D.J.McLean & N.R.Labrum ,University Press, 1985.
- ELGAROY, O.; LYNGSTAD, E. High resolution observations of type III solar radio bursts. Astronomy and Astrophysics, <u>16</u>(1):1-12, 1972.
- ELGAROY, O. Solar noise stormsNew York, Ed. Ter Haar, 1977. (International Series in Natural Philoshophy).
- ELGAROY, O. Type III-like solar radio burst. Astronomy and Astrophysics, 82(2):308-313, 1980.
- ELLISON, M.A.; McKENNA, S.M.P.; REID, J.A. Dundsink Observatory Publ. 1:3, 1960.
- FOKKER, A.D. Homology of solar flare-associated radio events. Solar Physics, 2(1):316-326, 1967.
- FROST, K.J.; DENNIS, B.R. Evidence from hard X-ray for two stage particles acceleration in a solar flare. The Astrophysical Journal <u>165</u>(3):655-659, May. 1971.

- FÜRST, E.: BENZ, A.O.; HIRTH, W. About the relation between radio and soft X-ray emission in case of very weak solar activity. Astronomy and Astrophysics <u>178</u>(1):107-117, 1982.
- GARY, D.E.; HURFORD, G.J. Solar radio burst spectral observations particle acceleration, and wave-particle interations.
 Conference on Outstanding Problems in Solar System Plasma Physics, Passadena, CALTEC, Big Bear Solar Observatory, Mar. 1988.
- GERGELY, T.E e KUNDU, M.R. Decameter studies of the 5 september 1973 flare. Solar Physics, <u>71</u>(1):65-75, 1981.
- GESZTELYI, L. O sol em H-α, visto pelo Observatório Heliofísico da Academia de Ciências da Hungria. São José dos Campos, 1987. Comunicação pessoal.
- GINZBURG, V.L.; ZHELEZNYAKOV, V.V. On the possible mechanisms of sporadic solar radio emission (Radiation in an isotropic plasma). Sovieet Astronomy. n. AJ., <u>2</u>:653-662, 1958.
- GOLD, T.; HOYLE, F. Monthly Notices Roy. Astr. Soc. 120:89-91, 1960.
- GODEL, M.; BENZ, A.O. Time profiles of solar radio spikes. Astronomy and Astrophysics, <u>231</u>(1):202-212, 1990.
- GUIDICE, D.A.; CASTELLI, I.P. The use of extraterrestrial radio sources in the measurement of antenna parameters. Iee Transactions _of Aerospace and Eletronic Systems AES, 7(2):226-234, Mar. 1971.
- HEYVAERTS, J.; PRIEST, E.R.: RUST, D.M. An energing flux model for the solar flare phenomenon. The Astrophysical Journal, <u>216</u>(1):123-137, 1977.

- HOLMANN, G.D. Acceleration of runnaway electrons and joules heating in solar flares. The Astrophysical Journal, <u>293</u>:584-594, June 1985.
- HOLT, S.; RAMATY, R. Microwave and hard X-ray bursts from solar flares Solar Physics, 8(1):119-141, Mar. 1969
- HULOT, E.: VILMER, N.; TROTTET, G. Relative timing of solar prompt γ -ray line and X-ray emission expected from a trap plus precipitation model for protons and electrons. Astronomy and Astrophysics, <u>213</u>(2):383-396, 1989.
- JAGER, C.; JONGE, G. Properties of elementary flare bursts. Solar Physics, <u>58</u>(1):127-137, Feb. 1978.
- KAHLER, S.W.; MOORE, R.L.; KANE, S.R.; ZIRIN, H. Filament eruptions and the impulsive phase of solar flares. The Astrophysical Journal <u>328</u>:824-829, May . 1988.
- KAI, K.; NAKAJIMA, H.; KOSUGI, T.; KANE, S.R. Late phase gradual enhancements in microwaves and hard X-rays of the 6 november 1980 flare. Solar Physics, <u>86</u>(1):231-236, 1983.
- KAI, K.; NAKAJIMA, H.; KOSUGI, T.; STEWART, R.T.; NELSON, G.J.; KANE, S.R. Radio evidence for a delayed acceleration process in solar flares. Solar Physics, <u>105</u>(1):383-398, 1986.
- KANE, S.R.; ANDERSON, K.A. Spectral characteristics of impulsive solar-flare X-rays 10 keV. The Astrophysical Journal, <u>162</u>(1): 1003-1018, Dec. 1970.
- KANE, S.R. Impulsive (flash) phase of solar flares : hard X-ray microwave, EUA and optical observations, In: Newkirk, G. ed., Dordrecht, Reidel, 1974. p. 105 (IAU Symposium, n. 57).

- KANE, S.R. Energetic electrons type III radio bursts and impulsive solar flare X-rays. The Astrophysical Journal, <u>247</u>:1113-1121, Aug. 1981.
- KANE, S.R.; BENZ, A.O.; TREUMAN, R.A. Electron acceleration in impulsive solar flares. The Astrophysical Journal, <u>263</u>(1):423-432, Dec. 1982.
- KAUFMANN, P.; STRAUSS, F.M.; SHALL, R.E.; LAPORTE, C. The use of the large MM-wave antenna at itapetinga in high - sensitivity solar research. Solar Physics, <u>78</u>(2):389-399, Jun. 1982a.
 - KAUFMANN, P.; COSTA, J.E.R.; STRAUSS, F.M. Time delays in solar bursts measured in the MM-CM range of wavelengths. Solar Physics, <u>81</u>(1): 159-172, Nov. 1982b.
 - KAUFMANN, P.; STRAUSS, F.M.; COSTA, J.E.R.; DENNIS, B.R.; KIPLINGER, A. FROST, K.J.; ORWIG, L.E. Microwave and hard X-ray observations of a solar flare with a time resolution better than 100 ms. Solar Physics, <u>84</u>(1/2):311-319, Apr. 1983.
- KAUFMANN, P.; CORREIA, E.; COSTA, J.E.R.; DENNIS, B.R.: HURFORD, G.J. BROWN, J.C. Multiple energetic injections in a strong spike like solar burst. Solar Physics, <u>91</u>(1):359-376, 1984.
- KERDRAON, A.; PICK, M.; TROTTET, G.; SAWER, C.; ILLING, R.; WAGNER, W. HOUSE, L. The association of radio noise storm enhancementes with the appearance of additional material in the corona. The Astrophysical Journal (Letter), <u>265</u>(1):L19-L21, 1983.
- KIPLINGER, A.L.; DENNIS, B.R.; EMSLIE, A.G.; FROST, K.J.; ORWIQ, L.E. Millisecond time variation in hard X-ray solar flare. The Astrophysical Journal, <u>265</u>(2):L99-L104, Feb. 1983.
- KLEIN, K.L.; ANDERSON, K.; PICK, M.; TROTTE6T, G.; VILMER, N.; KANE, S.R. Association between gradual hard X-ray emission and metric continua during larrge flares. Solar Physics, <u>84</u>(1):295-310, 1983.
- KOSUGI, T. Radio and X-ray observations of a multiple impulsive solar burst with high time resolution. Solar Physics, <u>71</u>(1):91-105, May. 1981.
- KRAUSS, J.D. Radio astronomy. 2.ed. USA, Mc Graw-Hill Book Company, 1966.
- KUNDU, M.R.; ROBERTS, J.A.; SPENCER, C.J.; KUIPER, J.W. A comparison of the dynamic spectra of solar radio bursts in the decimeter and meter- wave-lenght ranges. The Astrophysical Journal, <u>133</u>(1): 255-257, Jan. 1961.
- KUNDU, M.R.; SPENCER, C.L. Spectral characteristics of solar continuum radiation in the 500-1000 Mc/s range. The Astrophysical Journal <u>137</u>(1/2):572-579, Jan. 1963.

KUNDU, M.R. Solar radio astronomy. 3.ed. New York, Interscience, 1965

- LATTARI, C.J.B. Exploração da atividade solar de baixo nível (Atividade de pequena intensidade) na coroa e cromosfera. (Tese de Mestrado em Ciência Espacial-Radioastronomia e Física Solar) - Instituto Nacional de Pesquisas Espaciais, São José dos Campos, Maio, 1989. 83 p.
- MACHADO, M.E. An evidence of flare energy buildings and release related to magnetic shear and reconnection. Solar Physics, 99(1):159-166, 1985.

.

- MACHADO, M.E.; MOORE, R.L.; HERNANDEZ, A.M.; ROVIRA, M.G.; HAYGARD, M.J. E SMITH, J.B. The observed characteristics of flare energy release I) Magnetic structure at the energy release site. The Astrophysical Journal, <u>326</u>(1):425-450, Mar. 1988.
 - MaCKEAN, M.E.; WINGLEE, M.R.; DULK, G.A. Frequency fine structure in microwave spike bursts emitted during solar flares. Workshop on Max 91/SMM Solar Flares Observations and Theory at Ests Park, Colorado, June 3-7, 1990.
- MALVILLE, J.M.; ALLER, H.D.; JANSEN, C.J. Spike burst during the type IV event of february, 5, 1965. The Astrophysical Journal, <u>147</u>(3): 711-717, Jan. 1967.
 - MARTRES, M.J. The Homologous flare events in solar active regions. Solar Physics, <u>119</u>(2):357-384, May. 1989.
 - MÄTZLER, C. Microwave radiation from thermal, hard X-ray sources. Astronomy and Astrophysic, 70(1/2):181-188, 1978.
 - MELROSE, D.B.; DULK, G.A. Electron cyclotron masers as the source of certain solar and stellar radio bursts. The Astrophysical Journal, 259:844-858, Aug. 1982.
 - MELROSE, D.B. Solar radiophysics: elementary theorical concepts. Sydnei, D.J. McLean and V.R. Labrun, 1985.
 - MOORE, R.L.; MCKENZIE, D.L.; SVESTKA, Z.; WIDING, K.G.; ANTIOCHOS, S.K.; PERE, K.P.; DODSON-PRINCE, H.W.; HIEI, E.; PRALL, K.R.; KREIGER, A.S.; MASON, H.E.; PETRASSO, R.D.; PNEUMAN, G.W.; SILK VORPAHL, J.A.; WITHBROE, G.L. Solar flares, Sydnei, P.Sturrock 1980. 341p.

- NAKAJIMA, H.; DENNIS, B.R.; HOYNG, P.; NELSON, G.; KOSUGI, T.; KAI, K. Microwave and X-ray observations of delayed brightnings at sites remote from the primary flare locations. The Astrophysical Journal, 288(2):806-819, Jan. 1985.
- OHKI, K.; TAKAKURA, T.; TSUNETA, S.; NITTA, N. General aspects of hard X-ray flares observed by Hinotory:gradual burst and impulsive burst. Solar Physics, <u>86(2):301-312</u>, 1983.
- ORWIG, A.; FRÖST, K.J.; DENNIS, B.R. Observation of solar flares on 1980 april 30 and june 7 with the hard X-ray burst spectrometer. The Astrophysical Journal, <u>244</u>(3):L163-166, 1981.
- PAPADOPOLOUS, K.: FREUND, H.P. Colective radio-emission from plasmas. Space Science Reviews, <u>24</u>(4):511-566, 1979.
- PARKER, E.N. Nanoflares and the solar X-ray corona. The Astrophysical Journal, <u>330</u>(2):474-479, 1988.
- PERRENOUD, M.R. The computer-controlled solar radio spectrometer "ICARUS". Solar Physics, 81(1):197-203, Nov. 1982
- PIDDINGTON, J.H. A model of solar flares and faculae. Solar Physics, <u>31(1):229-241, 1973.</u>
- PIDDINGTON, J.H. The Alfven-wave theory of solar flares. Solar Physics <u>38</u>(2):465-481, 1974.
- RAMATY, R.; PETROSSIAN, V. Free-free absortion of gyrosynchrotron radiation in solar microwave bursts. The Astrophysical Journal, <u>178</u>(1):241-249, 1972.

- RAOULT, A. ; PICK, M.; DENNIS, B.R.; KANE, S.R. Solar flare development during the impulsive phase as deduced from correlated radio and hard X-ray observations. The Astrophysical Journal, <u>299</u>(3):1027-1035, 1985.
- RAOULT, A.; CORREIA, E.; LANTOS, P.; KAUFMANN, P.; KLEIN, K.L.; GENOUVILLAC, G. Relative timming of microwave bursts and metric type III bursts. Implication on the energy of type III burst exciter. Solar Physics, <u>120</u>(2):125-136, Jan. 1989.
- REAMES, D.V. Bimodal abundances in the energetic particles of solar and interplanetary origin. The Astrophysical Journal (Letters), 330:L71-L75, 1988.
- ROSELEN, C. Temperatura de antena de Taurus-A em 1663 GHz. Atibaia, Julho, 1985. Comunicação pessoal.
- ROSENBERG, H. Instabilities in the Solar Corona, s.n.t.
- SAITO, K. Streamer electronics density model. Annales Tokyo Astronomical Observatory, <u>12</u>:53-67, 1970.
- SAWANT, H.S.; GERGELEY, T.E.; KUNDU, M.R. Positions of type III
 fundamental and harmonic sources in the 30-100 MHz range. Solar
 Physics, 77(1/2):249-254, Apr. 1982.
- SAWANT, H.S.; KAUFMANN, P.; CORREIA, E.; COSTA, J.E.R.; ZLOBEC, P.; MESSEROTTI, M.; FORNASSARI,L. Association of time structures of solar bursts at millimetric and metric waves. Advanced Space Research. <u>4</u>(7);251-254. 1984.

- SAWANT, H.S.; TREVISAN, R.H.; COSTA, J.E.R.; ZLOBEC, P.; MESSEROTTI, M. Relative timmings of mm-waves and associated m-waves solar bursts. Workshop on Radio Emission During Solar Faires, Aubgny-France, June 22-26, 1986.
- SAWANT, H.S.; COSTA, J.E.R.; TREVISAN, R.H.; LATTARI, C.J.B.; KAUFMANN, P. Low level decimetric (1,6 GHz) solar burst activity . Solar Physics, <u>111</u>(1):189-199, Jul. 1987a.
- SAWANT, H.S.; LATTARI, C.J.B.; COSTA, J.E.R.; TREVISAN, R.H.; KALMAN,
 B.; GESZTELYI, L. Explosões decimétricas com aparência de homólogos
 Revista Ciência e Cultura, <u>39</u>:626, Jul. 1987b .
- SAWANT, H.S.; LATTARI, C.J.B.; BENZ, A.O.; DENNIS, B.D. Hard X-rays and associated weak decimetric bursts. Solar Physics, <u>130</u>(1):57-63, Nov. 1990.
- SLONIN, Y.M. e KULESHOVA, K.F. Homologous solar flares of May 13 and 16, 1981. Sov. Astron. 27(6):689-691, Dec. 1983
- SLOTTJE, C. Millisecond microwave spikes in a solar flare. Nature, <u>275</u>(1):520-521, 1984.
- SMITH, R.A.; GOLSDSTEIN, M.L.; PAPADOPOULOS, K. Nonlinear stability of solar type III radio bursts theory. The Astrophysical Journal, <u>234</u>(1):348-362, 1979.
- SOLAR GEOPHYSICAL DATA PROMPT REPORTS (SGD). Bounder, CO, NOOA, vol 492 (1) (supplement), Aug 1985. Bimensal.
- SPRANGLE, P.; VLAHOS, L. Electron wave acceleration outside a flaring loop. The Astrophysical Journal, <u>273</u>(2):L95-L99, Oct. 1983.

- STÄHLI, M.; MAGUN, A. The microwave spectrun of solar microwave spikes Solar Physics, <u>104</u>(1):117-125, Jan. 1986.
- STÄHLI, M.; BENZ, A.O. Microwave emission of solar electron beans Astronomy and Astrophysics, <u>175</u>(1/2):271-276, Mar. 1987.
- STEINACKER, J.; DROGE, W.; SCHLICKEISER, R. Particle acceleration in impulsive solar flares. Solar Physics, <u>115</u>(2):313-326, Mar. 1988.
- STURROCK, P.A. Explosive and nonexplosive onset of instabillity. Physical Review Letters, <u>16</u>(7):270-273, Feb. 1966.
- STURROCK, P.A. Solar Flares, Colorado, Intrerpress, 1980, 512p.
- SUBRAMANIAN, K.R.; KRISHAN, V.; SASTRY, V. On the correlation between exciter duration and decay constant of solar decameter type III radio bursts. Solar Physics, <u>70</u>(1):375-379, Feb. 1981.
- SVESTKA, Z. Solar Flares, Boston, Reidel-Dordrecht, 1976. 399p.
- TAKAKURA, T. The self absortion of gyrosyncrotron emission in a magnetic dipole field: microwave impulsive burst and hard X-ray burst. Solar Physics, <u>26</u>(2):151-175, Apr. 1972
- TAPPING, K.F.; KUIJPERS, J.; KAASTRA, J.S.; Van NIEUWKOOP, J.; GRAHAM, D.; STOTTJE, C. VLBI of Solar Flares. Astronomy and Astrophysics, <u>122(1);177-180</u>, Jan. 1983.
- TREVISAN, R.H.; SAWANT, H.S.; KALMAN, B.; GESZTELYI, L. Homologous and homologous like microwave solar radio burst. Revista Mexicana de Astronomia y Astrofisica, <u>20</u>:557-561, 1990a.

