

# TRAÇADO DE RAIOS E GERAÇÃO DE SISMOGRAMA SINTÉTICO PELO MÉTODO DOS FEIXES GAUSIANOS PARA A COMPONENTE VERTICAL DAS ONDAS RAYLEIGH USANDO MODELOS REGIONALIZADOS

Fredy A. Villaorduña Artola<sup>1</sup> e João Willy Corrêa Rosa<sup>2</sup>

<sup>1,2</sup> Instituto de Geociências, Universidade de Brasília, 70910-900 - Brasília, DF – BRASIL

#### Abstract

Neste trabalho fazemos o traçado cinemático dos raios e simulamos o sismograma da componente vertical das ondas Rayleigh para o período de 30 s, observado na estação de Natal, no Brasil, correspondente ao evento sísmico de 1<sup>°</sup> de Julho de 1974 com epicentro localizado na parte sul do Atlântico (um evento na cordilheira meso-Atlântica)

Para este propósito, aplicamos a teoria de raios e a aproximação dos feixes gaussianos para ondas superficiais, desenvolvido por Yomogida e Aki, (1985). Assumimos para os testes que a Terra é um meio que apresenta uma suave heterogeneidade lateral.

## INTRODUÇÃO

Até agora têm sido desenvolvidos muitos métodos para calcular o comportamento dos campos de raios em meios isotrópicos heterogêneos para ondas de corpo e para ondas superficiais. Isto inclui Kinematic e Dynamic Ray Tracing e o método dos feixes gaussianos para ondas de corpo (Cerveny et al., 1977 e Cerveny et al., 1982). Yomogida e Aki (1985) desenvolveram o método dos feixes gaussianos para ondas superficiais propagando-se em meios com suave heterogeneidade lateral. Eles demonstraram que o método permite uma boa aproximação para as ondas superficiais que se propagam numa bacia oceânica.

No presente trabalho, usamos o método dos feixes gaussianos desenvolvido por Yomogida e Aki (1985) para simular o sinal de período longo produzido por um evento sísmico na cordilheira meso-Atlântica no dia 1º de Julho de 1974 ( Mo

= 3.3 x  $10^{24}$  dinas x cm), com um mecanismo focal definido por um *strike*, *dip* e *slip*: 068°, 029°, 092° (seguindo a

convenção de Aki e Richards, 1980), que foi determinado por Bergman e Solomon (1984). Desta forma, o evento escolhido tem um mecanismo focal bem conhecido e uma profundidade determinada por estes autores usando ondas de corpo. Checamos a solução do mecanismo comparando a distribuição azimutal do espectro de amplitudes (corrigido pelo efeito do espalhamento geométrico) do registro WWSSN digitizado para este evento. Mostramos aqui os resultados do traçado dos raios e do sismograma sintético, e comparamos este com o sismograma registrado na estação de Natal. Esta estação tem

uma distancia epicentral de: 3249.3 km e um azimute:  $302.77^{\circ}N$  do epicentro).

#### **METODOLOGIA**

Para simular a componente vertical das ondas Rayleigh, introduzimos algumas mudanças nos algoritmos usados por Yomogida (1985) e por Kato et al (1993).

Primeiro, resolvemos o sistema traçador de raios usando o mapa de distribuição de velocidade de fase de Rosa (1986). Os raios são determinados resolvendo o seguinte sistema:

$$\frac{dh_x}{dt} = \frac{1}{C^2} \frac{\partial}{\partial x} \frac{C(x, y)}{\partial x} , \text{ com as condições iniciais:} \begin{cases} t = t_0; \ x = x_0 \ e \ y = y_0 \\ h_x = h_{x_0} \ e \ h_y = h_{y_0}, \end{cases}$$
(1)  
$$\frac{dh_y}{dt} = \frac{1}{C^2} \frac{\partial}{\partial y} \frac{C(x, y)}{\partial y} \\e \ C_0 = C(x_0, y_0) \end{cases}$$

onde h é o vetor vagarosidade e C é a velocidade de fase local. A direção do vetor vagarosidade é paralelo à direção do raio. Isto pelo fato de estarmos supondo que o meio é isotrópico.

