



## Modélisation de la propagation d'ondes élastiques antiplanes dans des milieux multifissurés

Mihai CALEAP

Directeur de thèse : Christophe Aristégui

UNIVERSITÉ BORDEAUX 1 I SCIENCES TECHNOLOGIES Les Sciences et les Technologies au service de l'Homme et de l'Environnement

#### **Contexte local**

#### Acoustique Ultrasonore - Endommagement (LMP)

> propagation d'ondes élastiques en milieux hétérogènes

*Sollicitations dynamiques* : longitudinale, transverse *Hétérogénéités* : singularités géométriques 2D/3D

> mesure des variations sous charge des  $C_{ij}(\omega)$ 

 $\begin{array}{c} \text{confrontation} \ \left\{ \begin{array}{c} C_{ij}(\omega) & \text{identifiés (à partir de mesures)} \\ \\ C_{ij} & \underline{\text{prédits}} \text{ en fonction de la fissuration} \end{array} \right. \end{array} \right.$ 

⇒ état de l'endommagement (densité de fissures, orientation)

♦ vers l' établissement d'un modèle dynamique prédisant les  $C_{ij}(\omega)$  d'un milieu microfissuré

#### ✓ modèle(s) développé(s) dans l'étude actuelle :

cisaillement antiplan, isotrope, fissures



#### Problématique de l'étude : diffusion multiple

#### ✓ illustration

onde plane incidente



#### ✓ cadre d'étude

- distribution aléatoire et uniforme de fissures
- fissures :
  - •plates ou ouvertes
  - •alignées ou aléatoirement orientées
  - •vides ou saturées d'un fluide visqueux
  - tailles variables

#### ✓ illustration

onde plane incidente



#### ✓ cadre d'étude

- distribution aléatoire et uniforme de fissures
- fissures :
  - •plates ou ouvertes
  - •alignées ou aléatoirement orientées
  - vides ou saturées d'un fluide visqueux
    tailles variables

champ incident



champ diffusé

#### ✓ illustration

onde plane incidente



#### ✓ cadre d'étude

- distribution aléatoire et uniforme de fissures
- fissures :
  - •plates ou ouvertes
  - •alignées ou aléatoirement orientées
  - •vides ou saturées d'un fluide visqueux *stailles variables*



✓ description probabiliste → onde cohérente

• illustration expérimentale :

#### moyenne sur les configurations









résiste au désordre

#### ✓ description probabiliste → onde cohérente

- > déterminer analytiquement le « champ de déplacement cohérent »
- modélisation

$$\langle \mathbf{u}^{\mathrm{Tot}} \rangle (\mathbf{M}) = \mathbf{u}^{\mathrm{Inc}}(\mathbf{M}) + n_0 \int_V \langle \mathbf{u}^{\mathrm{Dif}} \rangle (\mathbf{M}; \vec{\zeta}) \, \mathrm{d}\vec{\zeta}$$

$$\langle \mathbf{u}^{\mathrm{Dif}} \rangle (\mathbf{M}; \vec{\zeta}) = \mathbf{T}(\vec{\zeta}) \langle \mathbf{u}^{\mathrm{Ex}} \rangle (\mathbf{M}; \vec{\zeta})$$

$$\langle \mathbf{u}^{\mathrm{Ex}} \rangle (\mathbf{M}; \vec{\zeta}) = \mathbf{u}^{\mathrm{Inc}}(\mathbf{M}) + n_0 \int_V \langle \mathbf{u}^{\mathrm{Dif}} \rangle (\mathbf{M}; \vec{\xi}, \vec{\zeta}) \, \mathrm{d}\vec{\xi}$$

Illustration

#### ✓ description probabiliste → onde cohérente

- > déterminer analytiquement le « champ de déplacement cohérent »
- modélisation