- TREVISAN, R.H.; SAWANT, H.S. An unusual case of meter wave type-III burstsleading millimeter-wave bursts. In: Reunião Anual da Sociedade Brasileira Para o Progresso da Ciência, 42., Porto Alegre, Julho, 1990. Anais. Porto Alegre, SBPC, 1990b, v.2, p 384.
- TROTTET, G. Relative timing of hard X-rays and radio emissions during the different phases of solar flares: consequences for the electron acceleration. Solar Physics, <u>104</u>(1):145-163, 1986.
- TRUBNIKOV, B.A. Absortions coeficients. (Tese de doutorado) -Universidade de Moscou ,English translation 1960. (USAEC Tech. Information Service AEC-tr-4073). 1958.
- TSUNETA, S.; TAKAKURA, T.; NITTA, N.; OHKI, K.; MAKISHIMA, K. MURAKAMI, T.; ODA, M.; OGAWARA, Y.; KONDO, I. Hard X-ray imaging of the solar flare at 1981 May 13 with the Hinotory Spacecraft. The Astrophysical Journal, <u>280</u>(3):887-891, 1984.
- URPO, S. A Homologous microwave flare on May 29,1980. Advanced Space Reseach, <u>11</u>(2):105-107, Jan. 1983.
- VAN BEEK, H.F.; DE FEITER, L.D. e DE JAGER, C. Hard X-ray observation of elementary flare burst and their interpretation . In : COSPAR Plenary Meeting , 16., Constance S.R.G., 23 de Maio - 5 de Junho 1973. Proceedings of Open Meeting of Working Group . Berlin, Academie - Verlag, 1974, p.447-452. (Space Research, 14)
- VILMER, N.; KANE, S.R.; TROTTET, G. Impulsive and gradual hard X-ray sources in a solar flare. Astronomy and Astrophysics, <u>108(1):306-313, 1982.</u>

- VLAHOS, L.; ROWLAND, H.L. Electron precipitation in solar flares : collisionless effects. Astronomy and Astrophysics, <u>139</u>(1):263-270, Oct. 1980.
- VLAHOS, L. Particle acceleration in solar flares. Solar Pysics 121(2):431-446, 1989.

WALDEMEIER, M. H-α Flares. Z.Astrophysics, <u>16</u>:276-278, 1938.

- WIEHL, H.J.; BENZ, A.O.; ASCHWANDEN, M.J. Different time constants of solar decimetric burst in the range 100-1000 MHz. Solar Physics 95(1):167-179, Jan. 1985.
- WILSON, R.F.; KEIN, K.L.; KERDRAON, A.; LANG, K.R.; TROTTET, G. The Astrophisycal Journal, <u>357</u>:662-665, 1990.
- YONG, C.W.; SPENCER, C.L.; MORETON, G.E.; A preliminary study of the dynamic spectra of solar radio bursts in the frequency range 500-950 Mc/s. The Astrophysical Journal, <u>133</u>(1):243-250, Jan. 1961.
 - YOSHIMORI, M. Observational study of gama rays and neutrons from solar flares. Space Science Reviews, <u>51</u>(1/2):85-115, Oct. 1989.
 - ZAITSEV, V.V.; STEPANOV, A.V. Active region heating and the oscillations of proeminences. Soviet Astronomical Letters, <u>14(3):193-195</u>, May-June, 1988.

EQUAÇÃO :

$$A_{s}(p,k) = 4\pi^{2}e^{2}c^{2}\beta^{2} [\omega n\delta(\omega n)/\delta\omega(1 + T^{2})]x[[Ksen\theta + (\cos\theta - n\beta)T]/[n\beta sen\theta]$$
$$\times J + J' \}^{2}$$

onde : n - índice de refração

K - parte longitudinal da polarização

T - razão axial da elipse de polarização

APENDICE B

TABELA : MODELO DE DENSIDADE DE SAITO

	FREQUÊNCIA		DENSIDADE	DISTÂNCIA	(R ₀)
	1 *54170	-			
F=	113 2729	n E 1=	1-59404225+02	D =	1 1.000
F = 1	108,2178	DEN=	1.44591415+0		1 11000
=	107.5535	DENE	1 17135515+0-	5-	
=	9-19575	014=	1-2145454545+0.	0-	1 1 000
=	05-14404	DEN=	1 11/5/8/6+0.		1-1-0-0
-	91-28460	DHN=	1 131917.6+0.) "- D-	1 1 000
=	87.07082	DENE	9 53264645+0		1 1 000
2	84.50102	NENE	8 83431705+0	/ p-	1 1 000
=	81.52377	DENE	0500605+0	7 0-	1 1 000
=	70-04014	DEM-	7 5356506540	2 0-	1 10000
=	75.94044	DENE	7 12119246+0	· · -	1 20000
=	75.40484	DENE	5 55 111 55+0	, n -	1 21000
=	71-01902	DEN-	- J7.707/5+0	/ 0-	1 2 1000
=	68-16-69	DEN-	5 -375-9/5+0	/ 0-	1.720000
Ξ	60-03/01	D-H-	5 69163735+0		1-750000
=	64-010RV	D = M =	5 15/7/// 510		1.240000
-	62-10052	PLN-	3-134/44444		1-250000
-	60-09 70	D N -	4.0144J44FTI		1.200000
=	59-17100	0 ett=	5-J/(1)/2/7//		1.20000
=	51-13192	DET -	4. 1/24910000		1 - 201000
=	55 971131	0-1-	4.04013046407		1.79000
-	54.49455	DLN-	5.4.7.7/5.0		
=	55-115/7/	0.11-	5.6752453546	/ D=	1-110000
=	51-09/311	DEN-	\$ 200510/C+D	7 0-	1 7/200
÷	50-30501	DEM-	5 17537010+0		1-750000
=	49-14710	DENE		· · ·	1 75000
=	47.95010	DENE	2	· -	1 7.000
=	40.00081	DEN=	2 704004115+0	0-	1 370.00
=	45.00074	OFM=	2 5779704E+07	, D=	1 3 000
#	44.03304	DENE	2 4596974E+D	P -	1 740100
=	45.01131	DENE	2 34808225+0	D=	1 10000
=	42.07605	DENE	2 24 51 85UE+0	0=	1 / 1000
=	41.07010	DEN=	2-1443170F+0/	P=	1 62000
=	40.75955	DEN=	2-05103825+07	P=	1 4 5000
=	39.07462	DEN=	1-962945UF+D/	P=	1 /4000
2	79-01960	DEM=	1.87967225+07	P=	1 45000
=	30-19515	DEN=	1.8008854F+0/	/ P=	1.46000
=	37.30367	neN=	1.720200UF+07	/ P=	1.470000
=	30-01990	DEN=	1-0555768F+07	P=	1-4-000
2	35-07061	DEN=	1-58851925+01	P=	1-49000
=	35-14466	DENE	1.5748728F+07	0=	1.50000
=	34-44090	DENE	1-46442144+01	P=	1.51000
=	13-15050	DEN=	1.4069654F+0/	' P=	1.520000
2	22-00052	DF4=	1.352320/F+0/	D =	1.530000
2	24-47292	0FV=	1-30U3173E+07	0 =	1.540000
-	21-07900	DFV=	1-2507980F+0/	P =	1.550000
3	31 - 67 200	DEVE	1-243617UE+07	P=	1-500000
2	311 116 26 1	1 E 1 =	1.1386593E+07	P=	1.570000
-	20 50570		-11573×55+07	0 =	1.590000
2	26 46.2	DUNE	1-07479855+110	P =	1-240000
-	28 43/31	DEME	1-015/1021+07		1.600000
-	2/ 42.5.1	0111	0, 3, 9, 7	PE	1-610000
		1 E N =	YO/0001.	H =	1 - 0 / 11111

TABELA B - Continuação

	FREQUÊNCIA	D	ENSIDADE	DISTÂNCIA	(R ₀)
F=	20.93901	0	8959388	D =	1.640000
F =	20.46539	DFV=	8047120.	P =	1.640999
	20-01-50	DENE	2140184		1 4-0000
Fa	25 11572	DENE	7797640	Ē	1.6/9494
F≃	24-08022	NHN=	7574796	₽≡	1 609999
F=	24.27130	DEN=	7272790	P =	1 699999
F =	75-06460	DEN=	703,1100.	P =	1.709999
	23-46170	DEN=	4709721.	<i>р</i> =	1.710909
	23.2026	DENE	65/0682-	P =	1.720404
	22. 112.50	0 E M =	A3651130	P =	1,730909
	21.97.24	0 EN=	5460776	0 =	1 7-0404
	21-02135	DEUS	5/713-6	p -	1 7-0000
F =	21.27141	DEN=	5599340	C =	1 7/0000
F =	20.94179	0EM=	5414306-	P =	1 780494
5 =	20.01360	OFN=	524205	с =	1 790909
F =	20.20204	∩cM=	5084016	D =	1. 200404
F = 1	14.97954	P E 11=	4420174.	0 =	1.810404
	19-0(512	0F11=	4/70108.	P =	1.020404
	19-26271	り <u>に</u> 付号 Di Ma	4055747-	P =	1.030909
	14 10 00	0604	4444657.		1 9:0000
F=	10-51570	NEN=	4231500	D -	1 8.0000
F =	16-63969	PEN=	410/148	P =	1 9/0000
F = 1	17.97119	0 E M=	3987205	0 =	1.9,0404
=	11-11-040	ったり=	3071552.	12 =	1 899999
F =	16-45166	しドロー	3760010.	n =	1 010404
	1/ - 21114	UFVI=	3652407	<u>e</u> =	1_010909
	0-90541	0 6 M =	1540501.		1 020404
	10 17 27	DENE	24401/2	1) <u>=</u>	1 0 0000
F=	10.24557		325.253	0 -	1 050000
F =	10.01915	C - M -	3160057	0 =	1 060000
F =	12.10136	FEN=	3080932	0 =	1 0/0404
F=	15.59015	DEN=	2406757.	n =	1 000000
FZ	51146-61	CEM=	2415414.	₽ =	1.040404
F =	12.12050	0 E 1 =	2836791.	P =	5-000404
r — F =	14 /5 466	**E**=	2(61)/04-	H =	2 0,000
F=	14 55/24	DEN-	2.1-215	0-	2 0 40000
F =	14. 36464	DEN=	2567602	P =	2 149994
F =	14.17591	DEN=	74911943	P =	7 1159494
F=	13.99080	DEN=	2410574	c =	2.000409
F =	15.00920	DEN=	2354216.	P =	2.010404
r = 5 -	13.01177	DENE	2223008.	P =	2.089999
F	15 28570	0 E M =	2170032	P =	2 100000
F =	13-11/3/	0-4=	2126266	P =	2 110000
F =	12.45253	DEN=	2071200	P =	7 120404
F =	12.79078	NENE	2019803.	P =	2 130404
F =	12.03200	DEN=	1969007.	D =	7.140909
F = 5	2.47024	0 = 1 =	1921702.	P =	2.150909
134	14-3/341	마는해로	1674396.	0=	1-100909

TABELA B - Continuação

	FREQUÊNCIA	DE	NSIDADE	DISTÂNCIA	(R ₀)
F =	12-020/14	DFN=	1/85504	p =	2.180999
F=	11.08145-	DENE	1142810	0 =	2 190909
F=	11.17.944	DEME	1701412	D =	2.200404
F =	11.0002	NEN=	1061250	р =	2.219999
្ដ	11-46511	い ト パ =	1072757.	0 =	2-220404
F =	11-37365	$D \in v_1 =$	1584423.	0 =	2-730909
+ = F =	11-19039	DFW=	11110		2 260000
F -	10 UZUAL	0 E M =	1.77617	0 <u>-</u>	2 2.0000
F =	11. 01477	OFME	144 8117	D =	7 770404
F =	14-09126	DEN=	1411153	P=	7.709999
F≅	10.57043	DENE	1374432	P =	7.799999
F=	10.45160	0E1=	1348613.	P =	2.309999
F =	10.33490	いたがキ	1310605.	0 =	2-319999
F=	10.27079	n F vi =	1289560.	17 =	- 120909
F =	10.10750	DEN=	1261200.	P 🚍	- 139999
F =	9.046155	DEN=	1232706.	0 =	2.149999
F =	9.907024	DEN=	12117124.	0 =	2 2 0000
F =	9 · (an (to	DEN=	1151027.		2 770000
5 =	0 521.07	0.N-	11711.7	0-	7 340000
F =	0 4/0124	NEN-	1107201	0 =	7 340400
Fa	0 3/01115	DHN=	148,016	2=	2 400909
F=	9.771558	PENS	1061257	P =	2.410909
F =	0.116172	PEN=	1039204.	ii =	2.420404
F =	0_170471	v F.i=	101733.	P =	2.459999
F =	2.005/75	5 F W =	996641.4	D = D =	2 160000
F =	8 8 9 KOTU	NEM=	110403.3	v = r -	2 4.0000
C	8 717 00	NEN=	0.7.8/	0 =	2 410000
5-	9 6 5 . 94	0.54	019504	2 =	2 400404
F =	8-539500	NEME	0,11284	P 4	7 440404
F =	9 454681	DENE	232441-1	D ⇒	2.500999
F =	Unonyr, P	> E M =	°05067.1	c =	2.510909
F =	3.202452	° ⊑ *! =	949179.U	C =	2. 20404
F =	8.207500	0F1=	951020.5	6 =	2-234949
E=	8.127503	0 EN =	71520-6	P =	2 540000
1 =	7 021 207	DENE	7465/2-1	0 -	7.569000
F =	7 845561	DENE	7.04.74.1	P =	7 570404
F =	7 8-0584	DENE	755481 0	0 =	7.589999
F=	7.746165	DEME	740092-1	P =	2.540404
F =	7-614065	014=	727052.5	P =	2.600999
F =	7.602460	DFN=	713549.0	P=	2-619999
F=	7.531955	0 F + i =	700574-5	P =	5-620909
F =	4.402501	DFW=	60/01/.0	24	2 4,000
*=		DENZ	A(49(U-U		2 450000
F =	2-2-0-1-	0 L N -	450747	P =	2-600000
F =	7 14/400	DENT	6,0105 -3	P=	2.470494
E =	7-150444	DFM=	617098-1	D =	7.639999
F≓	7.006970	DEN=	616569.9	D =	7.699999
F =	7.04412	ñ E *J =	605701.1	P =	2.709999
F =	6.042/61	DEN=	545085.4	P =	2.71999
F =	6.8.2.101	DEME	564/15-6	0 =	1. (19999

