



Ondas elásticas em um meio homogêneo, isotrópico e ilimitado

Professor: Jessé Costa
Universidade Federal do Pará

14 de julho de 2021

- 1 Propriedades do *far-field*
- 2 Propriedades dos termos do *near-field*
- 3 Caso para o tensor de momento

Solução para a função de Green em um meio homogêneo, isotrópico e ilimitado

Solução de Stokes (1849): tomando $X_0(t)$ como uma força pontual atuando na direção x_j na origem e usando os co-senos directores,

$$\begin{aligned} u_i(\mathbf{x}, t) &= X_0(t) * G_{ij}(\mathbf{x}, t; \xi, 0) \\ &= \frac{1}{4\pi\rho} (3\gamma_i\gamma_j - \delta_{ij}) \frac{1}{r^3} \int_{\frac{r}{\alpha}}^{\frac{r}{\beta}} \tau X_0(t - \tau) d\tau \\ &\quad + \frac{1}{4\pi\alpha^2\rho} \gamma_i\gamma_j \frac{1}{r} X_0\left(t - \frac{r}{\alpha}\right) \\ &\quad - \frac{1}{4\pi\beta^2\rho} (\gamma_i\gamma_j - \delta_{ij}) \frac{1}{r} X_0\left(t - \frac{r}{\beta}\right). \end{aligned}$$

Near-field de modo P e S

Far-field de onda P

Far-field de onda S

Propriedades do *far-field* para onda P

Deslocamento \mathbf{u}^P é dado por

$$u_i^P(\mathbf{x}, t) = \frac{1}{4\pi\rho\alpha^2} \gamma_i \gamma_j \frac{1}{r} X_0 \left(t - \frac{r}{\alpha} \right)$$

- 1 Atenua com r^{-1} ;
- 2 Forma da onda;
- 3 Propaga com a velocidade α ($\alpha^2 = (\lambda + 2\mu)/\rho$);
- 4 Forma da onda de deslocamento;
- 5 Direção de deslocamento \mathbf{u}^P em \mathbf{x} é paralela a direção γ da fonte.

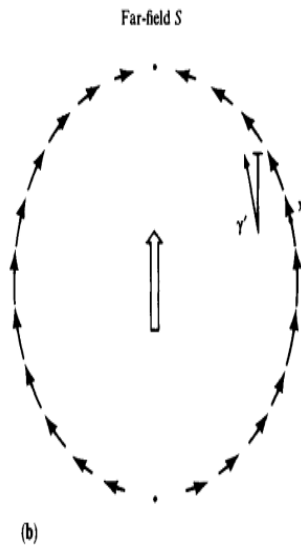
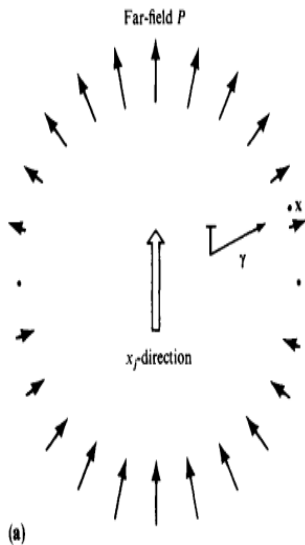
Propriedades do *far-field* para onda S

Deslocamento \mathbf{u}^S é dado por

$$u_i^S(\mathbf{x}, t) = \frac{1}{4\pi\rho\beta^2}(\delta_{ij} - \gamma_i\gamma_j)\frac{1}{r}X_0\left(t - \frac{r}{\beta}\right)$$

- 1 Atenua com r^{-1} ;
- 2 Propaga com a velocidade β ;
- 3 Forma da onda de deslocamento;
- 4 Direção de deslocamento \mathbf{u}^S em \mathbf{x} é perpendicular a direção γ da fonte.