٠

$$\langle \mathbf{u}^{\text{Tot}} \rangle (\mathbf{M}) = \mathbf{u}^{\text{Inc}}(\mathbf{M}) + n_0 \int_V \langle \mathbf{u}^{\text{Dif}} \rangle (\mathbf{M}; \vec{\zeta}) \, d\vec{\zeta}$$

$$\langle \mathbf{u}^{\text{Dif}} \rangle (\mathbf{M}; \vec{\zeta}) = \mathbf{T} \left( \vec{\zeta} \right) \langle \mathbf{u}^{\text{Ex}} \rangle (\mathbf{M}; \vec{\zeta})$$

$$\langle \mathbf{u}^{\text{Ex}} \rangle (\mathbf{M}; \vec{\zeta}) = \mathbf{u}^{\text{Inc}}(\mathbf{M}) + n_0 \int_V \langle \mathbf{u}^{\text{Dif}} \rangle (\mathbf{M}; \vec{\xi}, \vec{\zeta}) \, d\vec{\xi}$$

$$\langle \mathbf{u}^{\text{Ex}} \rangle (\mathbf{M}; \vec{\xi}, \vec{\zeta}) = \mathbf{u}^{\text{Inc}}(\mathbf{M}) + n_0 \int_V \langle \mathbf{u}^{\text{Dif}} \rangle (\mathbf{M}; \vec{\xi}, \vec{\zeta}, \vec{\upsilon}) \, d\vec{\upsilon}$$

$$\text{expressions lourdes à manipuler !}$$

#### Illustration



#### ✓ description probabiliste → onde cohérente

- > déterminer analytiquement le « champ de déplacement cohérent »
- modélisation

$$\langle \mathbf{u}^{\mathrm{Tot}} \rangle (\mathbf{M}) = \mathbf{u}^{\mathrm{Inc}}(\mathbf{M}) + n_0 \int_{V} \langle \mathbf{u}^{\mathrm{Dif}} \rangle (\mathbf{M}; \vec{\zeta}) \, \mathrm{d}\vec{\zeta}$$

$$\langle \mathbf{u}^{\mathrm{Dif}} \rangle (\mathbf{M}; \vec{\zeta}) = \mathbf{T}(\vec{\zeta}) \langle \mathbf{u}^{\mathrm{Ex}} \rangle (\mathbf{M}; \vec{\zeta})$$

$$\langle \mathbf{u}^{\mathrm{Ex}} \rangle (\mathbf{M}; \vec{\zeta}) = \mathbf{u}^{\mathrm{Inc}}(\mathbf{M}) + n_0 \int_{V} \langle \mathbf{u}^{\mathrm{Dif}} \rangle (\mathbf{M}; \vec{\xi}, \vec{\zeta}) \, \mathrm{d}\vec{\xi}$$

Illustration



hypothèses de fermeture (troncature du phénomène récursif )

différents choix

 $\begin{array}{l} \mathsf{x} \qquad \Big\langle \mathbf{u}^{\mathrm{Ex}} \Big\rangle(\mathbf{M};\vec{\zeta}) \approx \mathbf{u}^{\mathrm{Inc}}(\mathbf{M}) \longrightarrow \text{ diffusion simple} \\ \Big\langle \mathbf{u}^{\mathrm{Ex}} \Big\rangle(\mathbf{M};\vec{\zeta}) \approx \Big\langle \mathbf{u}^{\mathrm{Tot}} \Big\rangle(\mathbf{M}) \\ \vdots \end{array}$ 

 $y_{_3}$ 

#### ✓ description probabiliste

milieu inhomogène initial

#### → milieu effectif

milieu homogène équivalent



nombre d'onde effectif :
 masse volumique effective :
 module de rigidité effectif :

du milieu homogène équivalent qui supporte la propagation de l'onde cohérente

dépendent de la *diffusion simple* par *un diffuseur isol*é



(libre parcours moyen élastique > longueur d'onde incidente)



#### Sommaire



o fissures inclinées



#### Sommaire





diffusion simple diffusion multiple (aléatoire)