TABELA	в	-	Continuação
			oomeanaayaa

	FREQUÊNCIA	D	ENSIDADE	D	ISTÂNCIA	(R _o)
	A . R27172 A . 703103 A . 7049922 A . 649700 A . 597044 A . 5953040 A . 5953040 A . 407401 A . 407401 A . 407401 A . 407401 A . 407401 A . 407401 A . 707412 A . 707012 A . 707070 A . 707070 S . 877070 S . 874070 S . 747583 S . 6540		574522 574522 574522 5755527 5755527 5755527 575527 57527 57527 57527 57527 57527 5777 5777 40577 40577 50577 40577 50577 40577 50577 40577 50577 40577 50577 40577 505777 505777 505777 505777 505777 5057777 5057777 5057777 5057777 50577777 50577777 50577777 50577777 50577777 505777777 505777777 505777777 5057777777777			7 7 3 9 9 7 7 4 9 9 9 7 7 5 9 9 9 7 7 5 9 9 9 7 7 6 9 9 9 7 7 6 9 9 9 7 7 9 <
	(s.)					
F = F = F =	5-611110 5-508/30 5-52669/	0 L M = N L M = N L M =	308099-1 307048-5 377118-4		0 = 0 = 0 =	7.079498 7.939498 7.949498
	$\begin{array}{c} 2 & + 5 \ A \ I \ U \\ 1 \ 0 \ 0 & - 1 \ y \ 2 \ U \\ 1 \ y \ 3 & - 1 \ y \ 2 \ U \\ 1 \ y \ 3 & - 1 \ y \ 2 \ U \\ 1 \ y \ 4 \ - 1 \ y \ 4 \ - 1 \ 4 \ 4 \ 4 \ 4 \ 4 \ 4 \ 4 \ 4 \ 4 \$	осососососососососососососос на правина и правина и правина на правина и правина на пр	5-160 8282 2-0427 2-0427 2-0427 2-0427 2-0427 2-0427 2-0427 2-047 2-047 2-047 1-0	E E <td></td> <td>1.10000 1.12000 1.12000 1.12000 1.12000 1.12000 1.12000 1.12000 1.12000 1.12000 1.12000 1.12000 1.2200000 1.2200000 1.2200000 1.2200000 1.2200000 1.2200000 1.2200000 1.2200000 1.2200000 1.22000000 1.2200000 1.2200000 1.22000000 1.22000000 1.22000000 1.22000000 1.22000000 1.22000000 1.22000000 1.22000000 1.220000000 1.22000000 1.22000000 1.22000000 1.220000000 1.22000000 1.22000000 1.220000000 1.220000000 1.22000000 1.220000000 1.220000000 1.2200000000000000000000000000000000000</td>		1.10000 1.12000 1.12000 1.12000 1.12000 1.12000 1.12000 1.12000 1.12000 1.12000 1.12000 1.12000 1.2200000 1.2200000 1.2200000 1.2200000 1.2200000 1.2200000 1.2200000 1.2200000 1.2200000 1.22000000 1.2200000 1.2200000 1.22000000 1.22000000 1.22000000 1.22000000 1.22000000 1.22000000 1.22000000 1.22000000 1.220000000 1.22000000 1.22000000 1.22000000 1.220000000 1.22000000 1.22000000 1.220000000 1.220000000 1.22000000 1.220000000 1.220000000 1.2200000000000000000000000000000000000

TABELA B - Continuação

	FREQUÊNCIA		DENSIDADE	DISTÂNCIA	(R _o)
-	69.50449	-DEN=	5.96411430F	+07 0=	1.35000
2	21-01160	DFN=	5-07/1060F	+0/ P=	1.360000
-	0 - 1 × 0 × 3	DEN=	5-40318805	+07 0=	1.370000
2	64 12100	0 E 41 =	5-1559400F	+117 D=	1.330000
=	61 67570	0-11-	4-91099436	+117 - 2=	1. 19000
=	60-28235	DENE	4.0701044F	+07 9=	1 41000
=	50.43070	DEM=	4.440 1100	+0/ 0-	1 / 20.00
=	51.04271	DeM=	4-10/0764F	+07 0=	1 43000
=	50.39123	0 - 1 =	5.975890UF	+07 0=	1_44000
Ŧ.	55.19214	DENE	5.7593444F	+07 0=	1.45000
7	24.01320	DEN=	3.0017700F	+07 0=	1.460000
2	22-08264	0E1=	3.45250DUF	+07 P=	1.470000
2	51.77270	D C N C	3.31115 SoF	+07 0=	1.48000
2	44 20205	9년만 이 이 바로	3.1771584F	+07 0=	1.49000
-	48 70601	0.12	3.04974705	+07 2=	1.50000
=	41 14185	0 - 11 -	4.978×470F	+117 12=	1.510000
=	40-00555	DENE	2.01040105	+07 0=	1.52000
=	45.09077	014	2.50063605	+07 8-	1.540000
=	45.01430	DENE	2.50159605	+0/ 0=	1 55000
=	44.15721	DEN=	2.+07234UE	+07 0=	1.50000
=	43-37431	DÉN=	2-51/2/80F	+07 0=	1.570000
=	44-51460	DF.N=	2.231417UF	+117 ==	1.50000
2	41-11126	DFV=	2.149597UF	+11/ 0=	1.590001
2	40.90177	아는 아들	2.0714204F	+07 0=	1.60000
2	34 10120	9 E 1 =	1.9907452F	+117 0=	1.61000
=	30. 78512	0605	1.9731/604	+117 0=	1.620000
±.	30-49752	DEN=	1 201827.0		1-41000
=	37.42171	Dr.M=	1 779626.16	+0/ 0-	1 6,000
=	30-17500	DEN=	1-0646570F	+07 8=	1 650000
₹	30.13905	DENE	1.0123075F	+07 P=	1-609494
Ŧ	15.51804	UFN=	1.5575297F	+07 0=	1.6/0909
2	14-91442	ッ F.川=	1.5049591F	+11/ 0=	1.409999
-	14-3/4*0	0 E M =	1.45455795	+07 0=	1.690909
-	36 1947.	0645	1.400720UF	+07 0=	1.700904
2	32 66081	9 EN =	1.3598441F	+117 0=	1.719999
=	32.10626	DLN-	1-31313045		1.720000
=	31.58441	0 F M =	1 231522.0	+07 V=	1 7,000
=	31.07484	DEN=	1 10215576	+07 0-	1 75000
=	30.57718	DEN=	1.15427676	+07 0=	1.7.0000
=	30.09108	DEN=	1.11/86805	+07 P=	1 779900
	29.01017	DENE	1.UR28011F	+07, P=	1 780900
-	24-12212	DEN=	1.04919295	+07 0=	1.799900
2	20.04001	DENE	1.0108032F	+07 P=	1.809999
	27 32100	0 - N -	1020347.	P =	1 910994
=	27.39829	0 E 11 -	9250526.	0 -	1 . X 2000
	70 -18505	01.11.	C.11104 -		· • . 2440

Ξ

TABELA B - Continuação

	FREQUÊNCIA	DE	NSIDADE	DISTÂNCIA	(R ₀)
F=	20.57576	DE11=	8721357-	0 =	1.250404
F=	26.18232	DE1=	3463138	2=	1 8,0000
FI	25-79453	DEM=	9214296	P =	1 870000
F =	25-41510	0 - 11 =	7974410	PH	1 8.0000
F=	25-04579	DENE	77451116	P	1 900000
F=	24-08039	DEN=	7520021	D -	1 0110000
F=	24 32460	DEN-	7.0/81/	0-	1 010000
F=	23 97665	DEN-	7.1071.7		1 0 10 000
F=	23 63551	DLN-	4 4 9 - 7 - 4	0-	1 0/0000
F =	25 10145	0.1-	1202007	H = 1	1 0,0000
<u> </u>	21 17 71	0.0.0.	2012691.	17 -	1 01 0000
	73 . 5. 13	·····································		R =	1.050909
12	2-01441	시 는 연 목 이 는 연 목	6230113-	v =	1.060909
E-	55-34019	0 E 9 =	5101504 -	2 =	1.979909
6-	21 27 27	NEM=	2993214-	v =	1-080909
	21 - (26 27	0.0.0.0	2030261-	4=	1_090909
5-	21-41(2)	969=	50/3201-	0 =	2 100000
5	51-14321	uFu=	2241204 -	0 =	2-114909
10	20.05493	neM=	5314705-	n =	2.1129909
F= F-	20-52115	DF.11=	5252430-	v =	2.11.0000
1 H	20-31424	VEN=	1014924-	v =	2.1144949
F ≅	10.04/10	UF11=	4461867.	0 =	2.020404
5=	19-78500	bFu=	4455151.	9 =	2.100909
1=	19-5/9/0	DFV=	4/18552.	P =	5-010303
+=	12-26152	0 E M =	454/057	P =	2.000000
F =	19.03040	DEN=	4471136.	р =	2 199999
F =	10.12020	0 E M =	4350965.	P =	2.100404
F =	10-551170	したいニ	4640529.	P =	2.110909
F =	10-21/64	DFN=	4142413	P =	2.120404
F=	10.08094	UFN=	4039605.	D =	2.139999
F =	11.04463	DF.I=	3939974.	P =	2.149999
F =	11.04414	DFN=	3645404-	P =	2.159999
F =	11.47104	n E 11 =	3/49791.	0 =	7.100404
F =	17.21572	D E M =	3059025.	0 =	2.1/0909
F =	17.07260	0611=	3571007.	0 =	2.189999
F =	10.07290	DEN=	3485438.	V =	2.190909
F =	10.00207	01-11=	3402824 .	0 =	2.200404
F =	10.41490	DEH=	3372417.	P =	2.219404
F=	10.21120	DEM=	3244514.	P =	7.729994
F =	10.02115	DFW=	3160846.	P =	7.750404
F =	15.03431	NEN=	3095398	C =	2.740404
F =	15.05.192	DEN=	3024091	P =	2.250909
F≃	15.47072	n EM =	2454853	0 =	2.200999
F=	15.20360	NEN=	2087614-	D =	2 270904
F =	15.11975	OEN=	202/307	P =	2 209994
F=	14-44885	DENE	2/50805	D =	2.249494

TABELA	B -	Continuação	
--------	-----	-------------	--

FREQUÊNCIA	DE	NSIDADE	DISTÂNCIA	(R ₀)
14-781101	DENE	2097226	C =	2 3.10000
14 61587	DLN-	2.3/3.0	0-	7 710000
14 45367	DLAG	2570100	52	2 7 10000
16 20225	D C M -	2121212	P	5 7 1000
14.13256		7.67517	P	7 7.040
1. 10/5.1	11 E 11 =	240(73).	14 m	
13-7-370	1612	2414115 -	w =	1.13494
13.01213	0 E M =	2252042-	17 =	2.30999
12.04212	0 E 91 =	2511465-	D =	2.5/090
13.316/4	DEN=	7262705.	0 =	2.38999
13.39278	りという	2214402.	P =	2.39999
15.25120	DEN=	216/857.	D =	2 411949
15.11100	NENE	2122513	2 =	2.41999
16.97502	DEM=	2078408	0 ±	2 62040
12.54031	DENE	2135476	P =	2 4 1000
12.20280	N H N =	140 1603	0 =	2 64949
12.57745	DE11=	145,041	p -	2 15000
12 46020	DL M	141.37.6	D -	7 4.000
12 12 112	0 - 11 -	1.7.7.5		2 6,000
17 10-8-		1.7.147	0 -	2 / 2000
12 117640		1.005.20		2 10000
11-05-64		1	5-	7 5 1000
11 17 11		1/04097.	~ =	2-10090
11.02011	050-	1/10134	P =	2-21090
11 0/04	· · · · · · · · · · · · · · · · · · ·	1000/5%-	V =	2.2090
1.01/10	UENE	1053741.	11 =	2-23444
11.47415	0615	10311156-	P =	2.54494
11-24210	· F 네크	1599680-	0 =	2.55090
11-61369	0 E M =	156910R.	P =:	2.50990
1.16011	D F M =	1539756.	12 =	7 5/090
11-12908	りたり生	1510103.	D =	2.50090
10-42220	PF4=	1481766.	р =	2 59999
10.05211	UFW=	1454105	F =	2.60999
10.75151	(c N =	14271190.	° =	2.61090
10.05179	2 E 11 =	1400740	C =	2 42040
10.25357	Б F M =	1575055.	P =	7.63949
10.45022	rt1=	1,49040.	P =	2 64040
10.34152	CFN=	1575445.	P =	7 63049
10.26765	DENE	1501555-	Pa	2 60040
10.17514	0 E M =	1270191	D =	7 67049
10-02401	n E M =	1255397	P =	2 60049
0.994214	PEN=	1233140	P=	2 64940
0 0115/35	DEME	1/11/12	D -	2 711000
9 818544	DENE	11201/1	- n	7 71000
0 732-19	D.E.M.=	1164641	0 -	2 7 1000
9 647437	DEN-	11/01-0	0 -	2 7 2000
0 5-1.7	NEN-	1 1 2 4 7 1 0 2 1	· · ·	5-2.000
0 1.2.0	N - M -	1110000		2 7 000
- 401214	10 E 10 -2	1111128-	v =	1-15090

TABELA B - Continuação

	FREQUÊNCIA	DENSIDADE	DISTÂNCIA	(R ₀)
	0 504475 0 402204 0 401115 0 321175 0 242347 0 1080471 0 058047 0 108047 0 105857 8 958057 8 959057 8 964012 9 720755 8 720755 8 720755 9 444054 8 3727455 9 312145 8 372725 9 312145 8 3247225	$\begin{array}{llllllllllllllllllllllllllllllllllll$		2 74999 7 75999 7 75999 7 75999 7 70999 7 70999 7 70999 9 730999 9 81099 9 81099 9 820908 2 849908 2 849908 2 849908 2 840996 2 840996 2 840996 2 840996 2 840996 2 840996 2 840996 2 840996 2 9 010906 2 010906 2 010906 2 010996 3 01096 3 01096 3 01096 3 01096 3 01096 3 0100000000000000000000000000000000000
F F F F F F F F F F F F F F F F F F F	8.103170 8.110960 8.057590 7.996053 7.996053 7.935310 7.875374 7.816212	NEN= 826/19.5 nEN= 813996.1 nEN= 801541.9 nEN= 709344.1 nEN= 77398.1 nEN= 705097.9 nEN= 754230.0	8 2 2 2 2 2 2 2 2 2 2 2 2 2 2 2 2 2 2 2	2.939408 2.949490 2.959490 2.959490 2.979490 2.979490 2.939490 2.949490
	<pre>x +SALTU 196.1944 187.4387 170.352 171.7948 164.7945 157.1946 157.1946 157.1946 157.1946 157.1946 141.2746 141.2746 141.2746 141.2746 141.2746 123.102 144.2746 123.102 144.2746 123.102 144.2746 123.102 144.2746 123.102 144.2746 123.102 144.2746 123.102 144.2746 123.102 144.2746 123.102 144.2746 123.102 144.275 123.102 1</pre>	nEN= -7521267F+1 nEN= -33744225F+1 nEN= -33744225F+1 nEN= -33744225F+1 nEEN= -33744225F+1 nEEN= -3970005345F+1 nEEN= -35273635F+1 nEEN= -357275235F+1 nEEN= -357275235F+1 nEEN= -357275235F+1 nEEN= -357365F+1 nEEN= -35737556F+1 nEEN= -3573756F+1 nEEN= -3573756F+1 nEEN= -373576F+1 nEEN= -373576F+1 nEEN= -375576F+1 nEEN= -375765F+1 nEEN= -375765F+1 nEEN= -375765F+1 nEEN= -375765F+1 nEEN= -3753765F+1 nEEN= -3753765F+1 nEEN= -375376574770F+1 nEEN= -375376074770F+1 nEEN= -37537607470F+1 nEEN= -375370702F+1 nEEN= -4603700F+1 nEEN= -4603700F+1 nEEN= -46053846F+1		1.10000 1.110000 1.120000 1.120000 1.120000 1.120000 1.120000 1.120000 1.120000 1.2200000 1.2200000 1.2200000 1.2200000 1.2200000 1.2200000 1.2200000 1.2200000 1.2200000 1.22000000 1.2200000 1.2200000 1.2200000 1.22000000 1.22000000 1.22000000 1.22000000 1.22000000 1.22000000 1.22000000 1.22000000 1.22000000 1.22000000 1.220000000 1.22000000000 1.2200000000000000000000000000000000000