Padrões de radiação de u^P e u^S



- 1 Propriedades do *far-field*
- 2 Propriedades dos termos do *near-field*
- 3 Caso para o tensor de momento

Propriedades dos termos do Near-Field

- Definimos o campo de deslocamento próximo u^N por:

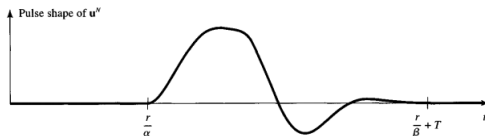
$$u_i^N(x, t) = \frac{1}{4\pi\rho} (3\gamma_i\gamma_j - \delta_{ij}) \frac{1}{r^3} \int_{r/\alpha}^{r/\beta} \tau X_0(t - \tau) d\tau . \quad (1)$$

- Polarização da onda

$$\frac{\partial^2}{\partial x_i \partial x_j} \frac{1}{r} = \frac{2}{r^3} \gamma_i \gamma_j - \frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial x_i} \left(\frac{x_j - \xi_j}{r} \right) = \frac{(3\gamma_i \gamma_j - \delta_{ij})}{r^3} \quad (2)$$

- Representação da combinação de onda-P e onda- S

$$(3\gamma_i \gamma_j - \delta_{ij}) = 2\gamma_i \gamma_j + (\gamma_i \gamma_j - \delta_{ij}) \quad (3)$$



Propriedades dos termos do Near-Field

- Definimos o campo de deslocamento próximo u^N por:

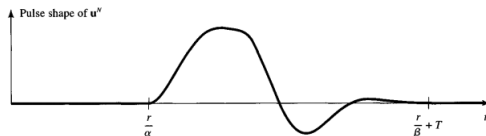
$$u_i^N(x, t) = \frac{1}{4\pi\rho} (3\gamma_i\gamma_j - \delta_{ij}) \frac{1}{r^3} \int_{r/\alpha}^{r/\beta} \tau X_0(t - \tau) d\tau . \quad (1)$$

- Polarização da onda

$$\frac{\partial^2}{\partial x_i \partial x_j} \frac{1}{r} = \frac{2}{r^3} \gamma_i \gamma_j - \frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial x_i} \left(\frac{x_j - \xi_j}{r} \right) = \frac{(3\gamma_i \gamma_j - \delta_{ij})}{r^3} \quad (2)$$

- Representação da combinação de onda-P e onda- S

$$(3\gamma_i \gamma_j - \delta_{ij}) = 2\gamma_i \gamma_j + (\gamma_i \gamma_j - \delta_{ij}) \quad (3)$$



Propriedades dos termos do Near-Field

- Definimos o campo de deslocamento próximo u^N por:

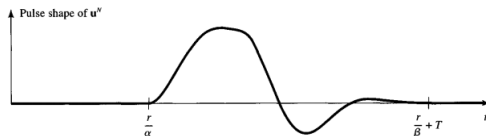
$$u_i^N(x, t) = \frac{1}{4\pi\rho} (3\gamma_i\gamma_j - \delta_{ij}) \frac{1}{r^3} \int_{r/\alpha}^{r/\beta} \tau X_0(t - \tau) d\tau . \quad (1)$$

- Polarização da onda

$$\frac{\partial^2}{\partial x_i \partial x_j} \frac{1}{r} = \frac{2}{r^3} \gamma_i \gamma_j - \frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial x_i} \left(\frac{x_j - \xi_j}{r} \right) = \frac{(3\gamma_i \gamma_j - \delta_{ij})}{r^3} \quad (2)$$

- Representação da combinação de onda-P e onda- S

$$(3\gamma_i \gamma_j - \delta_{ij}) = 2\gamma_i \gamma_j + (\gamma_i \gamma_j - \delta_{ij}) \quad (3)$$



Propriedades dos termos do Near-Field

- Definimos o campo de deslocamento próximo u^N por:

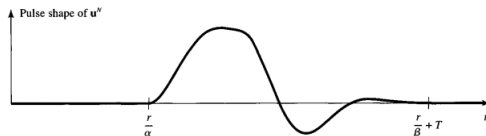
$$u_i^N(x, t) = \frac{1}{4\pi\rho} (3\gamma_i\gamma_j - \delta_{ij}) \frac{1}{r^3} \int_{r/\alpha}^{r/\beta} \tau X_0(t - \tau) d\tau . \quad (1)$$

- Polarização da onda

$$\frac{\partial^2}{\partial x_i \partial x_j} \frac{1}{r} = \frac{2}{r^3} \gamma_i \gamma_j - \frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial x_i} \left(\frac{x_j - \xi_j}{r} \right) = \frac{(3\gamma_i \gamma_j - \delta_{ij})}{r^3} \quad (2)$$

- Representação da combinação de onda-P e onda- S

$$(3\gamma_i \gamma_j - \delta_{ij}) = 2\gamma_i \gamma_j + (\gamma_i \gamma_j - \delta_{ij}) \quad (3)$$



Propriedades dos termos do Near-Field

- Definimos o campo de deslocamento próximo u^N por:

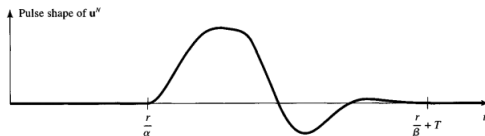
$$u_i^N(x, t) = \frac{1}{4\pi\rho} (3\gamma_i\gamma_j - \delta_{ij}) \frac{1}{r^3} \int_{r/\alpha}^{r/\beta} \tau X_0(t - \tau) d\tau . \quad (1)$$

- Polarização da onda

$$\frac{\partial^2}{\partial x_i \partial x_j} \frac{1}{r} = \frac{2}{r^3} \gamma_i \gamma_j - \frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial x_i} \left(\frac{x_j - \xi_j}{r} \right) = \frac{(3\gamma_i \gamma_j - \delta_{ij})}{r^3} \quad (2)$$

- Representação da combinação de onda-P e onda- S

$$(3\gamma_i \gamma_j - \delta_{ij}) = 2\gamma_i \gamma_j + (\gamma_i \gamma_j - \delta_{ij}) \quad (3)$$



- componente longitudinal

$$u^N.\gamma = \gamma_j \frac{1}{2\pi\rho r^3} \int_{r/\alpha}^{r/\beta} \tau X_0(t - \tau) d\tau . \quad (4)$$

- componente transversal

$$u^N.\gamma' = -\gamma_j' \frac{1}{4\pi\rho r^3} \int_{r/\alpha}^{r/\beta} \tau X_0(t - \tau) d\tau . \quad (5)$$

Near-Field (Campos próximos)

- Para o deslocamento Near-Field, não é possível identificar as propriedades simples como nos campos distantes;
- Podemos identificar o tempo de transito e a duração do deslocamento em um receptor fixo;
- A duração do movimento do campo de deslocamento Near Field é igual a diferença entre os tempos de transitos das ondas P e S mais o termo T.

- 1 Propriedades do *far-field*
- 2 Propriedades dos termos do *near-field*
- 3 Caso para o tensor de momento

Caso para o tensor de momento

$$\begin{aligned} M_{pq} * G_{np,q} = & \left(\frac{15\gamma_n\gamma_p\gamma_q - 3\gamma_n\delta_{pq} - 3\gamma_p\delta_{nq} - 3\gamma_q\delta_{np}}{4\pi\rho} \right) \frac{1}{r^4} \int_{r/\alpha}^{r/\beta} \tau M_{pq}(t - \tau) d\tau \\ & + \left(\frac{6\gamma_n\gamma_p\gamma_q - \gamma_n\delta_{pq} - \gamma_p\delta_{nq} - \gamma_q\delta_{np}}{4\pi\rho\alpha^2} \right) \frac{1}{r^2} M_{pq} \left(t - \frac{r}{\alpha} \right) \\ & - \left(\frac{6\gamma_n\gamma_p\gamma_q - \gamma_n\delta_{pq} - \gamma_p\delta_{nq} - \gamma_q\delta_{np}}{4\pi\rho\beta^2} \right) \frac{1}{r^2} M_{pq} \left(t - \frac{r}{\beta} \right) \\ & + \frac{\gamma_n\gamma_p\gamma_q}{4\pi\alpha^3} \frac{1}{r} \dot{M}_{pq} \left(t - \frac{r}{\alpha} \right) - \left(\frac{\gamma_n\gamma_p - \delta_{np}}{4\pi\beta^3} \right) \gamma_q \frac{1}{r} \dot{M}_{pq} \left(t - \frac{r}{\beta} \right) \end{aligned}$$

