Aspectos da modelagem sísmica computacional

Jessé Costa*,

*Universidade Federal do Pará, INCT-GP

September 30, 2020

- Modelagem Sísmica
- Meios Acústicos
- Modelagem numérica usando diferenças finitas
- Condições de fronteira com casamento de impedância
- Modelagem numérica usando métodos espectrais

- Modelagem Sísmica
- Meios Acústicos
- Modelagem numérica usando diferenças finitas
- Condições de fronteira com casamento de impedância
- Modelagem numérica usando métodos espectrais

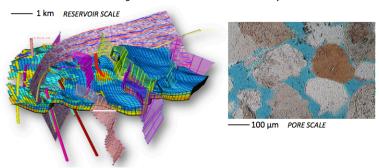
- Modelagem Sísmica
- Meios Acústicos
- Modelagem numérica usando diferenças finitas
- Condições de fronteira com casamento de impedância
- Modelagem numérica usando métodos espectrais

- Modelagem Sísmica
- Meios Acústicos
- Modelagem numérica usando diferenças finitas
- Condições de fronteira com casamento de impedância
- Modelagem numérica usando métodos espectrais

- Modelagem Sísmica
- Meios Acústicos
- Modelagem numérica usando diferenças finitas
- Condições de fronteira com casamento de impedância
- Modelagem numérica usando métodos espectrais

Grand Challenge for Computational Geoscience The earth is heterogeneous on all scales.

We are just beginning to come to grips with the importance of heterogeneity in the earth and how it limits our ability to explore for and exploit underground resources in a sustainable way.



Michael Orisgtaglio, Yale University & SEAM II project Manager

Propriedades das Rochas:

V_{argila}

Porosidade

Saturação de Fluidos, etc..

Propriedades das Rochas:

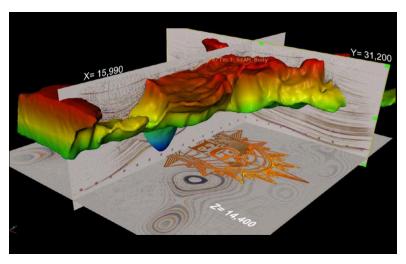
 V_{argila}

Porosidade

Saturação de Fluidos, etc..

Parâmetros geofísicos:

 V_p , V_s , C_{IJ} Q, σ , etc..



SEAM I salt model



Aquisição sísmica marinha

$$\rho(\mathbf{x}) \frac{\partial v_i(\mathbf{x}, t)}{\partial t} = \frac{\partial \sigma_{ij}(\mathbf{x}, t)}{\partial x_j} + f_i(\mathbf{x}, t)$$

$$\sigma_{ij}(\mathbf{x}, t) = \int_0^t \eta_{ijkl}(\mathbf{x}, t - \tau) \frac{\partial v_k(\mathbf{x}, \tau)}{\partial x_l} + M_{ij}(\mathbf{x}, t)$$

x, t: posição, tempo

 $\sigma_{ij}(\mathbf{x},t)$ campo de tensão

 $v_i(\mathbf{x},t)$ campo de velocidade das partículas do meio convecão da soma sobre índices repetidos



$$\rho(\mathbf{x}) \frac{\partial v_i(\mathbf{x}, t)}{\partial t} = \frac{\partial \sigma_{ij}(\mathbf{x}, t)}{\partial x_j} + f_i(\mathbf{x}, t)$$

$$\sigma_{ij}(\mathbf{x}, t) = \int_0^t \eta_{ijkl}(\mathbf{x}, t - \tau) \frac{\partial v_k(\mathbf{x}, \tau)}{\partial x_l} + M_{ij}(\mathbf{x}, t)$$

 $\rho(\mathbf{x})$: densidade de massa

 $\eta_{iikl}(\mathbf{x})$: tensor viscoelastico

conveção da soma sobre índices repetidos

$$\rho(\mathbf{x}) \frac{\partial v_i(\mathbf{x}, t)}{\partial t} = \frac{\partial \sigma_{ij}(\mathbf{x}, t)}{\partial x_j} + f_i(\mathbf{x}, t)$$

$$\sigma_{ij}(\mathbf{x}, t) = \int_0^t \eta_{ijkl}(\mathbf{x}, t - \tau) \frac{\partial v_k(\mathbf{x}, \tau)}{\partial x_l} + M_{ij}(\mathbf{x}, t)$$