TABELA B - Continuação

	FREQUÊNCIA		D	ENSIDADE	D	ISTÂNCIA	(R ₀)
f =	82.05200		nEM=	n.5154000	F+Ni	D =	1.30000
+ =	31-06139	-	DEN=	0-1127874	F+07	D =	1.3/0000
C =	71 - 14010		DEN=	(-(559104	F+11/	P =	1.300000
F=	75-53700		DENE	1.1662666	E+11/	0 =	1 40000
F =	75.03047		DENE	0. (24545)	F+07	P =	1 41000
F =	72-18512		DEN=	0.4329530	F+07	P =	1 42000
5 =	70-59761		DEN=	0.1551148	F+17	° =	1.430000
	AY - U64×1		DEWE	5.3888352	F+11/	0=	1.44000
	66 1524		0 E M =	0.0191160	F+117	D =	1.45000
C =	64-76774		DEN=	5 1738400	E+(17	0-	1 42000
F=	63.47753		DEN=	4-4607504	F+17	ρΞ···	1 48000
F =	42-12971		DEN=	4.7455570	F+07	P =	1.49000
	20.07255		DEM=	4.5746184	F+07	P =	1.50000
- 4 F =	24-02222			4.5737044	E+07	P =	1.510000
F =	51. 57480		DENE	4-2708964	F+07	D =	1.52000
Fa	50-21194		DENE	5 V010570	F TUT	0 -	1.5,000
F=	5.13111		PEN=	5-15/3941	F+07	D =	1 55000
F =	54.09172		DEM=	5.0109512	F+07	F I	1.56000
5	55.06172		0F4=	5.4759180	F+07	P =	1 57000
2	24-46961		UFH=	5.5472150	F+07	13 =	1.50000
	51 16279		이번 세크 이번 세크	5.2243950	E+11/	P =	1.59000
F =	44 15480		DENE	2-1071300	E+07	14 Z	1.60000
F =	40.26065		DEN=	2.3850550	E+07	0 =	1 62000
F=	40-05474		DENE	2 087816	CIN7	0-	1 4. 000
F =	45.03974		DENE	2-1941360	E+07	0 -	1 6.000
	42-04004		$D \in N =$	2.5044548	F+07	P =	1 650000
	44.26110		0 EM=	2.4105/30	F+07	5 =	1 600909
	62 (612)		DENE	2-5307446	E+117	P =	1.6/9999
=	42-13412		NEN-	2-27(4580	F+07	5=	1 430909
5 ±	41.33467		5202	2 1043 400	5+117		1 2.1000
=	413.04/24		"c"=	2.4347062	E+117	0 =	1 719090
	59.97060		0 F N =	1.7750040	F+07	P=	1 7/0000
	34-37102		DENE	1.9/109110	F+17	Ω =	1.730404
	30 15075		DENE	-04/ 1010	E+117	P =	1.740909
	31.44925		DEN=	1 /31/150	C+07		1.750000
=	30.05389		NEN=	1-070811211	F+07	03	1 779400
-	30-27275		nEM=	1.0247917	F+07	P =	1 789400
.E.	\$2.10391		DEN=	1.5757804	F+N/	P =	1.799999
-	34 4040		DEN=	1.5252048	F+17	9 =	1.90999
2	34 17484			1.4/04571	E+0(n =	1.810999
=	35.55501		DENE	1-43345114	F+07	9 = 0 =	1 . 20909
· =	33.04045		DENE	1.14×3056	E+U/		1 8,000
-	32.55215		DEN=	1.3062006	F+07	R	1 250000
-	12.04041		DF4=	1.2644101	F+17	P =	1.800000
	21-59172		DEM=	1.2321465	F+117	D =	1.8/0404
	31 67236		DEN=	1.1001014	5+11/	P =	1.900909
-	34.22715		DENE	1 12-017	F+07	P =	1.890909
=	24 10152		DEN-	1.0017101	E TOT		

1	7	7	

TABELA B - Continuação

	FREQUÊNCIA	D	ENSIDADE	DISTÂNCIA	(R _o)
F =	24.36503	NEN=	1.0645744F+	07 0=	1.929999
F =	20. 94(40	064=	1.0545155F+		1.030909
FE .	20 13 15	DENE	1.01749408*		1.040909
F=	27-14505	DEN=	0504170		1 0.0000
F=	27.36177	DEN=	0242745	P =	1 0/0404
F=	20. 98541	OEM=	9990270	0 =	1 0,0494
F =	20.01064	0611=	2740741	D =	1 000000
F=	20.25524	DFV=	9510372	D =	2.000999
F =	25-90117	neN=	8282352.	0 =	2.019999
12	25-55409	DEN=	8061875.	R_=	2 020909
	73.61389	DFN=	7048645.	P=	5-020404
	74 . 55 . 71	0 E M =	1042304.	P =	2.1140909
F	24 23 27	0 U U =	7442830	0 =	2.1154949
FE	25 01235	0 E 11 -	7149727.	0 = 0 =	2 020000
F=	23-01-025	DEN-	6281005	0-	2 0.0000
F =	23-20162	D F-N C	5700736	7 =	2 100000
F =	23-01007	NEN=	6537097	P =	2 1119999
F =	72.71905	DEN=	4372792.	p =	7.110909
F =	72-43445	DEN=	6213627.	D =	7.120909
F=	22-15420	DFW=	6059408	° =	2.130909
12	21.57937	DEN=	5909061.	° =	2-149999
		0E4=	2105102.	17 =	7.150999
22	21 . 2. 27	112013	10/400/-	11=	7.160009
FE	21 32972	DEN-	5450101		2 1 20000
F=	711. 77474	DEN=	5/2%/57	0-	2 100000
F =	24-23234	DEN=	5104237	0 =	7 2110494
F=	70.09192	DEN=	4485718	P=	2.210000
F=	19.05460	DEN=	4060771.	Q =	7.729999
E=	14.07174	0 E M =	4153209.	P =	2.739999
F=	14-24200	0FV=	4045097	P =	7.740999
r -	19-10019	DENE	43 16137.	P=	7.750909
P.G.		i.e.			uereta (e)
F =	10.94/60	DEN=	4432280.	D =	2.209905
Fa	1. 1784	U ENH	4311427.	0 =	2-2/9999
F=	14.30852	DENE	4213401.		2 20000
F=	10-10294	DENE	41145859	Pa	2 3119400
F=	17.90071	DEN=	3455945	P =	2 310000
F=	17.70200	DEN=	3068680	P =	7 320400
F=	17.50081	DEN=	3785808	P =	2.330999
F=	17-51480	061=	3701299	° =	7.340909
1=	11.12021	NE11=	3021077	P =	7 350404

T.

TABELA	в	-	Continuação

	FREQUÊNCIA	DE	NSIDADE	DISTÂNCIA	(R ₀)
F =	17.12021	0 E M =	3021077.	Pa	2.35049
F = -	10.94075	DEN=	3545007.	P =	7 36040
F = -	10 - (- 0 - 1	0 E 1 =	7.01700	17 = 17 =	2 3,000
Fm	10 01270	DENE	3121612	P=	2 20000
F =	10-22934	01-11=	3251747	P=	2 411090
F =	16-05081	DEN=	3193770	D =	2 41999
F=	15.09100	nett=	311/612.	ρ =	7 42040
F =	13.72014	nt 1=	3053215.	D =	2.43049
F =	15.56382	0 E *1 =	7490524.	P =	2.44099
F=	15-40417-	DEN=	2929406.	0 =	7.45999
F =	15-24/10	DEN=	2870148	P =	2.46090
F= F=	13-0-275	0 - 1 =	2012101.	D =	5-4/99
F =	14 94049	DEN=	2200855	P = 0 =	2 10000
FE	14 54359	DENE	2047343	P=	2 511940
F=	14-49867	DEN=	2595201	DE	2 51090
F =	14-25002	PE'!=	7544307	ρ =	2 52090
F =	14.21562	NEN=	7494901	P =	2 5304
F=	14-07740	0 F M =	2440585.	P =	7.5499
FE	13-94155	UF 1=	2309921	P =	7.5599
1 =	13-01/19	0 E 1 =	2000000	0 =	2 5700
F=	13 54566	DEN=	2265245	D =	2 5,000
F =	13-41/79	DE11=	2222660	D =	7 5494
F =	13.20187	DEN=	2181158	P =	2.6099
F =	13.16780	PE4=	2140640.	D =	2.6199
F=	15-04575	DFW=	2101123.	P =	7 6209
1 =	12-92545	DE4=	2062555	D 2	2.6309
F =	12-01044	NEN=	10001.0	p=	2 2500
E	12 57575	D L N -	1051302	P = 0 =	2 6694
Fa	12 46105	DENE	101/286	Pa	7.6/94
F =	12-55034	DEN=	1883096	0 =	7 6899
F =	12.64030	NE1=	1649710.	P =	2. 6999
F =	12.13200	DENS	101/103.	P =	2.7099
F=	12-07571	DFV=	1/85256.	P =	2-7109
+=	11-91990	D FUE	1/54140		2 2400
r - r -	11 21/070	DENE	1.0,058	P =	2 7490
Fa	11-01-20	DENE	1065041	D =	7.7509
F=	11.51290	DENE	1030684	D =	2.7099
F=	11.41000	NEME	100008	D =	2.7799
F=	11-51954	DF.1=	1581877.	р =	2.7099
Fa	11.27436	DEVI=	1555343.	р =	2-7999
+ =	11.15050	DF4=	1529500.		2 2100
F =	10.010	0 E 21 =	1,70/		2 0 100
F =	10.94044	0601	1,55010	0 -	2 8 100
F=	10.01049	DENE	1431528	0=	2 8490
F=	10-68070	DEN=	1400301	P=	2.8509
F =	10.59441	DEME	1385698	P =	2.8009
F=	10.50931	DEM=	1363525.	P =	7.8/94
E	111 17576	DLM-	1 (/ 19)9	0 =	7 8200

ADELA D CUITTINAÇão	FABELA	В	-	Continuação
---------------------	---------------	---	---	-------------

FREQUÊNCIA	DENSIDADE	DISTÂNCIA	(R _o)
 10.34255 10.26085 10.18026 10.18026 10.10075 10.02230 0.044880 0.868502 0.793124 0.793124 0.718239 9.645325 9.572866	nEN= 1320596. nEN= 1299817. nEN= 1279478. nEN= 1259570. nEN= 1220997. nEN= 1270313. nEN= 1184016. nEN= 1160097. nEN= 1140547. nEN= 1131355.		2 8 y 0 y 0 a 2 9 U 0 y 9 d 2 9 10 y 0 a 2 9 20 y 0 a 2 9 30 y 0 a 2 9 50 y 0 a 2 9 50 y 0 a 2 9 50 y 0 a 2 9 60 y 0 a 2 9 60 y 0 a 2 9 60 y 0 a
$4 + 5 \times 1 T U$ 726 - 5457 716 - 4350 707 - 70649 1997 - 7014 1977 - 7014 1977 - 7014 107 - 70470 107 - 70470 107 - 70470 107 - 70470 107 - 70470 127 - 7000 127 - 70000 127 - 70000 127 - 700000 127 - 700000 127 - 7000			

TABELA	B	-	Continuação	

	FREQUÊNCIA	DENSIDADE	DISTÂNCIA	(R ₀)
	67.01717 60.19304 64.90784 65.05902 62.44775 61.26982 60.17491 59.01141	DEN= 5.027801 PEN= 5.409282 DEN= 5.201289 PEN= 5.003192 PEN= 4.034557 DEN= 4.462954 PEN= 4.299194	0F+11/ P= 8E+11/ P= 2E+11/ P= UE+11/ P= UE+11/ P= UE+11/ P= UE+11/ P= UE+11/ P=	1.52000 1.52000 1.55000 1.55000 1.55000 1.55000 1.57000 1.58000 1.59000
***************************************	1 3 9 4 2 7 2 1 4 5 9 9 7 7 2 0 6 0 1 9 5 7 6 4 5 7 7 4 9 2 6 1 5 6 5 6 5 5 5 5 5 5 5 5 5 5 5 5 5 5	4.4.6.5.6.5.4.7.0.5.7.4.1.5.7.7.4.6.7.7.4.7.4.7.4.7.4.7.4.7.4.7.4.7	====================================	$\begin{array}{c} 1 & 6 \\ 1 \\ 1 \\ 6 \\ 1 \\ 1 \\ 1 \\ 6 \\ 1 \\ 1 \\$

181

TABELA B - Continuação

FREQUÊNCIA	DEN	ISIDADE	DISTÂNCIA	(R _o)
 29.90009 29.50733 29.11449 26.72939 26.55192 27.98141 27.01657 27.24253 20.57170 20.57170 20.57170 20.57170 20.57170 20.57170 20.57170 25.58150 25.58150 25.58150 25.58150 25.26412 24.95259 24.04070 25.747087 23.47087 23.20003		1.1043136F+0 1.U749166F+0 1.U464359F+0 1.U464359F+0 1.U169848F+0 9923773. 96663U2. 9417104. 9175873. 942311. 8742311. 8742311. 87424316. 8284836. 8U79211. 7879948. 7680809. 7499582. 7518051. 7142014. 6971275. 6015649. 6044958.	P P P P	2.119999 2.129999 2.129999 2.139999 2.149999 2.169999 2.169999 2.109999 2.119999 2.129999 2.129999 2.129999 2.1599999 2.199999 2.199999
 72.9730 72.9730 72.5730 72.5730 72.5730 72.5730 71.5700 17.5700 17.5700 17.5700 17.5700 17.5700 17.5700 17.5700 17.5700 17.5700 15.7700000000000000000000000000000000000	<pre>000000000000000000000000000000000000</pre>	4437024 8437012 8447012 8447012 8447012 844702 844702 84470 84470 84470 84470 84470 84470 84470 84470 84470 84470 84470 84470 84470 8470 8470 8470 8470 8470 8470 8470 8470 8470 8470 8471 <		2 3

TABELA B - Continuação

FREQUÊNCIA	DE	SIDADE	DISTÂ	NCIA (R _o)
5 + 58 IT 253 - 2658 241 - 5078 2212 - 7485 211 - 7485 211 - 7485 212 - 7337 127 - 3351 127 - 3351 127 - 3351 127 - 3351 127 - 3351 127 - 3485 127 - 3485 127 - 3485 127 - 3485 128 - 299 1668 - 798 - 4005 155 - 824 - 34 1406 - 374 - 3653 1440 - 351 - 3445 1457 - 874 - 3657 1127 - 3498 - 798 1127 - 3498 - 798 1127 - 3498 - 798 1127 - 3498 - 798 1127 - 3498 - 798 - 367 - 367 - 368 - 3		7.9207757 6.077251 5.1567278972 6.077251 5.1567278972 6.07278972 6.07278972 6.07278972 6.07278972 6.07278972 6.07278972 6.07278972 6.07278972 6.07278972 6.07278972 6.075556 6.075556 6.055556 6.055556 6.055556 6.055556 6.055556 6.055556 6.055556 6.055556 6.057772 7.2778972 7.27778 7.27778 7.27778 7.277756 7.27778 7.277756 7.277756 7.277756 7.2777555 7.2777555 7.2777555 7.2777555 7.2777555 7.2777555 7.2777555 7.2777555 7.2777555 7.2777555 7.2777555 7.2777555 7.2775572 1.2775572		$= 1 \cdot 1 \cup 0 \cup 0 \cup 0 = 1 \cdot 1 1 0 \cup 0 \cup 0 = 1 \cdot 1 1 0 \cup 0 \cup 0 = 1 \cdot 1 1 0 \cup 0 \cup 0 = 1 \cdot 1 1 0 \cup 0 \cup 0 = 1 \cdot 1 0 \cup 0 \cup 0 \cup 0 = 1 \cdot 1 0 \cup 0 \cup 0 \cup 0 = 1 \cdot 1 0 \cup 0 \cup 0 \cup 0 \cup 0 = 1 \cdot 2 0 \cup 0 \cup 0 \cup 0 \cup 0 = 1 \cdot 2 0 \cup 0 \cup 0 \cup 0 \cup 0 \cup 0 \cup 0 = 1 \cdot 2 0 \cup 0 = 1 \cdot 2 0 \cup 0 = 1 \cdot 2 0 \cup 0$
 49.01840 68.50175 67.22150 65.37077 64.76594 63.58777	0 E D E N	6.u18085 5.795196 5.575692 5.375992 5.170551 4.991858	2 = +07 = = 4 = +07 = = 4 = +07 = = 4 = + 2 = 1	= 1.56000 = 1.57000 = 1.57000 = 1.57000 = 1.59000 = 1.60000