#### Partie A

#### I. Diffusion simple par une fissure plate

- 1. Représentation de Green
- 2. Densité de dislocation
- 3. Équation intégrale singulière
- 4. Amplitude de diffusion



 $y_{n}$ 

 $y_3$ 

 $y_1$ 

II. Diffusion multiple par une distribution aléatoire de fissures plates

fissure plate = juxtaposition continue de sources linéiques isotropes
sollicitation sous incidence

## I.1 Représentation de Green



 $\begin{cases} \checkmark \text{problème 2D} \\ \checkmark \text{longueur 2}a \\ \checkmark \text{ligne de discontinuités} \\ \text{Champ de déplacement diffusé } \boldsymbol{u_2^{\text{Dif}}}\left(y_1, y_3\right): \\ \checkmark \text{discontinu} \qquad \checkmark \text{antisymétrique / } y_3 \\ \boldsymbol{u_2^{\text{Dif}}}\left(y_1, y_3\right) = -\boldsymbol{u_2^{\text{Dif}}}\left(y_1, -y_3\right) \end{cases}$ 

✓ Représentation de Green (à partir des données sur le contour)

$$\boldsymbol{u}_{2}^{\text{Dif}}\left(y_{1},y_{3}\right) = \text{sgn}\left(y_{3}\right)\frac{i}{2}\boldsymbol{k}_{T}y_{3}\int_{-a}^{a}\frac{\boldsymbol{u}_{2}^{\text{Dif}}\left(y_{1},0\right)}{r_{0}}H_{1}^{(1)}\left(\boldsymbol{k}_{T}r_{0}\right)\mathrm{d}s, \qquad r_{0}^{2} = \left(y_{1}-s\right)^{2} + y_{3}^{2}$$

$$\xrightarrow{= 0 \qquad \boldsymbol{u}_{2}^{\text{Dif}}\left(y_{1},0\right) = 0} \qquad \boldsymbol{y}_{1}$$

$$\overset{\text{déplacement sur les}}{\overset{\text{lèvres de la fissure : }}{\boldsymbol{u}_{2}^{\text{Dif}}\left(y_{1},0\right)}}$$

### I.2 Densité de dislocation



Déplacement sur les lèvres de la fissure :  $\begin{cases} \checkmark \text{problème 2D} \\ \checkmark \text{longueur 2}a \\ \checkmark \text{ligne de discontinuités} \\ \text{Champ de déplacement diffusé } \boldsymbol{u}_2^{\text{Dif}}\left(\boldsymbol{y}_1, \boldsymbol{y}_3\right): \\ \checkmark \text{discontinu} \quad \checkmark \text{antisymétrique / } \boldsymbol{y}_3 \end{cases}$ 

$$\boldsymbol{u_{2}^{\text{Dif}}}\left(y_{1},0;\boldsymbol{b}\right) = \begin{cases} \int_{y_{1}}^{a} \boldsymbol{b}\left(\boldsymbol{v}\right) \mathrm{d}\,\boldsymbol{v}, & \left|y_{1}\right| < a \\ \swarrow & 0, & \left|y_{1}\right| \geq a \end{cases}$$

densité de dislocation à travers les lèvres de la fissure

Fissure à surfaces libres :

$$\boldsymbol{\sigma}_{\mathbf{23}}^{\text{Dif}}\left(y_{1},0\right) = -\boldsymbol{\sigma}_{\mathbf{23}}^{\text{Inc}}\left(y_{1},0\right) \qquad \quad \left|y_{1}\right| < a$$

## I.3 Équation intégrale singulière



 $\begin{cases} \checkmark \text{problème 2D} \\ \checkmark \text{longueur 2}a \\ \checkmark \text{ligne de discontinuités} \\ \text{Champ de déplacement diffusé } u_2^{\text{Dif}}(y_1, y_3): \\ \checkmark \text{discontinu} \quad \checkmark \text{antisymétrique / } y_3 \end{cases}$ 

$$\mathbf{TF} / y_1 \begin{bmatrix} \boldsymbol{u}_2^{\text{Dif}} \end{bmatrix} \quad \Rightarrow \quad \mathbf{\acute{E}DO} \ + \ \left\{ \boldsymbol{\sigma}_{\mathbf{23}}^{\text{Dif}} \left( y_1, 0 \right) = -\boldsymbol{\sigma}_{\mathbf{23}}^{\text{Inc}} \left( y_1, 0 \right), \left| y_1 \right| < a \right\} \quad \Rightarrow \quad \boldsymbol{b} \ ?$$