 $\mathbf{f}(\mathbf{x},t)$: densidade de fontes dipolares

 $M_{ii}(\mathbf{x},t)$: tensor de momento

conveção da soma sobre índices repetidos



heterogeneidade

heterogeneidade anisotropia

heterogeneidade anisotropia atenuação e dispersão

heterogeneidade anisotropia atenuação e dispersão três modos de ondas de volume (*P*, *qS*₁,*qS*₂)

heterogeneidade anisotropia atenuação e dispersão três modos de ondas de volume $(P,\,qS_1,qS_2)$ ondas de superfície

heterogeneidade anisotropia atenuação e dispersão três modos de ondas de volume (P, qS_1, qS_2) ondas de superfície 21 funções complexas independentes $\tilde{\eta}_{iikl}(\mathbf{x}, \omega)$

Meios Acústicos (fluidos)

$$\rho(\mathbf{x}) \frac{\partial \mathbf{v}(\mathbf{x}, t)}{\partial t} = -\nabla \rho(\mathbf{x}, t) + \mathbf{f}(\mathbf{x}, t)$$
$$\frac{\partial \rho(\mathbf{x}, t)}{\partial t} = -K(\mathbf{x})\nabla \cdot \mathbf{v}(\mathbf{x}, t) + q(\mathbf{x}, t)$$

x, t: posição, tempo

 $p(\mathbf{x},t)$ campo de pressão

 $\mathbf{v}(\mathbf{x},t)$ campo de velocidade das partículas do meio



Meios Acústicos (fluidos)

$$\rho(\mathbf{x}) \frac{\partial \mathbf{v}(\mathbf{x}, t)}{\partial t} = -\nabla \rho(\mathbf{x}, t) + \mathbf{f}(\mathbf{x}, t)$$
$$\frac{\partial \rho(\mathbf{x}, t)}{\partial t} = -K(\mathbf{x})\nabla \cdot \mathbf{v}(\mathbf{x}, t) + q(\mathbf{x}, t)$$

 $\rho(\mathbf{x})$: densidade de massa

 $K(\mathbf{x})$: módulo de incompressibilidade

Meios Acústicos (fluidos)

$$\rho(\mathbf{x}) \frac{\partial \mathbf{v}(\mathbf{x}, t)}{\partial t} = -\nabla p(\mathbf{x}, t) + \mathbf{f}(\mathbf{x}, t)$$
$$\frac{\partial p(\mathbf{x}, t)}{\partial t} = -K(\mathbf{x})\nabla \cdot \mathbf{v}(\mathbf{x}, t) + q(\mathbf{x}, t)$$

 $\mathbf{f}(\mathbf{x},t)$: densidade de fontes dipolares $q(\mathbf{x},t)$: taxa de injeção de pressão na fonte

Meios Acústicos: equação densidade variável

$$\frac{\partial^2 p}{\partial t^2} = K\nabla \cdot \left(\frac{\nabla p}{\rho}\right) + \frac{\partial q}{\partial t} - K\nabla \cdot \left(\frac{\mathbf{f}}{\rho}\right)$$

Modelagem Sísmica:SEAM model

Dimensão : 35 kmimes 40 kmimes 15 km

Malha uniforme: 10 m

Modelo: ρ , V_p 84GB

 $V_{min} = 1490 \text{m/s}$ $V_{max} = 4800 \text{ m/s}$

Modelagem Sísmica: SEAM model

Modelagem por diferenças finitas:

 $f_{max} = 30 \text{ Hz}$

Offset máximo=10 km

62478 tiros, 450.000 traços/tiro

3.5 GB por tiro

220 TB início 2009-término 2011

Modelagem elástica $\approx 100 \times$ Modelagem Acústica



Equação escalar com densidade constante

$$\frac{\partial^2 p}{\partial t^2} = c^2 \nabla^2 p + \frac{\partial q}{\partial t} - c^2 \nabla \cdot \mathbf{f}$$

 $c(\mathbf{x}) = \sqrt{\frac{K}{\rho}}$: velocidade de propagação

Equação da onda

$$\frac{\partial^2 p}{\partial t^2} = c^2 \nabla^2 p + s(t) \delta(\mathbf{x} - \mathbf{x}_s)$$

 $c(\mathbf{x})$: velocidade de propagação

 $\delta(\mathbf{x} - \mathbf{x}_s)$: fonte puntual em \mathbf{x}_s

s(t): pulso fonte

Equação da onda: soluções em meios homogêneos

Ondas esféricas

$$p(\mathbf{x}, t; \mathbf{x}_s) = \frac{1}{4\pi c^2} \frac{s(t - |\mathbf{x} - \mathbf{x}_s|/c)}{|\mathbf{x} - \mathbf{x}_s|}$$

Ondas planas

$$p(\mathbf{x},t) = p\left(t - \frac{\mathbf{n}}{c} \cdot \mathbf{x}\right) = \int_{-\infty}^{+\infty} P(\omega) \exp[i(\frac{\omega \mathbf{n}}{c} \cdot \mathbf{x} - \omega t)] d\omega$$

 $\mathbf{k} \equiv \frac{\omega \mathbf{n}}{c}$: número de onda

Equação da onda: soluções em meios heterogêneos

Soluções analíticas:

meios com simetria: plana, esférica, cilíndrica,...