TABELA B - Continuação

	FREQUENCIA	E	ENSIDADE	DISTÂN	CIA (R _o)
fa C-	10.51175	DLN=	2.1921964	F+07 P=	1.5/0000
FE	65 07677		5-5/06974	F+07 P=	1.50000
F=	64-16594	DENE	5 17 5 5 5 1 2		1 40000
F =	63.58777	DENE	4.9918581	1E+07 P=	1 61000
F=	62.44107	PEM=	4-0154410	F+0/ P=	1.620000
F=	61-22460	DEN=	4.0428570	F+07 P=	1.630000
12	00-231-0	DEN=	4.4796941	JF+07 R=	1.64000
F =	79-17040	DEN=	4-5255601	JF+07 P=	1_649999
FE	57 14021	DENE	4.1/411944		1.659999
F=	50-16047	DEN-	4.010974		1 (2000)
F=	55.20454	DENE	3-76,3074	+FTU(P=	1 4 0000
F=	54 27277	DENE	1-0303444	F+07 P=	1 600000
F =	53.36287	DEN=	3.5155500) +17 P=	1.709999
F=	52-47556	DEN=	5.5996104	+F+N/ P=	1.719999
1 =	21-00965	OFW=	5-2883411)F+0/ P=	1.720909
5-	70=10440	OFU=	2-1815190	DE+D/ P=	1.750909
F=	44 17.64	0605	3.0107340	5F+117 P=	1.740904
F=	40-14071	DENE	2.9001000		1 7 0000
F=	41-57011	DH-M=	2.794670	1F+0/ P=	1 7/0000
F=	40.02121	nt.M=	2.70/1520	SF+07 P=	1 780900
F=	40.09355	DEM=	2.0729370	2F+07 P=	1.790909
F=	45.37050	DEN=	2.5420080)F+0/ P=	1. 800909
12	44 07561	DF:N=	2.4640062	SF+0/ P=	1.819999
22	43.99043	아닌지를	2.3891841	JF+11/ P=	1 220909
Fa	43.57050	DENT	2=3108/11		1 2,0000
F =	42.112464	DEME	2 1811231		1 850000
F =	41. 29/84	Dr.M=	2 1157.4	F+0/ P=	1 8,0000
F =	40.78474	DEN=	2-0535730	F+07 P=	1 8/0990
F=	40.18480	DEN=	1.9936074	+F+07 P=	1 830905
F=	34.50771	DEN=	1.9357750	5F+11/ P=	1 890999
12	39-02312	D c N =	1.080005.	2F+07 P=	1_000909
	10.4hUhy 77.01010	UEVIE	1.0/0/030	5F+117 P=	1.010905
F =	37 37102	0 EN =	1 22.1.9	5F+N7 P=	1 0,000
F =	30-04515	D 는 전 =	1 075824	SE+07 P=	1.040000
F=	30.52014	NEN=	1-029126	5F+0/ P=	1 950900
F=	35.01987	UFN=	1.584028	3F+07 P=	1.060909
F =	5-37589	DEN=	1.5411405	4F+1)7 P=	1.070909
F =	24-01010	0 EN =	1.4983/84	4F+07 P=	1 080905
F=	31-09565	0 E M =	1 . 12305		2 01000
F=	35.43820	DEN=	1-5803920	IF+07 P=	2 019999
F =	32-40070	DEN=	1.3436450	0F+17 P=	2.020909
F =	32.55099	DEN=	1.3081074	4F+07 P=	2.039999
F =	12.12043	Dt.N=	1.2757511	JE+N/ P=	2.040905
FE	31 28.20	DEN=	1-2404/10		2 0,000
F	30-87850	DLN-	1 177120		2 07000
F=	30-48044	DENE	1 140964	1F+0/ P=	2 080400
F=	30.00001	DEN=	1.117768	9F+07 P=	2 199990
F=	29.70704	DEN=	1.089516	1F+07 P=	7.109999
F=	29.33135	DENE	1.0421371	UF+07 P=	2.119999
1 =	20.96275	DENE	1.035604	4F+0/ 0=	2.120995
t =	20-00105	D E 11 =	1_009901.	5F+07 P=	2-159999

	FREQUÊNCIA	DE	DENSIDADE		(R _o)	
F= F=	27.00/84	DEN= DEN=	0000511. 0574479.	P = P =	2.150999	
F=	27.22044 _	DEN=	014/503.	P =	2.179999	
F =	26.89106	DEN=	8427518.	P =	7.160909	
F=	20.56168	DEN=	8714094.	P=	2.199999	
F=	20-25010	DEN=	8507061.	0 = D =	2 210000	
F ==	25 63225	DENE	8111225	P=	2.719494	
F=	25.33165	DEN=	7922115.	P =	2.239999	
F =	25.43635	DEN=	7130494.	P =	2.249999	
F = C =	24-140/0	0 EN =	7487143		2 260000	
F	24 18145	DENS	7219036	Pa	2.279999	
F=	23.90642	DEN=	7055707.	P =	7.289999	
F=	23-03020	DEN=	689/162.	D =	2.799999	
F	23 10972	DENE	6503725	P =	2 310090	
F=	72 85370	DEN=	44478UN.	P =	2.320999	
F=	22.60119	DEN=	6306346.	P =	2.339999	
F = 1	22.35342	DEN=	6166837.	0=	7.340999	
F=	21 07134	DENE	5405112	P =	2 3,0000	
F=	21-03490	DEN=	5178602	P =	2 379999	
F=	21.40347	DEN=	5055603.	D =	2.389999	
F	21.17584	DEN=	5530104.	P =	2 390909	
F =	20.95199	n E N =	5419570	P=	2 / 10090	
F=	21 40542	DEN=	5055603	0 =	2.389499	
F=	21 17584	DEN=	5530004.	P =	2 399999	
F=	20.95109	n E M =	5419579.	р т	2.400404	
F =	20.13185	DEN=	5500205.	P = 0 =	2.410909	
1	20.51510	DENS	5182641	0 =	2 6 50404	
F=	211-09281	DEN=	4484207-	P =	2.449494	
F =	19.08069	nEN=	4082417.	P =	2.450909	
Fm	14-08302	NEN=	4183414-	9 =	7.400909	
F =	19 48440	DENE	4040438=	P =	7 420000	
	19 119490	DENE	4501425	D =	2 449494	
F =	18 97480	DEN=	4412750	0 =	2.509999	
F=	18./1770	DEN=	4375336-	P =	2 519999	
F =	10-55554	0 F VI =	4240645.	P =	2 5 10000	
f =	10-175°5	PEN=	4077641	P =	7 540404	
F =	17.99820	NEN=	3999201.	P=	2.559999	
F=	17.07527	DENE	3972720.	0=	2 520000	
F	17 48737	DENE	3775418	9 =	7 530404	
F =	17.57.279	DEN=	3704406.	P =	7.540404	
F=	17.15975	NEN=	3035203.	D =	2.609999	
F =	16.90965	NEN=	356//48.	P = 2 -	2 620000	
F=	10-08060	DENE	7437588	PH	2.630909	
F =	10.53369	NEN=	7374850.	P =	2.640909	
Fa	10.38500	0 E M =	3515614.	P =	7.650999	
12	10-21455	D = N =	1253856.	0=	2.670000	
Em	15.94421	DENE	3130444	0=	2 600999	

FREQUÊNCIA		DENSIDADE		DISTÂNCIA	(R _o)	
FFFFFFFFFFFFFFFF	15.80224 15.06234 15.52448 15.52448 15.25473 15.25473 15.12276 14.90268 14.064460 14.73607 14.61346 14.61346 14.49062 14.36950	CCCCCCCCCCCCCCCCCCCCCCCCCCCCCCCCCCCCCC	3U82850 3U285U5 2975427 2925577 2372923 2525430 27278U6 27278U6 2681613 2592321 2592321	9 = 9 = 9 = 9 = 9 = 9 = 9 = 9 =	+ 499999 2 70999 2 719999 2 729999 2 739999 2 739999 2 759999 2 769999 2 769999 2 789999 2 789999 2 789999 2 809999	
	•					
	14.25007 14.13231 14.01618 15.90166 13.78872 15.07733 13.56745 13.45908 13.35217 13.35217 13.24071 13.14266 13.04001 12.93873 12.64287 12.54084 12.54084 12.54084 12.55200		25009 2465706 2425550 258209 2509497 2509497 2272540 2272540 2200304 2140304 2003095 20034095 20034095 20034095 20034095 20034095 20034095 20034095 20034095 20034095 20034095 20034095 2003592		7 8 1 9	
	A +5ALTU 77.4607 705.0784 75.6045 7457.0545 7457.0545 7457.70545 7257.7070 1997.6477 1879.8104 1777.484 1658.27780 140.80660 1583.55900 1440.0240 1588.900 1440.0240 157.4444 157.444 157.444 157.444 157.444 157.444 157.444 157.444		9.5042534F+ 8.6748845F+ 7.94013006F+ 7.2872626F+ 6.7054726F+ 5.7005872F+ 4.9730872F+ 4.97308704F+ 5.3005866F+ 4.5818704F+ 4.27278611F+ 5.73007550F+ 5.2828541F+ 5.2028541F+ 2.91267982F+ 2.5934941F+ 2.5934941F+ 2.5934941F+ 2.320503F+ 2.4517982F+ 2.1986174F+		1.10000 1.12000 1.12000 1.12000 1.12000 1.12000 1.14000 1.15000 1.15000 1.15000 1.15000 1.220000 1.2200000 1.22000000 1.22000000 1.22000000 1.22000000 1.22000000 1.2000000 1.2000000000000000000000000000000000000	

TABELA B - Continuação

TABELA B - Contin	uacão
-------------------	-------

FREQUÊNCIA	DEI	NSIDADE	DI	STÂNCIA	(R ₀)
186.0549 170.8168 170.8168 173.44 163.27799 1440.0288 158.5158 1440.0288 1440.0288 1440.0288 127.53 127.4467 127.4467 127.558 127.558 127.558 127.558 127.558 127.557 127.557 127.557 1110.557 1110.557 1110.557 1110.557 1110.557 1110.557 110.557 110.557 110.557 110.557 110.557 110.557 110.557 110.557 110.557 110.557 110.557 110.557 110.557 110.557 110.557 110.557 110.557 110.557 100.557 1		4 - 2727152 5 - 77152 5 - 771530 5 - 77125530 5 - 77125530 5 - 27025530 5 - 27025530 5 - 27025530 5 - 27025530 5 - 2702532 2 - 270251792 2 - 270251792 1 - 2777851752 1 - 277785340 1 - 27778540 1 - 2778540 1 - 2778540 1 - 27778540 1 - 2778540 1	FFFFFFFFFFFFFFFFFFFFFFFFFFFFFFFFFFFFFF		$\begin{array}{c} 1 & 2 \\ 0 \\ 1 & 2 \\ 1 \\ 0 \\ 1 \\ 2 \\ 1 \\ 0 \\ 1 \\ 2 \\ 0 \\ 0 \\ 1 \\ 2 \\ 0 \\ 0 \\ 1 \\ 2 \\ 0 \\ 0 \\ 1 \\ 2 \\ 0 \\ 0 \\ 1 \\ 2 \\ 0 \\ 0 \\ 1 \\ 2 \\ 0 \\ 0 \\ 1 \\ 1 \\ 2 \\ 0 \\ 0 \\ 1 \\ 1 \\ 2 \\ 0 \\ 0 \\ 1 \\ 1 \\ 2 \\ 0 \\ 0 \\ 1 \\ 1 \\ 2 \\ 0 \\ 0 \\ 1 \\ 1 \\ 2 \\ 0 \\ 0 \\ 1 \\ 1 \\ 2 \\ 0 \\ 0 \\ 1 \\ 1 \\ 2 \\ 0 \\ 0 \\ 1 \\ 1 \\ 2 \\ 0 \\ 0 \\ 1 \\ 1 \\ 2 \\ 0 \\ 0 \\ 1 \\ 1 \\ 2 \\ 0 \\ 0 \\ 1 \\ 1 \\ 2 \\ 0 \\ 0 \\ 1 \\ 1 \\ 2 \\ 0 \\ 0 \\ 1 \\ 1 \\ 2 \\ 0 \\ 0 \\ 1 \\ 1 \\ 2 \\ 0 \\ 0 \\ 1 \\ 1 \\ 2 \\ 0 \\ 0 \\ 0 \\ 1 \\ 1 \\ 2 \\ 0 \\ 0 \\ 0 \\ 1 \\ 1 \\ 2 \\ 0 \\ 0 \\ 0 \\ 1 \\ 1 \\ 2 \\ 0 \\ 0 \\ 0 \\ 1 \\ 1 \\ 2 \\ 0 \\ 0 \\ 0 \\ 0 \\ 1 \\ 1 \\ 2 \\ 0 \\ 0 \\ 0 \\ 0 \\ 0 \\ 0 \\ 0 \\ 0 \\ 0$
 92.09954 79954 79957 705.00729 705.0078 7095737 709507 709507 709507 709507 709507 709507 709507 809 631 652.09 631 652.599 661.459 650.559 661.459 650.559 661.459 650.559 650.559 661.459 650.559 661.459 650.559 661.459 650.559 661.459 650.559 661.459 650.559 661.459 650.559 661.459 650.559 661.459 650.5590 650.5590 650.5590 650.5590 650.5590 650.5590 650.5590 650.5590 650.5590 650.5590 650.5590 650.5590 650.5590 650.55900 650.55900 650.55900 650.55000 650.55000000000000000		0 4417928 0 1139240 7 301470040 7 2217024 0 30147081 7 2217024 0 3014708 0 4487912 0 4487912 0 2442201 0 371429 5 3756328 5 188773 4 0748773 4 3718873 4 3718873 4 3718873 4 3718873 4 3718873 4 3718873 4 3718873 4 3718873 4 3718873 5 188670 5 1886700 5 188700000000000000000000000000000000000	22222222222222222222222222222222222222		1.52000 1.52000 1.52000 1.52000 1.52000 1.52000 1.52000 1.52000 1.52000 1.52000 1.52000 1.52000 1.52000 1.62090 1.62090 1.689090 1.689090 1.689090 1.69000 1.69000 1.69000 1.69000 1.690000 1.690000 1.690000 1.69000000000000000000000000000000000000

TABELA B - Conti	nuação
------------------	--------

FREQUÊNCIA	DE	NSIDADE	DISTÂN	CIA (R _o)
5/-48409 56-5748 55-67058 54-870980 55-670580 55-670580 55-70580 55-70580 55-70580 55-70580 55-70580 55-70580 55-70580 57-70555550 57-70580 57-70555550 57-70555550 57-70555550 57-70580 57-70555550 57-70555550 57-70580 57-70580 57-70555550 57-70555550 57-70555550 57-70555550 57-705555500 57-705555500 57-705555500 57-705555500 57-705555500 57-70555500 57-705555500 57-705555500 57-70555500 57-705555500 57-70555500 57-70555500 57-705555000 57-705555000 57-705555000 57-705555000 57-705555000 57-7055550000000000		$\begin{array}{c} 4 & - 0.7 \\ 5 & - 0.7 \\$	======================================	1 7199999 1 7299999 1 7299999 1 7299999 1 7299999 1 7299999 1 75999999 1 7299999 1 72999999 1 72999999 1 72999999 1 72999999 1 72999999 1 82999999 1 82999999 1 82999999 1 883999999 1 883999999 1 883999999 1 883999999 1 883999999 1 883999999 1 883999999 1 883999999 1 883999999 1 8839999999 1 905099999 1 905099999 1 905099999 1 905099999 1 905099999 2 663999999 2 6639999999 2 7 6639999999 2 7 663999999 2 7 6639999999 2 7 6639999999 2 7 6639999999 2 7 66399999999 2 7 6639999999 2 7 66399999999 2 7 6639999999 2 7 663999999999999 2 7 6639999999 2 7 66399999999 2 7 6639999999999999999999999999999999999
 30.94210 30.56055 30.18008 29.61850 29.61850 29.415768 29.10345 28.75565 28.41412 28.41412 26.07676 27.74940 27.42595		1.1819921 1.1530213 1.1249373 1.0977070 1.0713021 1.0456913 1.0456913 1.0456913 0967436 9733541 9286193	E+N7 P= E+N7 P= E+N7 P= E+N7 P= E+N7 P= E+N7 P= E+N7 P= E+N7 P= P= P= P=	2.14949 7.15949 7.16999 7.16999 7.18999 7.18999 7.19999 7.219999 7.720999 7.720999 7.720999 7.720999 7.729999 7.729999