Em seguida resolvemos assintóticamente a equação da onda para a componente vertical das ondas Rayleigh usando coordenadas do raio centrado (*s*,*n*) (seguindo Popov e Psencik, 1978), sobre a suposição de que o meio tem uma

forte variação vertical e uma suave variação lateral dos p<del>a</del>râmetros elásticos. A coordenada s representa um arco ao longo do raio e *n* é uma grandeza na direção perpendicular ao raio (no sentido paraxial).

Fazendo a superposição dos feixes gaussianos usando a aproximação *wave-packet*, proposto por Cerveny (1983), obtemos o sismograma para a componente vertical das ondas Rayleigh, em qualquer ponto de observação:

$$\overline{U}^{RV} = \frac{1}{8\pi C(0)U(0)I(0)} \sqrt{\frac{q(0)U(0)I(0)}{q(s)U(s)I(0)}} \cdot \begin{cases} k(0)r_1(h) \left[M_{xx}\cos^2\delta + 2M_{xy}\sin\delta\cos\delta + M_{yy}\sin^2\delta\right] + \frac{-k(0)\lambda(h)r_1r_4(h)}{\lambda(h) + 2\mu(h)}M_{zz} + \frac{1}{\lambda(h)}\left[M_{xz}\cos\delta + M_{yz}\sin\delta\right] \\ \frac{ir_3(h)}{\mu(h)}\left[M_{xz}\cos\delta + M_{yz}\sin\delta\right] \end{cases}$$

$$i\vec{z}\Delta\delta\exp i\left(\psi(s,t) + \frac{\omega P(s)}{2q(s)}n^2\right)\exp\left\{\left(\frac{\omega_0 t_g}{\gamma}\right)^2 - \omega^* n^2 B - \left(\frac{\omega_o n^2 B}{\gamma}\right)^2\right\}\cos\left(\omega^* t_p + \phi_o - \arg\left(\frac{q(0)}{q(s)}\right)\right)^{1/2}$$
(2)

Onde  $r_1(h), r_2(h). r_3(h)$  e  $r_4(h)$  são autofunções,  $\phi_0$  é a fase inicial.  $t_p, t_g, \omega^* e B$  são definidos como:

$$t_{p} = t - \int_{o}^{s} \frac{ds}{C} - \frac{n^{2}k}{2} \quad , \quad t_{g} = t - \int_{o}^{s} \frac{ds}{U} - \frac{n^{2}k}{U} - \frac{n^{2}k}{2}, \qquad \omega^{*} = \omega_{o} \left(1 - \frac{2\omega_{o}n^{2}B}{\gamma^{2}}\right) \quad e$$
$$B = \omega_{o}^{-1}L^{-2}.$$

Aqui.,  $t_{p} e t_{e}$  são os tempos de demora associados as velocidades de fase e de grupo e L é

a largura média do *beam*. C(0), U(0) q(0) e I(0) são velocidades de fase, velocidade de grupo, espalhamento geométrico e integral de energia respectivamente. Todas elas referidas às condições iniciais.

 $M_{xx}, M_{xy}, M_{yy}, M_{xz} e M_{yz}$  são as componentes do *moment tensor*,  $r_1(h), r_2(h), r_3(h) e r_4(h)$ 

são as autofunções (Aki e Richards, 1980),  $\vec{t}$  é a componente tangencial ao raio e  $\vec{n}$  é um vetor transversal ao raio. As quantidades P e q são deduzidas do sistema dinâmico traçador de raios.

Com o propósito de simular as trajetórias e o movimento da componente vertical das ondas Rayleigh, introduzimos algumas mudanças nos programas BEAM e SURF desenvolvidos por Kato et al. (1993). As mudanças introduzidas referem-se principalmente ao procedimento adotado no cálculo do vetor de polarização, no *moment tensor* e no efeito criado pela geometria elipsoidal da Terra.