Equação da onda: soluções em meios heterogêneos

Aproximações Assintóticas:

WKBJ: meios estratificados plana Teoria do raio, feixes gaussianos, Maslov, estados coerentes,...

Equação da onda: soluções em meios heterogêneos

Aproximações numéricas:

Refletividade: meios estratificados Diferenças finitas Elementos finitos métodos espectrais

Acurácia

quantos comprimentos de onda a propagar...

Custo computacional operações de ponto flutuante armazenamento

Especificação do modelo

malha regular e uniforme malha regular não uniforme malha não estruturada

Condições de fronteira

fronteira livre fronteiras internas fronteiras absorventes

Acurácia e Custo Computacional

Elementos Finitos Espectral

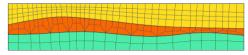


Figure 3.1: Two dimensional mesh of curved structures using size doubling in the middle layer.



Figure 3.2: A "cubed sphere" mesh of the globe. (Taken from Komatitsch & Tromp [2002a]).



Figure 3.3: Illustration of a three-dimensional meshing of a cube. (Taken from MÜLLER-HANNEMANN [2000]).

Acurácia e Custo Computacional

Diferenças finitas:

malha regular (fácil de especificar o modelo) fácil de programar emula bem a física custo aumenta em escala razoável

$$f(x_0 \pm h) = f(x_0) \pm f'(x_0)h + \frac{1}{2}f''(x_0)h^2 \pm \mathcal{O}(h^3)$$

forward

$$f'(x_0) = \frac{f(x_0 + h) - f(x_0)}{h} + \mathcal{O}(h)$$

$$f(x_0 \pm h) = f(x_0) \pm f'(x_0)h + \frac{1}{2}f''(x_0)h^2 \pm \mathcal{O}(h^3)$$

backward:

$$f'(x_0) = \frac{f(x_0) - f(x_0 - h)}{h} + \mathcal{O}(h)$$

$$f(x_0 \pm h) = f(x_0) \pm f'(x_0)h + \frac{1}{2}f''(x_0)h^2 \pm \mathcal{O}(h^3)$$

central

$$f'(x_0) = \frac{f(x_0 + h/2) - f(x_0 - h/2)}{h} + \mathcal{O}(h^2)$$

- i) aproximar operadores diferenciais por diferenças em uma malha
- ii) ordem da aproximação depende do ponto de atribuição da derivada

Diferenças Finitas: cálculo dos coeficientes

Avaliar as derivadas de x^K para K = 1, 3, ..., 2N - 1

$$Kx_0^{K-1}h = \sum_{j=0}^{N-1} d_j[(x_0 + (j+\frac{1}{2})h)^K - (x_0 - (j+\frac{1}{2})h)^K]$$

 d_j : coeficientes do operador de diferenças

$$K\left(\frac{x_0}{h}\right)^{K-1}h^K = h^K \sum_{j=0}^{N-1} d_j \left[\left(\frac{x_0}{h} + \frac{2j+1}{2}\right)^K - \left(\frac{x_0}{h} - \frac{2j+1}{2}\right)^K \right]$$

Diferenças Finitas: cálculo dos coeficientes

Em
$$x_0 = 0$$
 e $h = 1$

$$K\delta_{K,1} = 2\sum_{j=0}^{N-1} d_j \left(\frac{2j+1}{2}\right)^K \quad K = 1, 3, ..., 2N-1$$

A solução deste sistema linear determina os coeficientes d_j para uma aproximação de ordem 2N.

Diferenças Finitas: cálculo dos coeficientes

Para aproximação da derivada segunda:

$$K(K-1)\delta_{K,2} = d_0\delta_{K,1} + 2\sum_{j=1}^{N-1} d_j j^K \quad K = 0, 2, ..., 2N$$

A solução deste sistema linear determina os coeficientes d_j para uma aproximação de ordem 2N + 2.