LABETY E	3 -	Continuação)
----------	-----	-------------	---

	FREQUÊNCIA	D	ENSIDADE	DISTÂNCI	(R ₀)
F =	27.10819	DEN=	9072773.	P =	2.750404
F=	20.70607 -	DEN=	8864560.	P =	7.769999
F≡	20.48444	DEN=	Po62843.	P =	2.770999
-	20.18010	DEN=	8460920.	0 =	7.789999
- =	25-89216	DEN=	8276595.	0 =	7.790999
=	25.60129	DEN=	.80916/8.	n =	2.30999
= =	25-31543	DEN=	7911990.	P =	2.31999
	25-05450	DEN=	7737300.	P =	2.32999
	24-15851	DFV=	7567615.	P =	7.33999
2	74-48604	UFN=	7402599	P =	2.34999
12	24=22013	DENE	1242155.	9=	7.35999
	63-97(A2	DENE	(080135.	P =	2.36090
	23-04401	064=	6934394	P =	2.37099
	24 10-02	DENE	2120193-	P =	2 20000
	22 0517	DUNE	2502/02-		2 10000
	77 71158	DEN-	4.475/0	v = n =	2 / 1000
	22 .7 . 7 . 7		2775337		2 / 2000
	22 24107	DENT	6106620	0-	2 1 1000
÷2	22.01050	DENE	5081040	0-	2 1/000
-	21.78470	DENE	5858077	D -	2 45000
-	21-56265	DENE	5740007	P =	2 66000
F = 1	21-34410	DEN=	5624326	P =	2 47000
=	21-12904	DENE	5511500	9=	2 42999
F=	70.91742	DEN=	5401710	P =	7 49999
F=	20.70917	DEN=	5294686	P =	2-50999
=	20.50421	DEN=	5100403-	P=	2 51999
F =	70.07240	DEN=	5088774	D =	7 52999
F 🛋 👘	20.10302	DENE	4989727	P =	2 53040
F =	19.91040	DEN=	4075109	P =	2.54990
F =	14-11604	OFV=	4799041	P =	2 55040
5 =	19-52060	DEN=	4707764.	P =	2.56999
F=	19-34009	DEN=	461/769.	P =	2.57999
F =	19.15045	0F1=	4530490.	D =	2.58999
5 =	10.47562	ッドメ=	4445359.	R =	2.59090
5 =	10.19/54	DEN=	4362315.	0 =	2.60999
	18.07217	NEN=	4281798	P =	7.61999
53	3-44944	DEV=	42112746.	P =	2.62099
	10.21912		4175106.	8=	2-63099
-	1/ 9/060	0 E 4 =	411498211.		2 44990
F =	17 78400	DENE	3407607	P =	2 4-000
Fa	17-02386	DENE	7834572	0 =	2 6/000
-=	17-46001	DENE	3/66102	P =	7 48000
F =	17.51049	DENE	3094410	P =	7 64940
F=	17.15/25	DEN=	30342117	P =	2 70900
F =	17.00672	DENE	3570512	P =	2.71000
F=	10.05739	DEN=	3500293-	P =	2.72949
F =	16.71072	DEN=	344/507	0=	7.73999
F=	10.56015	DEN=	3588117	P=	2 74900
F=	16-47366	DEN=	3330083-	P=	7.75000
F=	16-28321	DEN=	3175308	0 =	2 7,000

189

TABELA B - Continuação

	FREQUÊNCIA	DE	IDADE	DISTÂNCIA	(R _o)	
F =	10.14474	.14474 DEN= 3217036_		P=	2.7/9900	
5	10-00025	DEN=	3163754.	0 =	2.709999	
r = r =	12-0/360	DEN=	3110705.	D =	2.799999	
r - F =	15 - 1612	DEN=	1056999.	P =	2 409999	
Fa	15 48112	NENE	1000101		2 2 2 2 2 2 2 2 2 2 2 2 2 2 2 2 2 2 2 2	
Fa	15. 55390	DENE	2010220	D -	2 9 0000	
.=	15-72051	DENE	2063055	D =	2 9,000	
=	15-10478	DEN=	2010723-	P=	2 85999	
=	14.98276	DEN=	2771396.	P =	7 869498	
3	14-06240	DFW=	2727049.	P =	7.879992	
	14-14360	DEN=	2683656-	P =	2-889405	
2	14-02077	DEN=	2041192.	D =	2,89090	
3	14 9704	DEN=	2549631.	0 = 0 =	2 01000	
Ξ.	14-18462	DENE	2514140	0 =	5 0 000	
2	14.17367	DEN=	2480159	P =	2 0 1040	
=	14-06419	DENE	2441095	P=	2 94990	
2	13-45017	DEN=	2404626	0 =	7 05090	
7	12.04957	DFV=	2360037.	P =	2 00990	
=	15-74437	DFN=	2332195-	P =	2 9/999	
Ξ.	13-04055	DEN=	2297094-	D =	2.90999	
-	01000	11 E VI =	7262711.	P=	2.99999	
=	240.6418	DEN=	1.1088296E+0	9 P=	1.10000	
8	206-3174	UFN=	1.0120099F+0	9 P=	1.11000	
=	2. 2. 1. 20	DFN=	9-2634861F+0	8 0=	1-12000	
2	251 7276	0 E M =	8-511X150F+1	8 0=	1 1 1 000	
<u> </u>	241 7206	DENE	2 215627650	0 0=	1 15000	
2 -	232-4043	DENE	n n72712\F+0	5 P=	1.16000	
=	723.RU92	NEN=	6.1840186F+0	8 P=	1.17000	
=	215-6916	DEN=	5.74350615+0	8 P=	1.13000	
2	248-0833	DFN=	5-3455152F+0	8 P=	1.19000	
-	10/ 20/	DEN=	4.9848346F+1	8 7=	1.20000	
Ξ.	187 848/	DENE	4.07/1/12FT		1 22000	
	181-9317	DENE	4 U863120F+0		1.23000	
=	176 2943	DENE	3-0309962F+0	b P=	1.24000	
=	170.0602	DEN=	3.608321UF+0	B P=	1.25000	
=	105-9059	0 F M =	5.5981181F+0	8 P=	1.20000	
=	101-1020	DEN=	3-2044819E+0	8 P=	1-2/000	
-	120-2270	DENE	3-U2574 SUE+M	8 R=	1 20000	
-	148 0435	DENE	2 20704314540		1.30000	
=	144 1421	DEN=	2.5650530F+0	A P=	1.31000	
=	140.3777	DEN=	2.4328256F+0	o P=	1.32000	
-	156-7782	DEN=	2.5096635E+0	a P=	1.33000	
-	135.3377	DEN=	2.1947654F+0	8 P=	1.34000	
1 2	126 8540	DENE	1 08-077/0+0		1 3-000	
=	123.9233	DENE	1. x928656F+0	8 23	1.37000	
	120 0012	DEN-	1 80457905+0	B P=	1 38000	

FREQUÊNCIA	DEI	NSIDADE	DISTÂNCIA	(R ₀)
118 0904 115 3847 112 7779 110 2640 107 8396 105 4983 103 7363 101 0496 98 93430	00000000000000000000000000000000000000	1.77164825 1.64365765 1.57022945 1.57022945 1.43572675 1.43572675 1.37406145 1.31577065 1.26061985 1.20839605	+0.6 +0.8 = +0.8 = +0.8 = +0.8 = +0.8 = +0.8 = +0.8 = +0.8 = +0.8 = +0.8 = +0.8 +0.8 = +0.8 + +0.8 = +0.8 = +0.8 + +0.8 = +0.8 +0.8 + +0.8 +0.8 +0.8 +0.8 +0.8 +0	1.390000 1.40000 1.410000 1.420000 1.420000 1.430000 1.440000 1.450000 1.470000
0 0 0 0 0 0 0 0 0 0 0 0 0 0		1.15890300 1.111709500 1.111709500 1.111709500 1.0255760 9.4022530420 9.4022530420 9.4022530722 9.402253375 9.4110589702 1.025537507120 1.02533755700 1.02599702 1.0323970120 1.02533755700 1.02533755700 1.02533755700 1.02533755700 1.02533755700 1.02533755700 1.02537000 1.02537000 1.02537000000 1.025370000 1.025370000 1.025370000 1.025370000 1.025370000 1.025370000 1.0253700000000000000000000000000000000000	======================================	1.49000000000000000000000000000000000000

TABELA B - Continuação

TABELA B - Continuação

FREQUÊNCIA	DENSIDADE	DISTÂNCIA	(R ₀)
40.05243 40.17278 45.507730 44.207708 45.5583 44.21708 45.58340 42.98174 42.98244 41.70579 40.457599 40.457598	nEN= 2.7100862 nEN= 2.6320072 nEN= 2.6320072 nEN= 2.5506850 nEN= 2.4840068 nEN= 2.4840068 nEN= 2.4840068 nEN= 2.4138644 nEN= 2.4138644 nEN= 2.4138644 nEN= 2.4138644 nEN= 2.417639 nEN= 2.4197729 nEN= 1.973744 nEN= 1.973744 nEN= 1.973744 nEN= 1.9916020 nEN= 1.9916020 nEN= 1.96479932 nEN= 1.9649044	E+07 P= E++07 P=	1 . 999999 1 . 909999 1 . 919999 1 . 929999 1 . 929999 1 . 929999 1 . 929999 1 . 930999 1 . 940999 1 . 950999 1 . 950999 1 . 950999 1 . 950999 1 . 950999 2 . 0199999 2 . 030909 2 . 0
3 4 1 7 1 7 1 7 1 7 1 7 1 7 1 7 1 7 1 7 1 7 1 7 1 7 1 7 1 1 1	$\begin{array}{llllllllllllllllllllllllllllllllllll$	F++007777777777777777777777777777777777	2 1

TABELA	B	=	Continuação
--------	---	---	-------------

	FREQUÊNCIA	DEI	SIDADE	DISTÂNCIA	(R _o)
	$\begin{array}{c} 2 & 6 & -16 & 72 \\ 2 & 5 & 5 & 74 & 0 \\ 2 & 5 & 5 & 924 & 6 & 0 \\ 2 & 5 & 5 & 924 & 6 & 0 \\ 2 & 5 & 5 & 924 & 6 & 0 \\ 2 & 5 & 5 & 924 & 6 & 0 \\ 2 & 5 & 5 & 924 & 6 & 0 \\ 2 & 5 & 5 & 924 & 6 & 0 \\ 2 & 5 & 5 & 924 & 6 & 0 \\ 2 & 5 & 5 & 924 & 6 & 0 \\ 2 & 7 & 5 & 924 & 0 \\ 2 & 7 & 7 & 1 & 0 & 0 \\ 2 & 7 & 7 & 1 & 0 & 0 & 0 \\ 2 & 7 & 7 & 1 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 2 & 7 & 7 & 1 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 2 & 7 & 7 & 1 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 2 & 7 & 7 & 1 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 2 & 7 & 7 & 1 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 2 & 7 & 1 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 2 & 7 & 1 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 2 & 7 & 1 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 2 & 7 & 1 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 2 & 7 & 1 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 2 & 7 & 1 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 2 & 7 & 1 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 2 & 7 & 1 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 2 & 7 & 1 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 2 & 7 & 1 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 2 & 7 & 1 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 2 & 7 & 1 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 2 & 7 & 1 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 2 & 7 & 1 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 2 & 7 & 1 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 2 & 7 & 1 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 2 & 7 & 1 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 2 & 7 & 1 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 2 & 7 & 1 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 2 & 7 & 1 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 2 & 7 & 1 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 2 & 7 & 1 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 2 & 7 & 1 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 2 & 7 & 1 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 2 & 1 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 2 & 1 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 2 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 2 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 2 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 2 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 2 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 2 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 2 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 2 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 2 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 2 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 2 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 2 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 2 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 2 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 2 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 2 & 0 & 0 & 0$	 Порососососососососососососососососососо	R449180 R267157 RU128 7917028 7917028 7917028 7917028 7917028 7917028 7917028 7917028 7917028 7917028 7917028 7917028 7917028 7917028 7917028 7917028 7917028 7917028 79170328 79171597 79171597 79171597 79171597 79171597 79171597 79171597 79171597 79171597 79171597 79171597 79171597 791717 791717 791717 791717 791717 791717 791717 791717 791717 791717 791717 791717 791717 791717 79		7 3 4 4 9
**********	18-04944 17-07349 17-0739587 17-5878787 17-2978787 17-2978787 17-2978787 17-2078787 17-2078787 17-2078787 17-04071 16-578477 16-578477 16-578477 16-578477 16-57877		4U22092 39528U3 3085029 3085029 30754259 3029250 3029250 3568832 3568832 3569757 3451908 3569757 3451908 3540231 3280176		7.3999 7.4999 7.75999 7.75999 7.75999 7.778999 7.778999 7.78999 7.780999 7.819999 7.819999 7.819999 7.819999 7.819999 7.819999 7.84999 7.84999 7.84999 7.840999 7.750999 7.750999 7.750999 7.7750999 7.7750999 7.7750999 7.7750999 7.7750999 7.7750999 7.7750999 7.7750999 7.7750999 7.7750999 7.7750999 7.7750999 7.7750999 7.7750999 7.779999 7.779999 7.779999 7.840999

TABELA B - Continuação

FREQUENCIA	DENSIDADE	DISTÂNCIA	(R ₀)
 15.9250U 15.7265U 15.67371 15.55U61 15.42915 15.30931 15.19106 15.07439 14.95925 14.6562 14.73346 14.62279	NEN= 3130932 NEN= 3081391 DEN= 3032005 NEN= 2985449 DEN= 2938996 DEN= 2893518 DEN= 2893518 DEN= 2805397 DEN= 2762704 DEN= 2779943 DEN= 2039829	P = = = = = = = = = = = = = = = = = = =	2 889998 2 89998 2 90998 2 91998 2 92998 2 93998 2 93998 2 93998 2 93998 2 93998 2 93998 2 93998 2 93998 2 93998 2 93998
R +SAITO 320.3840 304.0842 297.8366 280.5397 280.1080 258.4636 248.5362 259.267 259.267 259.267 259.267 259.267 259.267 259.267 259.267 259.27	n= 1.2672338E+ n= 1.1506513F+ n= 1.05674490F+ n= 1.0674490F+ n= 1.0674490F+ n= 1.0674490F+ n= 1.0674490F+ n= 1.0674490F+ n= 1.090979F+ n= 1.09097965F+ n= 1.09097979F+ n= 1.09097979F+ n= 1.07940077F+ n= 1.079400077F+ n=		$\begin{array}{c} 1 & 1 & 0 & 0 & 0 \\ 1 & -1 & 1 & 0 & 0 & 0 \\ 1 & -1 & 2 & 0 & 0 & 0 \\ 1 & -1 & 2 & 0 & 0 & 0 \\ 1 & -1 & 2 & 0 & 0 & 0 \\ 1 & -1 & 2 & 0 & 0 & 0 \\ 1 & -1 & 2 & 0 & 0 & 0 \\ 1 & -1 & 2 & 0 & 0 & 0 \\ 1 & -1 & 2 & 0 & 0 & 0 \\ 1 & -1 & 2 & 0 & 0 & 0 \\ 1 & -1 & 2 & 0 & 0 & 0 \\ 1 & -2 & -2 & 0 & 0 & 0 \\ 1 & -2 & -2 & 0 & 0 & 0 \\ 1 & -2 & -2 & 0 & 0 & 0 \\ 1 & -2 & -2 & 0 & 0 \\ 1 & -2 & -2 & 0 & 0 & 0 \\ 1 & -2 & -2 & 0 & 0 & 0 \\ 1 & -2 & -2 & 0 & 0 & 0 \\ 1 & -2 & -2 & 0 & 0 \\ 1 & -2 & -2 & 0 & 0 & 0 \\ 1 & -2 & -2 & 0 & 0 & 0 \\ 1 & -2 & -2 & 0 & 0 & 0 \\ 1 & -2 & -2 & 0 & 0 \\ 1 & -2 & -2 & 0 & 0 & 0 \\ 1 & -2 & -2 & 0 & 0 & 0 \\ 1 & -2 & -2 & 0 & 0 \\ 1 & -2 & -2 & 0 & 0 & 0 \\ 1 & -2 & -2 & 0 & 0 \\ 1 & $
 112-7025 110-3045 108-0260 105-7655 103-5767 101-4574 99-40410	DEN= 1.5703560E+ DEN= 1.5037378E+ DEN= 1.4407083E+ DEN= 1.3810240E+ DEN= 1.3244614E+ DEN= 1.2708154E+ DEN= 1.2198982E+	Πδ P = Πδ P =	1-440000 1-450000 1-460000 1-470000 1-470000 1-480000 1-490000