## I.3 Équation intégrale singulière



 $\begin{cases} \checkmark \text{problème 2D} \\ \checkmark \text{longueur 2}a \\ \checkmark \text{ligne de discontinuités} \\ \text{Champ de déplacement diffusé } \boldsymbol{u}_2^{\text{Dif}}\left(\boldsymbol{y}_1, \boldsymbol{y}_3\right): \\ \checkmark \text{discontinu} \quad \checkmark \text{antisymétrique / } \boldsymbol{y}_3 \end{cases}$ 

$$\mathbf{TF} / y_1 \begin{bmatrix} \boldsymbol{u}_2^{\text{Dif}} \end{bmatrix} \quad \Rightarrow \quad \mathbf{\acute{E}DO} \ + \ \left\{ \boldsymbol{\sigma}_{\mathbf{23}}^{\text{Dif}} \left( y_1, 0 \right) = -\boldsymbol{\sigma}_{\mathbf{23}}^{\text{Inc}} \left( y_1, 0 \right), \left| y_1 \right| < a \right\} \quad \Rightarrow \quad \boldsymbol{b} \ ?$$

Équation intégrale singulière :

$$\begin{split} \int_{-a}^{a} \boldsymbol{b}\left(\boldsymbol{v}\right) \left[ \frac{1}{v - y_{1}} + S\left(\boldsymbol{k}_{T}, v - y_{1}\right) \right] \mathrm{d}\boldsymbol{v} &= \frac{\pi}{\mathrm{i}\boldsymbol{\mu}_{0}} \boldsymbol{\sigma}_{23}^{\mathrm{Inc}}\left(y_{1}, 0\right), \quad \left|y_{1}\right| < a \end{split}$$

sollicitation

## I.4 Amplitude de diffusion



 $\begin{cases} \checkmark \text{problème 2D} \\ \checkmark \text{longueur 2}a \\ \checkmark \text{ligne de discontinuités} \\ \text{Champ de déplacement diffusé } \boldsymbol{u}_2^{\text{Dif}} \left( \boldsymbol{y}_1, \boldsymbol{y}_3 \right) : \\ \checkmark \text{discontinu} \qquad \checkmark \text{antisymétrique / } \boldsymbol{y}_3 \end{cases}$ 

✓ Champ de déplacement diffusé : représentation de Green

$$\boldsymbol{u_{2}^{\text{Dif}}}\left(y_{1}, y_{3}\right) = \operatorname{sgn}\left(y_{3}\right)\frac{\mathrm{i}}{2}\boldsymbol{k}_{T}y_{3}\int_{-a}^{a}\frac{\boldsymbol{u_{2}^{\text{Dif}}}\left(y_{1}, 0; \boldsymbol{b}\right)}{r_{0}}H_{1}^{(1)}\left(\boldsymbol{k}_{T}r_{0}\right)\mathrm{d}s, \quad r_{0}^{2} = \left(y_{1} - s\right)^{2} + y_{3}^{2}$$

$$\checkmark \text{Diffusion en champ lointain :} \quad \boldsymbol{u_{2}^{\text{Dif}}}\left(r, \theta, \theta_{0}\right) = u_{0}\sqrt{\frac{2\pi}{\boldsymbol{k}_{T}r}} \operatorname{e}^{\mathrm{i}\left(\boldsymbol{k}_{T}r + \frac{\pi}{4}\right)}\boldsymbol{f}\left(\theta, \theta_{0}\right)$$

✓ Amplitude de diffusion :