Diferenças Finitas: Equação da onda

$$\frac{\partial^{2} p(\mathbf{x}, t)}{\partial t^{2}} = \frac{p(x, y, t + \Delta) - 2p(x, y, t) + p(x, y, t - \Delta)}{\Delta^{2}} + \mathcal{O}(\Delta^{2})$$

$$\frac{\partial^{2} p(\mathbf{x}, t)}{\partial x^{2}} = \frac{d_{0} p(x, y, t) + \sum_{j=1}^{N-1} d_{j} (p(x + jh, y, t) + p(x - jh, y, t))}{h^{2}}$$

$$+ \mathcal{O}(h^{2N})$$

Diferenças Finitas: Equação da onda

$$\begin{aligned}
\rho(x, y, t + \Delta) &= 2p(x, y, t) - p(x, y, t - \Delta) \\
&+ \left(\frac{c(x, y)\Delta}{h}\right)^{2} [2d_{0}p(x, y, t) \\
&+ \sum_{j=1}^{N-1} d_{j} \left(p(x + jh, y, t) + p(x - jh, y, t)\right) \\
&+ \sum_{j=1}^{N-1} d_{j} \left(p(x, y + jh, t) + p(x, y - jh, t)\right) \\
&+ \Delta t^{2} s(t) \delta_{BL}(\mathbf{x} - \mathbf{x}_{s}) + \mathcal{O}(\Delta^{2}, h^{2N})
\end{aligned}$$

Diferenças Finitas: Equação da onda

$$\begin{split} \rho(x,y,t+\Delta) &= 2\rho(x,y,t) - \rho(x,y,t-\Delta) \\ &+ \left(\frac{c(x,y)\Delta}{h}\right)^2 \left[2d_0p(x,y,t)\right. \\ &+ \sum_{j=1}^{N-1} d_j \left(\rho(x+jh,y,t) + \rho(x-jh,y,t)\right) \\ &+ \sum_{j=1}^{N-1} d_j \left(\rho(x,y+jh,t) + \rho(x,y-jh,t)\right) \\ &+ \Delta t^2 s(t) \delta_{BL}(\mathbf{x} - \mathbf{x}_s) + \mathcal{O}(\Delta^2, h^{2N}) \\ \delta_{BL}(\mathbf{x} - \mathbf{x}_s) &= \exp[-(\mathbf{x} - \mathbf{x}_s) \cdot (\mathbf{x} - \mathbf{x}_s)/2h^2] \end{split}$$

Teorema de Lax

"Um esquema de diferenças finitas consistente para um problema de valor inicial bem posto é convergente se e somente se ele é estavel."

$$p(x, y, t) = \exp[i(k\mathbf{n} \cdot \mathbf{x} - \omega t)] \quad k \equiv \frac{\omega}{c}$$

$$\sin^2\left(\frac{\omega\Delta}{2}\right) = -\frac{\mu^2}{2}\left\{d_0 + \sum_{j=1}^{N-1} d_j[\cos(jkh\cos\phi) + \cos(jkh\sin\phi)]\right\}$$

$$\mathbf{n} \equiv (\cos \phi, \sin \phi) \ \mathbf{e} \ \mu \equiv c\Delta/h.$$

$$p(x, y, t) = \exp[i(k\mathbf{n} \cdot \mathbf{x} - \omega t)] \quad k \equiv \frac{\omega}{c}$$

$$\sin^2\left(\frac{\omega\Delta}{2}\right) = -\frac{\mu^2}{2}\left\{d_0 + \sum_{j=1}^{N-1} d_j[\cos(jkh\cos\phi) + \cos(jkh\sin\phi)]\right\}$$

 $\mathbf{n} \equiv (\cos \phi, \sin \phi)$ e $\mu \equiv c\Delta/h$. Para evitar aliasing:

$$\mathbf{0} \leq \omega \Delta \leq \pi$$



$$p(x, y, t) = \exp[i(k\mathbf{n} \cdot \mathbf{x} - \omega t)] \quad k \equiv \frac{\omega}{c}$$

$$\sin^2\left(\frac{\omega\Delta}{2}\right) = -\frac{\mu^2}{2}\left\{d_0 + \sum_{j=1}^{N-1} d_j[\cos(jkh\cos\phi) + \cos(jkh\sin\phi)]\right\}$$

 $\mathbf{n} \equiv (\cos \phi, \sin \phi) \ \mathbf{e} \ \mu \equiv c\Delta/h.$

Para evitar aliasing:

$$0 \le \omega \Delta \le \pi$$

$$0 \le kh \le \pi$$



Condição de estabilidade:

$$\mu = rac{c\Delta}{h} < \sqrt{rac{2}{|d_0 + 2\sum_1^{N-1} d_j \cos(j\pi/\sqrt{2})|}} = \mu_L$$
 $\Delta < \mu_L rac{h}{c}$

Análise de erro

Velocidade de fase $c_{FD} = \omega/k$:

$$\frac{c_{FD}}{c} = \frac{2}{\mu kh} \sin^{-1} \left[\mu \sqrt{-\frac{d_0 + \sum_{j=1}^{N-1} d_j (\cos jkh \cos \phi + \cos jkh \sin \phi)}{2}} \right]$$