TABELA B -	Continuação
------------	-------------

	FREQUÊNCIA	DENSIDADE		DISTÂNCIA		(R ₀)
F =	91.41581	DEN=	1.1715571	F+10	P =	1.51000
E=	05.48370	DEN=	1.1755773	E+D8	P =	1.52000
F=	03.01110	DeN=	1.0818560	E+118	P=	1.53000
F= C-	91. (12872	0 E N =	1.040/518	F+118	N =	1 55000
C =	So 1462	DENE	U 0720340	C+07	0=	1 56000
F	80-04061	DENE	9-070-5040	E+0/	P=	1.57000
F=	85 U2931	DEN=	0. 9759URU	F+A/	Pe	1.58000
F=	83.45475	DEN=	8.59836RU	F+17	0=	1.59000
F=	81.92315	DFV=	0.2856010	F+07	P=	1.60000
	20-43280	DEN=	7.9809728	F+07	P =	1.61000
	18-98240	DEN=	7.7015064	F+117	P=	1.62000
	75 10503	0. N=	(-4/07/20	F+07	P =	1 64 000
2	74 3557.2	DEN-	- 0174040	C+07	p -	1 6,000
-	75-55016	DENE	0	F+07	P=	1.65900
=	72.27801	DENE	0.4495300	F+17	P=	1.66999
=	71.03709	DEN=	0-2301188	F+17	0 =	1.67999
=	69.07884	DEN=	0.0198344	F+17	P =	1 68999
=	68-04940	UFN=	5.0187316	F+07	P =	1.69999
=	61-49978	D F M =	5.0248800	F+07	R =	1.70090
=	60.37091	DEN=	5.4393/64	F+07	0=	1.71999
E.	45-28162	DFU=	5.2613450	F+07	0=	1.72990
2	64-61232	DEN=	5.0904512	F+117	0 =	1.73090
-	23-12821	0 EN=	4 9/0/972	E+07	17 m m m	1 76000
2	61 15437	DuN=	4-1000200	E+07	P -	1 70000
Ξ.	60-18210	DENE	6 6716721	F+07	P=	1.77000
9	59-23234	DENS	4. 3314444	F+07	P =	1.78999
	50.30424	DEN=	4-1907710	F+17	P =	1.7999
=	57.39773	DEN=	4. 0677170	F+17	P =	1.80999
	50.51067	DFW=	5.9425388	F+07	P=	1_81999
1	55-64398	DENE	5-0725544	F+07		1 82999
	54 062011	DENE	5.(109910	F+117		1 2,000
63 -	55 15745	DENE	5 6885368	C'+() 7	Da	1 2500
-	52-36465	DEN=	5 5857552	F+07	P=	1.8099
	51_58907		5.2857182	F+17	P =	1_8799
3	50-03019	DEN=	5.1897038	F+17	P =	1.8899
-	50-08/50	0FW=	3.0977414	F+07	P =	1,8999
	49-35078	DEN=	5-0080082	F+07	9 =	1.0009
	40-04917	0 E M =	2.9219200	F+117		1 0200
2	47 17101	OFN-	/ /527171	C+02	0-	1 0.00
=	40-00:30	DENE	2.681318	F+07	P =	1 9490
F =	45.94941	DEN=	2.6066024	F+07	P=	1 9599
F =	45.50894	NEN=	2.534445	F+07	P =	1.9099
F=	44.08150	DEN=	2.4647454	F+07	P =	1.9799
F =	44-06097	DEN=	2.5974054	F+117	P =	1.9899
F =	43.46479	DEN=	2.5323508	1F+07	P =	1.9999
	42-01410	DEN=	2.2694574	F+11/	P =	2.01099
E T	42-24043	0 E M =	6-610626	1++11/	0-	2 0200
FE	41 17411	DEN-	2.1497332		0-	2 0.00
F=	40-02040	DENE	2 11770-02	E+07	8=	2 0400
F=	411 119552	DENI	1 18/75/4	C+02	0-	2 0500
TABELA B - Continuação

	FREQUÊNCIA	DENSIDADE	DISTANCIA	(R ₀)
F =	39.5719/	DEN= 1.933	2074F+07 P=	2.000999
FE	39-05050	DEN= 1.0850	+200F+07 R=	2 0/0909
	10.27214	1 EN= 1-010		2 000000
Fa	37 57070	DEN= 1.763	2253E+02 P=	2 1110400
F=	37.10152	PEN= 1.609	112F+07 P=	2 110404
F =	30.63527	DEN= 1.050	0671F+07 P=	7 120404
F=	30-17778	DEN= 1.015	8471E+07 P=	2.139999
12	15=((8*6	DEN= 1.5/5	0895F+07 D=	2.149999
F =	30-20070	DEN= 1.000		2 1.0000
F=	34 43144	DEN= 1.463	6101E+07 P=	2 1/9494
F=	34-01479	DEN= 1.420	4028F+07 P=	2 189999
۲ =	33.60575	DEN= 1.394	255UE+07 P=	2.199999
F=	33_20414	DEN= 1.361	1297E+07 P=	2.209999
F=	32.00980	DEN= 1.528	9915F+07 P=	2.210909
F=	12-4/210	DEN= 1.207	8055F+117 P=	2.220999
r = E =	31 66275	DEN= 1.207	15005+07 0-	2 2/0000
F=	31.30184	DEN= 1 209	6364E+07 P=	2 250000
F =	30.94145	DEN= 1.181	9413F+17 P=	2.269999
F =	30.5A737	DEN= 1.155	0457F+07 P=	7.779999
F=	30.23950	DEN= 1.128	9276E+07 P=	2-289999
+=	19.09/69	DEN= 1.103	5459F+117 P=	2 700000
Fa	20 23176		0370E+07 P=	2 310000
F=	28.90735	DEN= 1.431	6479F+07 P=	7.329999
F=	28.58850	DEN= 1.009	0153E+07 P=	7.339999
F =	28-27509	DEN= 9870	131. P=	2.349999
F	21.96699	DEN= 0056	206. P=	2 7 0000
5-	21 14-10	DEN= 9440	959 P-	2 770000
F=	27 07549		060 P=	2 349999
F=	26.78556	DEN= 8857	606 P=	7 390909
F =	76.50240	DEN= 8671	326. P=	2.40999
F =	20.22502	DEN= 8490	053. P=	2-419999
1=	25.95015			2 1 4 2 9 9 9 9
F=	25.41561	DEN= 7974	732. P=	7 449494
F=	25-15490	DEN= 7811	907 P=	2.450909
F 🖛	24.39640	DEN= 7055	467. P=	2.409999
F=	24-04004	DEN= 7499	101. P=	7-4/0909
F C	74=39771		280 9=	2 40000
Fe	23 91289	DEN= 7059	587 P=	2.509995
F =	73.67672	DEN= AYZU	537. P=	2.510905
F=	23.44520	DEN= 6785	N37. P=	2.529999
FE	23.21410	DEN= 6052	765. P=	2 540400
5=	22 76612	DEN= ALON	721. D=	2 550000
F=	22 54738	DEN= 6276	351 P=	2.560900
F=	22.33202	DEN= 6157	n25. P=	2.579999
F=	22.11996	DEN= 604L	653. P=	2.589999
F =	21.91115	DEN= 5927	14). P=	2-399990

TABELA	В	-	Continuação

	FREQUÊNCIA	DENSIDADE	DI STÂNCIA (R _o)
5 F F F F F F F F F F F F F F F F F F F	21.50503 21.50558 21.10714 20.91564 20.72304 20.55526 20.55078 20.16801	DEN= 5/03397. DEN= 5602995. DEN= 5500141. DEN= 5399760. DEN= 5301782. DEN= 5112762. DEN= 5021590.	D = 2.619999 D = 7.629999 D = 7.639999 D = 7.639999 D = 7.659999 D = 7.669999 D = 7.679999 D = 7.689999
	19.98843 19.98843 19.08709 19.46574 19.46574 19.46574 19.46574 19.46574 19.46574 19.46473 18.46473 18.48473 118.48473 117.5974 17.5974 10.4454 10.4633 10.46	$\begin{array}{llllllllllllllllllllllllllllllllllll$	$ \begin{array}{cccccccccccccccccccccccccccccccccccc$
	0 +SALTU 359.8186 324.6534 310.6004 297.5573 285.4521 274.1421 263.6125 253.7757 244.5713 255.9713 255.9713 255.9443 227.8453 220.2297	nEN= 1.475638UF nEN= 1.5017320F nEN= 1.1010190F nEN= 1.0058209F nEN= 1.0058209F nEN= 9.2702573F nEN= 4.5792019F nEN= 7.3845850F nEN= 7.3845850F nEN= 0.0728051F nEN= 0.4090720F nEN= 5.9877914F	+09 $P =$ 1.10000 $+09$ $P =$ 1.11000 $+09$ $P =$ 1.12000 $+09$ $P =$ 1.13000 $+09$ $P =$ 1.14000 $+08$ $P =$ 1.15000 $+08$ $P =$ 1.16000 $+08$ $P =$ 1.18000 $+08$ $P =$ 1.18000 $+08$ $P =$ 1.18000 $+08$ $P =$ 1.19000 $+08$ $P =$ 1.20000 $+08$ $P =$ 1.20000

TABELA B - Continuação

FREQUÊNCIA	DENSIDADE	DISTÂNCIA	(R ₀)
213.0571 206.2911 190.8989 193.8507 108.1100 107.6611 177.5132 177.5132 177.5132 177.5132 177.5132 177.5132 167.9109 163.4417 155.0919 151.1850 147.4415 147.4415 147.8503 140.4024 137.0890 133.9020	nEN= 5.0(141135) nEN= 5.2558294 nEN= 4.9332810 nEN= 4.9332810 nEN= 4.0392701 nEN= 4.0392701 nEN= 4.0392701 nEN= 4.0392701 nEN= 4.0392701 nEN= 5.0776975 nEN= 5.0776975 nEN= 5.12770187 nEN= 2.0218415 nEN= 2.0838107 nEN= 2.05546400 nEN= 2.3201730 nEN= 2.3201730 nEN= 2.3201730 nEN= 2.3201730 nEN= 2.3201730	F+fid P = F+fid P =	1.22000 1.23000 1.24000 1.25000 1.25000 1.25000 1.26000 1.27000 1.27000 1.27000 1.31000 1.31000 1.330000 1.350000 1.350000 1.37000 1.39000
 913090507609050760951224677777777777777777777777777777777777	1100000000000000000000000000000000000	FFFFFFFFFFFFFFFFFFFFFFFFFFFFFFFFFFFFFF	$\begin{array}{c} 1 & 4 \\ 4 \\ 1 \\ 4 \\ 4 \\ 1 \\ 4 \\ 4 \\ 4 \\ 4 \\$

INDELA D - CONCINUACAO	TABE	LA B	-	Continuação
------------------------	------	------	---	-------------

	FREQUÊNCIA	ום	ENSIDADE	DIS	STÂNCI	(R ₀)
F =	51.00064	DE1=	5.5420820	JE+07	9 =	1.749999
F =	65.91969	0 EN=	5.364698	4F+07	P=	1.759999
F =	64-00410	りとりま	5-144245	16+07	P=	1 720000
F=	62.07530	DENE	4.072874	SF+07	0=	1 789999
F=	61-84099	DEN=	4.1713081	JE+07	P =	1 799999
F=	60.07090	DENE	4.575614	4F+0/	P =	1.809999
+=	29-91062	DEME	4-4353560	JE+D/	P =	1,819999
F=	56 12055	0E0=	4-510151	26+07		1 2/0000
F=	57-24160	DENE	4 145126		P =	1 8,0000
F =	50.38191	DEN=	3-924601	5F+07	P=	1 850000
F =	55-54110	DEN=	5.8084121	UF+07	R =	1 860909
F	54-11840	DEN=	5-090437	8E+07	D =	1_870909
5-	75.91576	NENE	5-588484	4F+17	0=	1.889999
Fa	52 35501	DEN-	5-444596	46+117	0=	1 0.0000
F=	51-60043		5 287166	4 - + 07	0 =	1 010000
F =	50.86173	DEN=	5-195723	25+117	P=	1.020404
F=	50.13848	DEN=	3.103540	UF+07	P =	1.939999
12	49-43027	DEN=	5.010403	0F+17	•=	1_040909
F =	48 (150/0	DENE	6-952427	0F+117	0=	1 050000
Fm	47-39197	DEN=	2 172838	0F+117	P =	1 070000
F =	46.74008	PEN=	2.097081	UF+07	P=	1 989999
F=	40.10137	DEM=	6.075817	2F+07	0 =	1 999999
F #	45-47549	DENE	2.553111	4F+07	9 = 0 =	2.00999
E -	44.01214	DEN=	2:404/07	01+117	N S	2.019999
F	41 57/75	NEN=	6-6-6/15	r + 0	0 =	2 149999
F=	41.97241	DENE	2 174918		0 =	2 0.0000
F =	41.42790	nEn=	2-110848	4F+117		7 1/0000
F =	411-09381	马匠村士	2-1164511	45+117	P =	2 030404
F ∓ Γ −	40.56909	D c M =	2.u12020	UF+11/	1) =	2 199999
F =	34-0701/	050=	1.941129	UF+0/	P =	2.10999
F=	30-45757	ne Ma	1.911037	05+07	0 =	2 120000
F =	30. 37235	DENE	1-01/8/2	46+07	P=	2 1 19494
F =	37.00010	NEM=	1.172008	2F+07	P =	2 149404
E =	51-47081	PtN=	1.124552	UF+N7	P =	7.159404
F =	20.9/0/4	0 F 4 =	1.087406	UF+07	0 =	2.160404
5=	30.07010	() E (4 = 1	1.040501	48+117	P =	2.1/0404
F =	35.04420	DEN=	1.566536	45+11/	P =	2 149494
F =	35.21031	0 E M =	1.531270	4E+07	D =	2 200404
F=	34.00005	0 F + =	1.495115	4F+17	р =	2.210909
5-	3 19 -01	1) <u>1</u> 11 =	1-450051	2F+07	P =	2.720404
F=	15 58 7.	아는아르 아니아르	-4/5980	(++0)	D =	2 2 2 9 9 9 9
F =	35.20042	0 EN =	1-360841	1F+07	P=	7 759000
Ĩ=	32.01035	Pt N=	1.379684	UF+N/	P =	7 700404
F=	32-44200	うちょう	1.279426	4F+07	P =	2.279999
F =	31 /1120	NEM=	1.270037	9E+01	0 =	2.209999
F =	31-35504	01-01=	1 241409	18497	P= D-	7 790909
F =	31.00425	DEM=	1-190748	5F+07	D =	7 310000
F =	311-061187	DENE	1.160603	YF+07	P =	7.320404
FΞ	30.37260	DEN=	1.135147	2F+17	D =	2.330404