#### RESULTADOS

Usando o mapa de distribuição de velocidade de fase de Rosa (1986) para 30 s, fazemos o traçado dos raios. A Figura 1 mostra os percursos obtidos para os raios. Nota-se uma grande concentração de raios (*focusing*) na parte Norte de America do Sul (onde está localizada a estação de Natal). Nota-se também uma grande concentração de energia sísmica associada aos raios, nas Ilhas do Caribe; nas costas do golfo de Mexico e na parte sul da California. Isto mostra a existência de zonas de alta velocidade de fase. Os raios se espalham (*defocusing*) nas imediações do Equador, parte da América central e Norte do Peru (isto indica baixa energia sísmica associada aos raios).

Na Segunda parte de nossos testes, o sismograma sintético é comparado com o sismograma observado (Figura 2). Observa-se uma boa correspondência entre estes sismogramas, basicamente no tempo de chegada da fase para a as primeiras chegadas do sinal. Observa-se também uma boa aproximação no tempo de duração do grupo principal de ondas.



**Figura 2** – Sismograma sintético (linha descontínua) comparado com o sismograma observado (linha contínua) da componente vertical das ondas Rayleigh para o período de 30 s.

## CONCLUSÃO

Efetuamos a simulação para a determinação dos percursos dos raios e para o cálculo do sismograma sintético para a componente vertical das ondas Rayleigh, para o período de 30 s. Em um caso envolvendo a teoria aplicada ao registro de período longo da estação NAT da rede WWSSN, considerando um evento ocorrido na cadeia Meso-Atlântica. Encontramos áreas de acentuado efeito de *focusing* e *defocusing*. Isto acontece devido a variação lateral do modelo de velocidade que é conseqüência da heterogeneidade dos parâmetros elásticos do meio. Obtivemos uma boa concordância entre o sismograma sintético e o sismograma observado na estação de Natal. A concordância acontece principalmente na fase e no tempo de duração do sismograma observado. Devido a isto, podemos dizer que o método dos feixes gaussianos aplicado a propagação de ondas superficiais é uma ferramenta efetiva para estudos locais e regionais, onde pode assumir-se uma Terra com suave heterogeneidade.

#### REFERÊNCIAS BIBLIOGRÁFICAS

Aki K. e Richards (1980) Quantitative seismology, Theory and Methods, V. 1., Freeman, San Francisco.

Bergman, E. e S.C. Solomon (1984) Source mechanisms of earthquakes near mid-ocean ridges from body waveform inversion: Implications for the early evolution of oceanic lithosphere, J. Geophys. Res., 89, pp. 11415-11441.

*Cerveny, V. (1983)* Synthetic body wave seismograms for laterally varying layered structures by gaussian beam method, Geophys. J.R. Astr. Soc., 73, pp. 389-426.

Cerveny, V., I. A. Molotkov e I. Psencik (1977) Theory of seismic head waves, University Microfilms International, Ann

Arbor, Michigan, USA.

*Cerveny, V., M.M. Popov e I. Psencik (1982)* Computation of wave field in inhomogeneous media - Gaussian beam approach, Geophys. J. R. astr. Soc., 70, pp. 109-128.

Kato, K., K. Aki e T. Teng (1993) Simulation of surface wave propagation in the Kanto sedimentary basin, Japan - Part 1: Application of the surface wave gaussian beam method, Bull. Seismol. Soc. Am., 83, pp. 1679-1699.

**Popov, V.M.M. e I. Psencik (1978)** Ray amplitudes in inhomogeneous media with curved interfaces, in Geofysikalni Sbornik, Academia Prague, 24, pp. 111-129.

**Rosa, J.W.C. (1986)** A global study on phase velocity, group velocity, and attenuation of Rayleigh waves in the period range 20 to 100 seconds, Ph.D. Thesis, Massachusetts Institute of Technology.

Yomogida, K. (1985) Amplitude and phase variations of surface waves in laterally heterogeneous earth: Ray - and beam - theoretical approach, Ph.D. Thesis, Massachusetts Institute of Technology.

Yomogida, K. e K. Aki (1985) Waveform synthesis of surface waves in laterally heterogeneous earth by gaussian beam method, J. Geophys. Res., 90, pp. 7665-7688.