 $c_{FD}(k,\phi)$: dispersão e anisotropia numérica

Análise de erro

Velocidade de grupo $\mathbf{v}_g = \nabla_{\mathbf{k}} \omega$:

$$\left(\frac{v_g}{c}\right)^2 = \left(\frac{\mu}{\sin(\mu k h)}\right)^2 \left\{ \left[\sum_{j=1}^{N-1} j \, d_j \sin(jkh\cos\phi)\right]^2 + \left[\sum_{j=1}^{N-1} j d_j \sin(jkh\sin\phi)\right]^2 \right\}$$

 $v_g(k)$: dispersão e anisotropia numérica

Otimização dos coeficientes para reduzir dispersão

Ajuste de da velocidade de fase por quadrados mínimos no intervalo $0 < kh < \alpha\pi/2$:

$$\sin^2\left(\frac{c_{FD}}{C}\mu kh\right) = -\frac{\mu^2}{2}\left\{d_0 + \sum_{j=1}^{N-1} d_j[\cos\left(jkh\cos\phi\right) + \cos\left(jkh\sin\phi\right)]\right\}$$

sujeito a:

$$d_0 + 2\sum_{j=1}^{N-1} d_j = 0$$

е

$$d_0 + 2\sum_{i=1}^{N-1} d_i j^2 = 2$$

Ajuste da velocidade de fase e velocidade de grupo por quadrados mínimos no intervalo $0 < kh < \alpha\pi/2$:

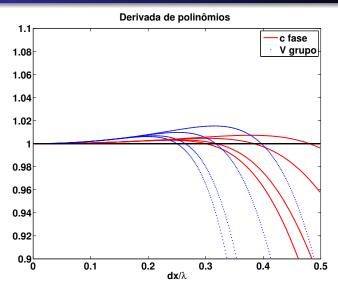
$$\left(\frac{v_g}{c}\right)^2 \left(\frac{\sin(\mu kh)}{\mu}\right)^2 = \left\{ \left[\sum_{j=1}^{N-1} j \, d_j \sin(jkh\cos\phi)\right]^2 + \left[\sum_{j=1}^{N-1} j d_j \sin(jkh\sin\phi)\right]^2 \right\}$$

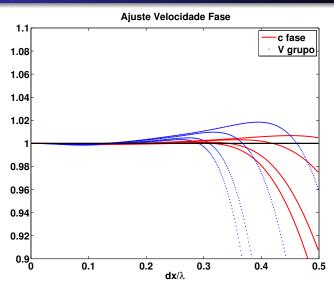
sujeito a:

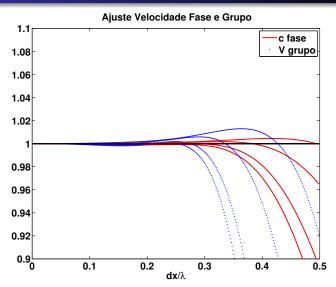
$$d_0 + 2\sum_{j=1}^{N-1} d_j = 0$$
 e $\sum_{j=1}^{N-1} d_j j^2 = 2$

Para tratamentos mais elaborados: Holberg, O, 1987. Geophysical Prospecting.35,629-655, 1987.









Atenuação ao direcional:

$$P(x, y, \omega) = \exp\left[\frac{i\omega}{c} \left[n_x \left(1 - \frac{\Gamma(x)}{i\omega} \right) x + n_y y \right] \right]$$

$$X = x \left(1 - \frac{\Gamma(x)}{i\omega} \right) = x - \frac{1}{i\omega} \int_0^x \sigma(\xi) d\xi$$

$$(-i\omega)^2 P(\mathbf{x}, \omega) = c^2 \left(\frac{\partial^2 P}{\partial X^2} + \frac{\partial^2 P}{\partial y^2} \right)$$

$$\frac{\partial}{\partial x} = \frac{\partial}{\partial X} \frac{\partial X}{\partial x} = \left(1 - \frac{\sigma}{i\omega}\right) \frac{\partial}{\partial x}$$
$$\frac{\partial}{\partial X} = \frac{1}{1 + \sigma/(-i\omega)} \frac{\partial}{\partial x} \equiv \frac{1}{S} \frac{\partial}{\partial x}$$
$$(-i\omega)^2 P(\mathbf{x}, \omega) = c^2 \left[\frac{1}{S} \frac{\partial}{\partial x} \left(\frac{1}{S} \frac{\partial P}{\partial x}\right) + \frac{\partial^2 P}{\partial y^2}\right]$$

$$(-i\omega)^2 P(\mathbf{x},\omega) = c^2 \left[\frac{1}{S_x} \frac{\partial}{\partial x} \left(\frac{1}{S_x} \frac{\partial P}{\partial x} \right) + \frac{1}{S_y} \frac{\partial}{\partial y} \left(\frac{1}{S_y} \frac{\partial P}{\partial y} \right) \right]$$