 $\boldsymbol{f}\left(\boldsymbol{\theta},\boldsymbol{\theta}_{\mathbf{0}}\right) = \frac{\cot\theta}{2\pi u_{0}} \int_{-a}^{a} \boldsymbol{b}\left(\boldsymbol{v},\boldsymbol{\theta}_{0}\right) \mathrm{e}^{-\mathrm{i}k_{T}v\sin\theta} \mathrm{d}v$ 

utilisée dans la modélisation de diffusion multiple 13

## I.4 Amplitude de diffusion



**\checkmark Amplitude de diffusion :**  $f(\theta, \theta_0)$ 

**diffusion vers l'avant :**  $\theta = \theta_0$ **diffusion vers l'arrière :**  $\theta = \theta_0 + \pi$  ➢ diffusion anisotrope ∀ω
➢ symétrie du plan de fissure
➢ ω ↗ plus directif, n de lobes augmente

#### Partie A

#### I. Diffusion simple par une fissure plate

- II. Diffusion multiple par une distribution uniforme et aléatoire de fissures plates
- 1. Détermination de l'onde cohérente
- 2. Hypothèse de fermeture
- 3. Champ moyen diffusé
- 4. Équation de dispersion pour K
- 5. Formulation explicite pour K
- 6. Atténuation et dispersion



Objectif : recherche d'un milieu effectif équivalent au solide multifissuré

## II.1 Détermination de l'onde cohérente



✓ aléatoire et uniforme ✓ distribution de tailles décrite par  $p_a(a)$ ✓ orientation de fissures décrite par  $p_{\theta}(\theta)$ ✓  $n_0$  : nombre de fissures par unité de surface

✓ Détermination de l'onde cohérente : champ moyen total à évaluer  $\left\langle \boldsymbol{u}_{2}^{\text{Tot}} \right\rangle \left( y_{3} \right) = e^{i\boldsymbol{k}_{T}y_{3}} + \boldsymbol{n}_{0} \int \left\langle \boldsymbol{u}_{2}^{\text{Dif}} \right\rangle \left( \vec{y}; \vec{\xi} \right) \boldsymbol{p}_{a}\left( \boldsymbol{a} \right) \boldsymbol{p}_{\theta}\left( \boldsymbol{\theta} \right) \mathrm{d}\vec{\xi} \,\mathrm{d}\boldsymbol{\theta} \,\mathrm{d}\boldsymbol{a}$ 

Cherchons l'onde cohérente sous la forme  $\langle u_2^{\text{Tot}} \rangle (y_3) = e^{iKy_3}$ , où *K* est le *nombre d'onde effectif* 

## II.2 Hypothèse de fermeture



✓ aléatoire et uniforme ✓ distribution de tailles décrite par  $p_a(a)$ ✓ orientation de fissures décrite par  $p_{\theta}(\theta)$ ✓  $n_0$ : nombre de fissures par unité de surface

$$\left\langle \boldsymbol{u}_{2}^{\mathrm{Dif}} \right\rangle \left( \vec{y}; \vec{\boldsymbol{\xi}} \right) = ?$$

✓ Conditions aux limites

$$\begin{cases} \frac{\partial}{\partial x_3} \left\langle \mathbf{u_2^{\text{Dif}}} \right\rangle \left( \vec{x}; \vec{\xi} \right) = -\frac{\partial}{\partial x_3} \left\langle \mathbf{u_2^{\text{Ex}}} \right\rangle \left( \vec{x}; \vec{\xi} \right), \left| x_1 \right| < a \\ \left\langle \mathbf{u_2^{\text{Dif}}} \right\rangle \left( \vec{x}; \vec{\xi} \right) = 0, \left| x_1 \right| \ge a \end{cases}, \text{ en } x_3 = 0 \end{cases}$$