TABELA B - Continuação

FREQUÊNCIA	DENSIDADE	DISTÂNCIA	(R ₀)
 $\begin{array}{c} 79.90020\\ 79.06347\\ 79.54271\\ 79.54271\\ 79.54271\\ 79.54271\\ 79.54271\\ 70.41077\\ 70.41077\\ 70.41077\\ 77.57417\\ 77.57417\\ 77.57417\\ 77.57417\\ 70.57417\\ 70.57417\\ 70.57457\\ 70.57457\\ 70.57457\\ 70.57457\\ 75.5757\\ 75.5757\\ 75.5757\\ 75.5777\\ 74.5757\\ 75.5777\\ 74.5777\\ 74.5777\\ 74.5755\\ 75.5677\\ 75.57$	$\begin{array}{llllllllllllllllllllllllllllllllllll$	N/ N N/ <th>7 3499999 7 3509999 7 3509999 7 3609999 7 3609999 7 3609999 7 3609999 7 3609999 7 42099999 7 42099999 7 42099999 7 42099999 7 445099999 7 445099999 7 445099999 7 445099999 7 445099999 7 44999999 7 553099999 7 553099999 7 553099999 7 553099999 7 553099999 7 553099999 7 553099999 7 553099999 7 553099999 7 553099999 7 553099999 7 553099999 7 553099999 7 553099999 7 553099999 7 569999</th>	7 3499999 7 3509999 7 3509999 7 3609999 7 3609999 7 3609999 7 3609999 7 3609999 7 42099999 7 42099999 7 42099999 7 42099999 7 445099999 7 445099999 7 445099999 7 445099999 7 445099999 7 44999999 7 553099999 7 553099999 7 553099999 7 553099999 7 553099999 7 553099999 7 553099999 7 553099999 7 553099999 7 553099999 7 553099999 7 553099999 7 553099999 7 553099999 7 553099999 7 569999
 $\begin{array}{c} 21 & 9 & 9 & 11 \\ 21 & 7 & 9 & 9 & 4 \\ 21 & 5 & 9 & 4 & 7 & 5 \\ 21 & 5 & 9 & 1 & 4 & 1 \\ 21 & 5 & 9 & 1 & 4 & 7 & 5 \\ 21 & - & 21 & 0 & 2 & 6 & 5 \\ 21 & - & 21 & 5 & 2 & 6 & 7 & 1 \\ 21 & - & 21 & 5 & 2 & 6 & 7 & 1 \\ 21 & - & 21 & 5 & 2 & 6 & 7 & 1 \\ 21 & - & 21 & 5 & 2 & 6 & 7 & 7 & 7 \\ 21 & - & 21 & 5 & 2 & 6 & 7 & 7 \\ 21 & - & 21 & 5 & 2 & 6 & 7 & 7 \\ 21 & - & 21 & 5 & 2 & 6 & 7 & 7 \\ 21 & - & 21 & 5 & 2 & 6 & 7 & 7 \\ 21 & - & 21 & 5 & 2 & 6 & 7 & 7 \\ 21 & - & 21 & 5 & 2 & 6 & 7 & 7 \\ 21 & - & 21 & 5 & 2 & 6 & 7 & 7 \\ 21 & - & 21 & 5 & 2 & 6 & 7 & 7 \\ 21 & - & 21 & 5 & 2 & 6 & 7 & 7 \\ 21 & - & 21 & 5 & 2 & 6 & 7 & 7 \\ 21 & - & 21 & 5 & 2 & 6 & 7 & 7 \\ 21 & - & 21 & 5 & 2 & 6 & 7 & 7 \\ 21 & - & 21 & - & 21 & 5 & 7 & 7 \\ 21 & - & 21 & - & 21 & 5 & 7 & 7 \\ 21 & - & 21 & - & 21 & 5 & 7 & 7 \\ 21 & - & 21 & - & 21 & - & 21 & 7 \\ 21 & - & 21 & - & 21 & - & 21 & 7 \\ 21 & - & 21 & - & 21 & - & 21 & 7 \\ 21 & - & 21 & - & 21 & - & 21 & 7 \\ 21 & - & 21 & - & 21 & - & 21 & 7 \\ 21 & - & 21 & - & 21 & - & 21 & - & 21 \\ 21 & - & 21 & - & 21 & - & 21 & - & 21 \\ 21 & - & 21 & - & 21 & - & 21 & - & 21 & - & 21 \\ 21 & - & 21 & - & 21 & - & 21 & - & 21 \\ 21 & - & 21 & - & 21 & - & 21 & - & 21 \\ 21 & - & 21 & - & 21 & - & 21 & - & 21 \\ 21 & - & 21 & - & 21 & - & 21 & - & 21 & - & 21 \\ 21 & - & 21 & - & 21 & - & 21 & - & 21 & - & 21 \\ 21 & - & 21 & - & 21 & - & 21 & - & 21 & - & 21 \\ 21 & - & 21 & - & 21 & - & 21 & - & 21 & - & 21 \\ 21 & - & 21 & - & 21 & - & 21 & - & 21 & - & 21 \\ 21 & - & 21 & - & 21 & - & 21 & - & 21 & - & 21 \\ 21 & - & 21 & - & 21 & - & 21 & - & 21 & - & 21 & - & 21 & - & 21 \\ 21 & - & 21 & - & 21 & - & 21 & - & 21 & - & 21 \\ 21 & - & 21 & - & 21 & - & 21 & - & 21 & - & 21 & - & 21 \\ 21 & - & 21 & - & 21 & - & 21 & - & 21 & - & 21 & - & 21 & - & 21 \\ 21 & - & 21 & - & 21 & - & 21 & - & 21 & - & 21 & - & 21 \\ 21 & - & 21 & - & 21 & - & 21 & - & 21 & - & 21 & - & 21 \\ 21 & - & & & & & & & & & & & & & & & & & $	9 5 5 5 14 9 5 5 5 14 14 9 5 5 5 14 12 12 9 5 5 5 14 12 <td></td> <td>? .</td>		? .

TABELA	B	-	Continua	ção

FREQUÊNCIA	DENSIDADE	DISTÂNCI	(R ₀)
10.05/25 17.91582 17.7232 17.03275 17.03275 17.095915 17.25915 17.25915 17.09275 10.96219 10.03535 10.70019 10.58069	DEN= 20250 DEN= 3941 DEN= 3941 DEN= 3099 DEN= 3030 DEN= 3052 DEN= 3052 DEN= 3052 DEN= 3406 DEN= 3406 DEN= 304	4.04 P= 708 P= 450 P= 455 P= 709 P= 700 P= 700 P= 700 P=	2 230400 2 240400 2 940400 2 919400 2 919400 2 929400 2 939400 2 959400 2 959400 2 959400 2 959400 2 959400 2 959400 2 939400 2 939400
 10 + SAITU 350 - 2002 347 - 4015 313 - 8719 300 - 9719 207 - 9719 107 - 9071 107 - 9071 107 - 9071 107 - 9071 107 - 4012 107 -	1 34334 1 34434 1 34434 1 34434 1 34434 1 34434 1 34434 1 34434 1 34434 1 34434 1 34434 1 34434 1 34434 1 34434 1 34434 1 34444 1 34444 1 34444 1 34444 1 34444 1 34444 1 34444 1 <	$\begin{array}{llllllllllllllllllllllllllllllllllll$	1.10000 1.11000 1.120000 1.120000 1.120000 1.140000 1.140000 1.140000 1.140000 1.140000 1.140000 1.140000 1.220000 1.230000 1.230000 1.330000 1.330000 1.330000 1.350000
 151 - K515 147 - 9972 144 - 5045 141 - 1451 157 - 9111 154 - 7954 151 - 7954 128 - 8970 128 - 8970 128 - 8970 128 - 7724 129 - 7724 145 - 8075 113 - 4576 111 - 1572	N= 2.030 N= 2.04 N= 2.574 N= 2.546 N= 2.246 N= 1.970 N= 1.970 N= 1.970 N= 1.970 N= 1.970 N= 1.970 N= 1.974 N= 1.974 N= 1.974	$5_{34}F_{+}n_{0}$ $P =$ $0_{34}F_{+}n_{0}$ $P =$ $0_{7}n_{1}F_{+}n_{0}$ $P =$ $4_{9}7_{4}F_{+}n_{0}$ $P =$ $1_{0}5_{0}F_{+}n_{0}$ $P =$ $1_{1}7_{0}F_{+}n_{0}$ $P =$ $3_{1}7_{0}F_{+}n_{0}$ $P =$ $3_{1}7_{0}F_{+}n_{0}$ $P =$ $3_{1}7_{0}F_{+}n_{0}$ $P =$ $5_{1}7_{0}F_{+}n_{0}$ $P =$ $5_{1}7_{0}F_{+}n_{0}$ $P =$ $5_{1}7_{0}F_{+}n_{0}$ $P =$ $8_{1}7_{0}F_{+}n_{0}$ $P =$ $8_{1}7_{0}F_{+}n_{0}$ $P =$ $5_{1}7_{0}F_{+}n_{0}$ $P =$ $8_{1}7_{0}F_{+}n_{0}$ $P =$	1.30000 1.370000 1.370000 1.390000 1.40000 1.410000 1.420000 1.420000 1.440000 1.440000 1.440000 1.460000 1.460000 1.460000 1.490000

TABELA B - Continuação

	FREQUÊNCIA	DE	INSIDADE	DI	STÂNCIA	(R ₀)
F=	108.9119	° €*1=	1.464421	4F+110	P =	1.51000
1 =	106.7540	가는 M =	1.40005	4 F + 110	R =	1.52000
22	1.12	0 E M =	1-222350	bF+No	6 =	1.550000
F=	100 6557	** EN=	1.300517	55+110	P =	1.540000
F=	00-13-55		1.201417		N =	1.550000
F =	20.07019	0 m M =	1.150639	SE+ON	0 =	1 570000
F =	95.UA567	NETI=	1.115738	SF+Na	D =	1.58000
F=	23.30524	0 c M=	1.074798	SE+no	0 =	1 590000
1	01.30200	0 E M =	1.035710	2F+110	D =	1.40000
F = E -	39.97069	0 L M =	4-483716	UF + 11/	P =	1.610000
F=	80 (2012	1 E M =	7-020205	26+11/	2=	1.620000
F =	85 18064	DEN-	7-673717	2++11/	0 =	1.050000
F=	83-09090	DENE	0.14/120		0 -	1 440000
F=	82 23150	0 - N =	0.04138	3E+07	0 =	1 650000
F=	30.01975	NENE	0-061912	0F+07	R =	- 1 600000
۲ <u>=</u>	79.47699	0.EM=	1 121648	3F+117	e =	1 6/0499
F=	70.07101	DEN=	1-574745	25+117	i) =	1-609494
F=	70.15259	0 E 1=	1.272789	0F+117	P =	1 490909
F =	75.46040	ッチャー	7.031100	UF+N/	D = .	1.700404
1 =	4-21165	5 F M =	0.799220	SF+07	₽ ≠	1.719999
F	71 20170	<u><u></u><u></u><u></u><u></u><u></u><u></u><u></u><u></u><u></u><u></u><u></u><u></u><u></u><u></u><u></u><u></u><u></u><u></u><u></u></u>	0.570602	UF+07	P =	1.720494
F=	711 07680	E 1=	0-242429	25+117	17 =	1.750404
F =	69 49 545		0.10/004 5.960776		2 -	1 740000
F =	68-27260	0 F M =	5.771383	0F+0/	R =	1 7,0000
F =	61.68370	2 EN=	5.589340	UF+11/	12 =	1 779999
F=	60.62070	^c‼=	5.414305	0F+117	17 =	1.700909
1 =	65-12012	0 E M =	5-645004	4 = + 117	P =	1.799999
5 <u>-</u>	64-17215	0 E 1 =	5-094016	UF + 07	P =	1-800404
F =	62 21180		******	0 + + 0 + 0 + 0 + 0 + 0 + 0 + 0 + 0 + 0	0 =	1_01000
F=	61 76465		4.1(010-		10 -	1 9.6000
2 2	611-33/05	- L		UF+07	2 =	1 9.9000
ĩ s	51 43152	₹ <u>1</u> 11	4-100603	45+117	2 =	1 950000
F =	50.54540	7 5 11 =	4.231500	25+117	9 =	1, 200404
1 =	21-01033	? E *!=	4.10/147	0F+11/	2 =	1 . 8 / 9 / 9 /
	20-0/920	2 c N =	3.987204	8F+17	0=	1.800404
F =	55 19/01	2 년 에 프	3-071551	0++11	0 =	1 000000
F=	54-19161	- H - H -	5-052607	26+07	R =	1 010000
두 그	55.01207	>E1=	5-540581	2F+117	D =	1 0/0404
F =	52.05060	PEN=	3.440317	0F+11/	C =	1.030404
F =	52-10400	n E M =	3.351648	6F+07	P =	1.040494
+ = r =	21-27209	0 = 1 =	3-250753	UF+07	8=	1.030494
F =	10.01044	0と11年 0と11年	3.160156	05+07	17 = 17 =	1.020000
1 2 1			3.000/31	0.000		
F =	49-26030	DHN=	2-496756	0E+07	D =	1.0,0000
F =	48.59511	DLN=	2.915413	0F+11/	12 =	1 744404
F=	41.93530	S.F.W=	6.030790	0F+17	1) =	2. Unloyay
F=	41-68083	DEN=	6.16u704	UF+07	0 =	2.019999
Fa	40.07510	DEN=	2-0*(791	0F+0/	12	2 020409
	- U = U - ++ J	· · · · · ·	1 - 0 - 0 / 14	73 B T 1 /		

	FREQUÊNCIA	D	ENSIDADE	DISTÂNCIA	(R ₀)
F=	44-02810	DEN=	2.48094325+	1) / D =	2.050909
F =	44-64241	0EM=	2.4105/50F+		2 0/0000
Fa	45-11585	DENE	2.20,00826+		2 080000
F =	42.55371	DEN=	2.2355170F+	n7 n=	2 149494
F =	42.01209	DEN=	2.17903725+	07 0=	7.100909
5=	41.48070	DFN=	2-174704UF+	07 0=	7.119999
F = F =	40.95940	DEN=	2.0/12u88F+		2.120909
5	40-44749 30 06-0-	0-1-	2.014×0/0++		2 1/0000
F=	34-45 151	DEME	1.9799000Ft		2 150000
F =	30.97005	NF11=	1-0748950F+	N7 P=	2.100000
F=	30.49552	DEN=	1.0795170F+	0/ ==	2 1/0909
F =	30.02970	0 E M =	1.1855030F+	07 D= .	2.100909
. =	-(-57237	0 ≝ M =	1-14281885+	07 0=	2.190909
5.0	20-123-0	0 c M =	(-/11/4172F+	117 0 = 0	2.700404
1 =	30 24452		1.001237484		2 2 2 0 0 0 0
F =	35	DENE	1 39442346+	11/ 0=	2 210000
F=	35.40072	"EN=	1.54/69805+	07 p=	7 740404
F =	34.490042	ったり=	1.51204556+	07 2=	2.750404
F=	34+29251	し FN=	1.47112605+	n/	7.200404
F =	4-19/71	DF4=	1.443PU71F+	07 6=	2-210404
F = F =	33-010/0	7 c 1 =	1.4111535F+	$\frac{11}{2}$ $\frac{12}{2}$	2 200909
F =	35-115112	0 EN =	1.3/943/4F+	07 25	2 3110000
F =	32.08200	5 H H =	1-01050506+	n7 02	2 310404
F =	32.31960	0 EN =	1.29955000+	07 0=	7 320909
F=	31-44201	っ ドッ=	1.26120015+	07 0=	7.330404
F = F =	3 01251	DeN=	1-2357064F+	N7 2=	2.349499
F	30. 97460	1E 11 =	1.18102205+		3 3. 0000
F =	30.50045	DENE	1-15573236+		2 770000
F =	30.26908	NEV=	1.1311375F+	n/ =	2.309999
F	24.94/10	UFV=	1.10/2000F+	0/ 0=	2.340404
r =	24 1112	© ⊵ N = 5. N =	1.0852158F+	$n_i =$	2.400404
ς <u>=</u>	24-01502	0 E M =	1.3020605+		2 410000
F =	20-(119)	DEN=	1.01/7(8)=+	07 0=	5 6 10000
F =	20.41551	DENE	9963414	7=	7 440404
E =	20-12405	0 E M=	9164953	2 =	2.450404
F =	21.03120	DFV=	0566828.	R =	2.400404
F =	21-25511	0 H 1 =	7272814.	r =	2.4/9999
r = 5 =	21.61141	264=	0185933.	Э =	2.400999
	20 136471	°EM=	11112840.	P =	2.440909
F =	2.1 47.19	0 E 7 =	8,5,274	9 =	2-500909
F =	20-21439	0 L N =	9481200	0 = P -	2 520000
F =	25.95414	DENE	° 10243	P=	2.5.0000
5=	25.70171	DEM=	×155282	P =	2 549494
F =	25.45330	<u> </u>	7400442	¹⁰ =	2 559494
= = 5 -	15-61074	<u><u></u><u></u><u></u><u></u><u></u><u></u><u></u><u></u><u></u><u></u><u></u><u></u><u></u><u></u><u></u><u></u><u></u><u></u><u></u></u>	7045450.	° =	7.500404
	24 23192	1611=	7660202	2 =	2.570404
R =	74 4074	AP.11=	7.0.914	0 =	2 50000
F =	74. chi5c	∩ E ¹ =	72711525	P =	2 610404

TABELA B - Continuação

	FREQUÊNCIA	DI	ENSIDADE	D	ISTÂNCIA	(R _o)
***************************************	1 2 7	00000000000000000000000000000000000000	711073370145551837555557014444444444444444444444444444444	3	ининининининининининининининининининин	77777777777777777777777777777777777777

Fonte: M.Pick - Observatório de Meudon - França

204

APÉNDICE C-

INTERVALO INTEIRO DA ATIVIDADE SOLAR DE SPIKES DE MILISEGUNDOS OBSERVADOS PELO GRUPO DE TRIESTE ITÁLIA



÷	
f f	
	۲ ۳
°	
«	
5	
Ę:	
w E	
	6 S
÷	5
	s - {
	<u>i</u>
	8
	N 1
3	N
	N S
S-Fi	
	8
5	
€ <u>}</u>	
£	
5	
£	
	N

x.