$$(-i\omega)^{2}S_{x}S_{y}P(\mathbf{x},\omega) = c^{2}\left[S_{y}\frac{\partial}{\partial x}\left(\frac{1}{S_{x}}\frac{\partial P}{\partial x}\right) + S_{x}\frac{\partial}{\partial y}\left(\frac{1}{S_{y}}\frac{\partial P}{\partial y}\right)\right]$$

$$S_{x} \equiv 1 + \sigma_{x}(x)/(-i\omega) \quad S_{y} \equiv 1 + \sigma_{y}(y)/(-i\omega)$$

$$(-i\omega)^{2}S_{x}S_{y}P(\mathbf{x},\omega) = c^{2}\left[\frac{\partial}{\partial x}\left(\frac{S_{y}}{S_{x}}\frac{\partial P}{\partial x}\right) + \frac{\partial}{\partial y}\left(\frac{S_{x}}{S_{y}}\frac{\partial P}{\partial y}\right)\right]$$

$$(-i\omega)^{2}S_{x}S_{y}P(\mathbf{x},\omega) = c^{2}\left[\frac{\partial}{\partial x}\left(\frac{(-i\omega)S_{y}}{(-i\omega)S_{x}}\frac{\partial P}{\partial x}\right) + \frac{\partial}{\partial y}\left(\frac{(-i\omega)S_{x}}{(-i\omega)S_{y}}\frac{\partial P}{\partial y}\right)\right]$$

$$\phi_{x} \equiv \frac{1}{(-i\omega)S_{x}}\frac{\partial P}{\partial x} \quad \phi_{y} \equiv \frac{1}{(-i\omega)S_{y}}\frac{\partial P}{\partial y}$$

$$(-i\omega)^{2}S_{x}S_{y}P(\mathbf{x},\omega) = c^{2}\left[\frac{\partial}{\partial x}\left((-i\omega)S_{y}\phi_{x}\right) + \frac{\partial}{\partial y}\left((-i\omega)S_{x}\phi_{y}\right)\right]$$

$$(-i\omega)\phi_{x} + \sigma_{x}(x)\sigma_{x} = \frac{\partial P}{\partial x}$$

$$(-i\omega)\phi_{y} + \sigma_{y}(y)\phi_{y} = \frac{\partial P}{\partial y}$$

$$(-i\omega)^{2}S_{x}S_{y}P(\mathbf{x},\omega) = c^{2}\left[\frac{\partial}{\partial x}\left((-i\omega + \sigma_{y})\phi_{x}\right) + \frac{\partial}{\partial y}\left((-i\omega + \sigma_{x})\phi_{y}\right)\right]$$

$$(-i\omega)^{2}S_{x}S_{y}P(\mathbf{x},\omega) = c^{2}\left[\frac{\partial^{2}P}{\partial x^{2}} + \frac{\partial^{2}P}{\partial y^{2}}\right]$$

$$+ \frac{\partial}{\partial x}\left((\sigma_{y} - \sigma_{x})\phi_{x}\right)$$

$$+ \frac{\partial}{\partial y}\left((\sigma_{x} - \sigma_{y})\phi_{y}\right)$$

$$(-i\omega)\phi_{x} + \sigma_{x}(x)\sigma_{x} = \frac{\partial P}{\partial x}$$

$$(-i\omega)\phi_{y} + \sigma_{y}(y)\phi_{y} = \frac{\partial P}{\partial y}$$

No domínio do tempo p(x, y, t), $\phi_x(x, y, t)$ e $\phi_y(x, y, t)$ obedecem ao sistema de equações:

$$\ddot{p} + (\sigma_{x} + \sigma_{y})\dot{p} + \sigma_{x}\sigma_{y}p = c^{2} \left[\frac{\partial^{2}p}{\partial x^{2}} + \frac{\partial^{2}p}{\partial y^{2}} + \frac{\partial}{\partial x} ((\sigma_{y} - \sigma_{x})\phi_{x}) \frac{\partial}{\partial y} ((\sigma_{x} - \sigma_{y})\phi_{y}) \right]$$