✓ Hypothèse de fermeture (Foldy 1945)

$$\left\langle \boldsymbol{u}_{2}^{\mathrm{Ex}} \right\rangle \left( \vec{x}; \boldsymbol{\xi}_{3} \right) \simeq \left\langle \boldsymbol{u}_{2}^{\mathrm{Tot}} \right\rangle \left( \vec{x}; \boldsymbol{\xi}_{3} \right) = \mathrm{e}^{\mathrm{i}\boldsymbol{K}(x_{1}\sin\theta + x_{3}\cos\theta + \boldsymbol{\xi}_{3})}$$

## II.3 Champ moyen diffusé



✓ aléatoire et uniforme ✓ distribution de tailles décrite par  $p_a(a)$ ✓ orientation de fissures décrite par  $p_{\theta}(\theta)$ ✓  $n_0$ : nombre de fissures par unité de surface

< a

#### ✓ Champ moyen diffusé : représentation de Green

$$\left\langle \boldsymbol{u}_{\boldsymbol{2}}^{\text{Dif}} \right\rangle \left(\vec{x}; \boldsymbol{\xi}_{\boldsymbol{3}}\right) = \operatorname{sgn}\left(x_{3}\right) \frac{\boldsymbol{K}}{2} \cos\theta \operatorname{e}^{\mathrm{i}\boldsymbol{K}\boldsymbol{\xi}_{\boldsymbol{3}}} \frac{\partial}{\partial x_{3}} \int_{-a}^{a} \left\langle \boldsymbol{u}_{\boldsymbol{2}}^{\text{Dif}} \right\rangle \left(x_{1}, 0; \boldsymbol{b}_{\infty}\right) H_{0}^{(1)}\left(\boldsymbol{k}_{T}r_{0}\right) \mathrm{d}s, \quad r_{0}^{2} = \left(x_{1} - s\right)^{2} + x_{3}^{2}$$

Déplacement moyen sur  
les lèvres de la fissure : 
$$\langle \boldsymbol{u}_2^{\text{Dif}} \rangle (x_1, 0; \boldsymbol{b}_{\infty}) \equiv \int_{x_1}^a \boldsymbol{b}_{\infty} (\boldsymbol{v}) dv, |x_1|$$

## II.4 Équation de dispersion pour K



✓ aléatoire et uniforme ✓ distribution de tailles décrite par  $p_a(a)$ ✓ orientation de fissures décrite par  $p_{\theta}(\theta)$ ✓  $n_0$ : nombre de fissures par unité de surface

 $\left[\Delta_{x}+\boldsymbol{k}_{T}^{2}\right]\left\langle\boldsymbol{u}_{2}^{\mathrm{Dif}}\right\rangle \Rightarrow \quad \mathbf{\acute{E}DO} + \begin{cases} \text{conditions aux limites} \\ \text{hypothèse de fermeture} \end{cases} \Rightarrow \boldsymbol{K}?$ 

19

## II.4 Équation de dispersion pour K



✓ aléatoire et uniforme ✓ distribution de tailles décrite par  $p_a(a)$ ✓ orientation de fissures décrite par  $p_{\theta}(\theta)$ ✓  $n_0$  : nombre de fissures par unité de surface

 $\left[ \Delta_x + k_T^2 \right] \left\langle u_2^{\text{Dif}} \right\rangle \Rightarrow \quad \acute{\mathbf{EDO}} + \begin{cases} \text{conditions aux limites} \\ \text{hypothèse de fermeture} \end{cases} \Rightarrow K?$ 

 $\acute{\mathbf{E}} quation transcendantale: \quad \mathbf{k}_{T}^{2} - \mathbf{K}^{2} = -2\mathbf{n}_{0} \int_{0}^{\pi} \cot\theta \mathbf{p}_{\theta} \left( \boldsymbol{\theta} \right) \int_{a_{\min}}^{a_{\max}} \mathbf{p}_{a} \left( \boldsymbol{a} \right) \int_{-\boldsymbol{a}}^{\boldsymbol{a}} \mathbf{b}_{\infty} \left( \boldsymbol{v} \right) \mathrm{e}^{-\mathrm{i}\mathbf{K}v\sin\theta} \mathrm{d}v \, \mathrm{d}\,\boldsymbol{a} \, \mathrm{d}\boldsymbol{\theta} \ \Rightarrow \ \mathbf{b}_{\infty} ?$ 