Near-field de modo P e S

Far-field de onda P

Far-field de onda S

Termos intermediários

$$M_{pq} = x(t)\delta_{pq}$$

$$\begin{aligned} M_{pq} * G_{np,q} = & \left(\frac{15\gamma_n\gamma_p\gamma_p - 15\gamma_n}{4\pi\rho} \right) \frac{1}{r^4} \int_{r/\alpha}^{r/\beta} \tau x(t - \tau) d\tau \\ & + \left(\frac{6\gamma_n\gamma_p\gamma_p - 5\gamma_n}{4\pi\rho\alpha^2} \right) \frac{1}{r^2} x\left(t - \frac{r}{\alpha}\right) \\ & - \left(\frac{6\gamma_n\gamma_p\gamma_p - 5\gamma_n}{4\pi\rho\beta^2} \right) \frac{1}{r^2} x\left(t - \frac{r}{\beta}\right) \\ & + \frac{\gamma_n\gamma_p\gamma_p}{4\pi\alpha^3} \frac{1}{r} \dot{x}\left(t - \frac{r}{\alpha}\right) - \frac{\gamma_n\gamma_p\gamma_p - \gamma_n}{4\pi\beta^3} \frac{1}{r} \dot{x}\left(t - \frac{r}{\beta}\right) \end{aligned}$$

$$M_{pq} = x(t)(M_{13} + M_{31})$$

$$\begin{aligned} M_{pq} * G_{np,q} = & [(15\gamma_n\gamma_1\gamma_3 - 3\gamma_1\delta_{n3} - 3\gamma_3\delta_{n1}) + (15\gamma_n\gamma_3\gamma_1 - 3\gamma_3\delta_{n1} - 3\gamma_1\delta_{n3})] \\ & \frac{1}{r^4} \int_{r/\alpha}^{r/\beta} \tau x(t - \tau) d\tau \\ & - [(6\gamma_n\gamma_1\gamma_3 - \gamma_1\delta_{n3} - \gamma_3\delta_{n1}) + (6\gamma_n\gamma_3\gamma_1 - \gamma_3\delta_{n1} - \gamma_1\delta_{n3})] \\ & \frac{1}{4\pi\rho} \frac{1}{\alpha^2 r^2} x\left(t - \frac{r}{\alpha}\right) \\ & + [(6\gamma_n\gamma_1\gamma_3 - \gamma_1\delta_{n3} - \gamma_3\delta_{n1}) + (6\gamma_n\gamma_3\gamma_1 - \gamma_3\delta_{n1} - \gamma_1\delta_{n3})] \\ & \frac{1}{4\pi\rho} \frac{1}{\beta^2 r^2} x\left(t - \frac{r}{\beta}\right) \\ & + (\gamma_n\gamma_1\gamma_3 + \gamma_n\gamma_3\gamma_1) \frac{1}{4\pi\alpha^3} \frac{1}{r} \dot{x}\left(t - \frac{r}{\alpha}\right) \\ & - [(\gamma_n\gamma_1 - \delta_{n1})\gamma_3 + (\gamma_n\gamma_3 - \delta_{n3})\gamma_1] \frac{1}{4\pi\beta^3} \frac{1}{r} \dot{x}\left(t - \frac{r}{\beta}\right) \end{aligned}$$

Obrigado pela atenção!