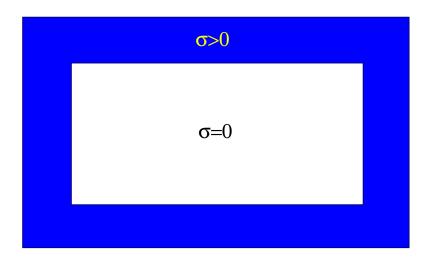
$$\dot{\phi}_{x} + \sigma_{x}(x)\sigma_{x} = \frac{\partial p}{\partial x}$$

$$\dot{\phi}_{y} + \sigma_{y}(y)\phi_{y} = \frac{\partial p}{\partial y}$$

 $\phi_x(x, y, t + \Delta t)$ e $\phi_y(x, y, t + \Delta t)$ podem ser computadas recursivamente a partir das soluções:

$$\phi_{X}(x, y, t) = \int_{0}^{t} d\tau \exp\left[-\sigma_{X}(x)(t - \tau)\right] \frac{\partial p(x, y, \tau)}{\partial x}$$
$$\phi_{Y}(x, y, t) = \int_{0}^{t} d\tau \exp\left[-\sigma_{Y}(y)(t - \tau)\right] \frac{\partial p(x, y, \tau)}{\partial y}$$

Fronteiras Absorventes



$$\sigma(\mathbf{x}) = \left\{ \begin{array}{cc} \mathbf{0} & \text{no domínio de interesse} \\ \frac{3}{2}\log\left(\frac{1}{R}\right) \, c_{max} \Delta t \left(\frac{\mathbf{x}}{L}\right)^2 & \text{nas bordas} \end{array} \right.$$

R: coef. de reflexão desejado para incidência normal $\approx 10^{-6}$

L: largura da banda de absorção $pprox rac{\lambda}{2} = rac{C_{max}}{2f_{pico}}$

 c_{max} : velocidade máxima do modelo

 Δt : FD time step

Collino & Tsogka, 2001. Geophysics, 66(1),294-307.



a) Muito eficazes para modelagem acústica

- a) Muito eficazes para modelagem acústica
- b) Campos auxiliares implementados apenas nas regiões de absorção.

Fronteiras Absorventes: PML

- a) Muito eficazes para modelagem acústica
- b) Campos auxiliares implementados apenas nas regiões de absorção.
- c) Várias abordagens na literatura CPML, M-PML, etc...

Fronteiras Absorventes: PML

- a) Muito eficazes para modelagem acústica
- b) Campos auxiliares implementados apenas nas regiões de absorção.
- c) Várias abordagens na literatura CPML, M-PML, etc...
- d) podem apresentar instabilidade (meios elásticos anisotrópicos, ondas de superfície)

Fronteiras Absorventes: implementação simples

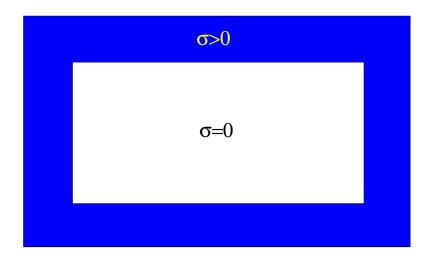
$$\begin{split} \frac{\partial^2 p}{\partial t^2} + \sigma(x,y) \frac{\partial p}{\partial t} &= c^2 \nabla^2 p \\ \sigma(x,y) &= \gamma(x) + \gamma(y) \\ \gamma(x) &= \left\{ \begin{array}{cc} 0 & \text{no domínio de interesse} \\ \pi f_{pico} \Delta \left(\frac{x}{L}\right)^2 & \text{nas bordas} \end{array} \right. \end{split}$$

 f_{pico} : frequência pico do pulso L: largura da banda de absorção $pprox \lambda = rac{c_{max}}{f_{pico}}$

Fonteiras absorventes

$$\begin{split} p(x,y,t+\Delta) &- 2p(x,y,t) + p(x,y,t-\Delta) \\ &+ \Delta \frac{\gamma(x) + \gamma(y)}{2} [p(x,y,t+\Delta) - p(x,y,t-\Delta)] \\ &= \left(\frac{c(x,y)\Delta}{h}\right)^2 [2d_0p(x,y,t) \\ &+ \sum_{j=1}^{N-1} d_j (p(x+jh,y,t) + p(x-jh,y,t)) \\ &+ \sum_{j=1}^{N-1} d_j (p(x,y+jh,t) + p(x,y-jh,t)) \\ &+ \Delta t^2 s(t) \delta_{BL}(\mathbf{x} - \mathbf{x}_s) + \mathcal{O}(\Delta t^2, h^{2N}) \end{split}$$

Fronteiras Absorventes: região de absorção



Determine a frequência máxima do pulso sísmico f_{max}

- Determine a frequência máxima do pulso sísmico f_{max}
- ② Determine o comprimento de onda mínimo:

$$\lambda_{min} = c_{min}/f_{max}$$

- Determine a frequência máxima do pulso sísmico f_{max}
- ② Determine o comprimento de onda mínimo: $\lambda_{min} = c_{min}/f_{max}$
- § $h = \lambda_{min}/N$. N deve ser avaliado a partir das curvas de dispersão do esquema.

- Determine a frequência máxima do pulso sísmico f_{max}
- ② Determine o comprimento de onda mínimo: $\lambda_{min} = c_{min}/f_{max}$
- 3 $h = \lambda_{min}/N$. N deve ser avaliado a partir das curvas de dispersão do esquema.

Modelagem FD: custo

Armazenamento :

$$N_x \times N_y \times N_z = V \left(\frac{N f_{max}}{c_{min}} \right)^D$$

D : dimensão do domínioV : volume do domínioT : tempo de simulação

 N_d : comprimento do operador de FD

Modelagem FD: custo

Armazenamento :

$$N_x \times N_y \times N_z = V \left(\frac{N f_{max}}{c_{min}} \right)^D$$

Número de operações :

$$N_x \times N_y \times N_z \times N_t \times N_d = N_d V \frac{Tc_{max} N^D}{\mu c_{min}^D} f_{max}^{D+1}$$

D : dimensão do domínioV : volume do domínioT : tempo de simulação

 N_d : comprimento do operador de FD

Métodos pseudo-espectrais

Cálculo de derivadas espaciais

$$\frac{\partial^n p(\mathbf{x},t)}{\partial x^n} = FFT_x^{-1}[(ik_x)^n FFT_x[p(\mathbf{x},t)]]$$

 a) Amostragem no limite de Nyquist (menor custo de armazenamento)

Métodos pseudo-espectrais

Cálculo de derivadas espaciais

$$\frac{\partial^n p(\mathbf{x}, t)}{\partial x^n} = FFT_x^{-1}[(ik_x)^n FFT_x[p(\mathbf{x}, t)]]$$

- a) Amostragem no limite de Nyquist (menor custo de armazenamento)
- b) Resposta espectral do operador correta até Nyquist (π/h)

Métodos pseudo-espectrais

Cálculo de derivadas espaciais

$$\frac{\partial^n p(\mathbf{x}, t)}{\partial x^n} = FFT_x^{-1}[(ik_x)^n FFT_x[p(\mathbf{x}, t)]]$$

- a) Amostragem no limite de Nyquist (menor custo de armazenamento)
- b) Resposta espectral do operador correta até Nyquist (π/h)
- c) Condições de contorno periódicas

Métodos pseudo-espectrais:evolução temporal usando REM

$$\frac{\partial^2 p(\mathbf{x},t)}{\partial t^2} = c^2(\mathbf{x}) \nabla^2 p(\mathbf{x},t) = \mathsf{L}^2 p(\mathbf{x},t)$$

Para meios homogêneos:

$$p(\mathbf{x}, t + \Delta t) + p(\mathbf{x}, t - \Delta t) = 2\cos(\mathbf{L}\Delta t)p(\mathbf{x}, t)$$

Métodos pseudo-espectrais:evolução temporal usando REM

$$\frac{\partial^2 p(\mathbf{x}, t)}{\partial t^2} = c^2(\mathbf{x}) \nabla^2 p(\mathbf{x}, t) = \mathbf{L}^2 p(\mathbf{x}, t)$$

Para meios homogêneos:

$$p(\mathbf{x}, t + \Delta t) + p(\mathbf{x}, t - \Delta t) = 2\cos(\mathbf{L}\Delta t)p(\mathbf{x}, t)$$

Métodos pseudo-espectrais:evolução temporal REM

$$egin{aligned} \cos(\mathbf{L}\Delta t) &= \sum_{k=0}^{M} c_{2k} J_{2k} \left(\Delta t R\right) Q_{2k} \left(rac{i\mathbf{L}}{R}
ight) \ c_0 &= 1 \quad c_{2k} = 2, \ k > 1 \ Q_{n+2}(x) &= 2(2x^2+1) Q_n(x) - Q_{n-2}(x) \ , \ Q_0(x) = 1 \ \ Q_2 = 2x^2+1 \ R &> \pi c_{max} \sqrt{(rac{1}{h_x})^2 + (rac{1}{h_y})^2} \ \ , \ M > R\Delta t \ J_{2M} \left(\Delta t R
ight) pprox 10^{-6} \end{aligned}$$

Tal-Ezer, H., 1986. SIAM Journal on Numerical Analysis, 23, 11-26 Pestana & Stoffa,2010.Geophysics.V75(4),T121-T131.

Tessmer,2011.Geophysics.V76(4),S177-T185.



Métodos pseudo-espectrais:evolução temporal REM

 a) permite passos no tempo iguais a taxa de amostragem dos dados sísmicos

Métodos pseudo-espectrais:evolução temporal REM

- a) permite passos no tempo iguais a taxa de amostragem dos dados sísmicos
- b) combinado com FFT para avaliação acurácia limitada a precisão do sistema de ponto flutuante