## II.4 Équation de dispersion pour K



✓ aléatoire et uniforme ✓ distribution de tailles décrite par  $p_a(a)$ ✓ orientation de fissures décrite par  $p_{\theta}(\theta)$ ✓  $n_0$  : nombre de fissures par unité de surface

 $\left[ \Delta_x + k_T^2 \right] \left\langle u_2^{\text{Dif}} \right\rangle \Rightarrow \quad \acute{\mathbf{E}}\mathbf{DO} + \begin{cases} \text{conditions aux limites} \\ \text{hypothèse de fermeture} \end{cases} \Rightarrow K?$ 

 $\acute{\mathbf{E}} quation transcendantale: \quad \mathbf{k}_{T}^{2} - \mathbf{K}^{2} = -2\mathbf{n}_{0} \int_{0}^{\pi} \cot\theta \mathbf{p}_{\theta} \left( \boldsymbol{\theta} \right) \int_{a_{\min}}^{a_{\max}} \mathbf{p}_{a} \left( \boldsymbol{a} \right) \int_{-\boldsymbol{a}}^{\boldsymbol{a}} \mathbf{b}_{\infty} \left( \boldsymbol{v} \right) \mathrm{e}^{-\mathrm{i}\mathbf{K}v\sin\theta} \mathrm{d}v \, \mathrm{d}\,\boldsymbol{a} \, \mathrm{d}\boldsymbol{\theta} \ \Rightarrow \ \mathbf{b}_{\infty} ?$ 

Équation intégrale singulière :

$$\int_{-a}^{a} \mathbf{b}_{\infty} \left( \mathbf{v} \right) \left[ \frac{1}{v - x_{1}} + S\left( v - x_{1} \right) \right] \mathrm{d}v = \mathrm{i}\pi \mathbf{K} \cos \theta \mathrm{e}^{\mathrm{i}\mathbf{K}x_{1}\sin\theta}, \ \left| x_{1} \right| < a$$

la fissure n'est plus soumise à l'onde incidente mais directement à l'onde cohérente

## II.5 Formulation explicite pour K



(  $\checkmark$  distribution de tailles décrite par  $p_a(a)$   $\checkmark$  fissures parallèles au front d'onde cohérent :  $p_a(a) - \delta(a)$ 

$$oldsymbol{p}_{_{ heta}}ig(oldsymbol{ heta}ig) = oldsymbol{\delta}ig(oldsymbol{ heta}ig)$$
 : nombre de fissures par unité de surface

 $y_1$ 

 $y_3$ 

≻Nous avons montré que :

$$oldsymbol{K}^2=1\!\!\left/\!\left(oldsymbol{k}_{T}^2-4\pioldsymbol{n}_{0}\left\langleoldsymbol{f}\left(0
ight)
ight
angle
ight)$$

>Amplitude de diffusion *moyenne* vers l'avant pour une fissure seule

$$\left\langle \boldsymbol{f}(0) \right\rangle = \int_{a_{\min}}^{a_{\max}} \boldsymbol{p}_{a}\left(\boldsymbol{a}\right) \boldsymbol{f}_{+}^{\left(\boldsymbol{a}\right)} \mathrm{d}\,\boldsymbol{a}$$

**Test :** fissures de tailles identiques  $(a_{\min} = a_{\max} = a) \implies$  [Angel & Koba, Int. J. Solids Structures (1998)]

## **II.5** Atténuation et dispersion



✓ aléatoire et uniforme ✓ distribution de tailles décrite par  $p_a(a)$ ✓ orientation de fissures décrite par  $p_{\theta}(\theta)$ ✓  $n_0$ : nombre de fissures par unité de surface

#### $\succ$ Nombre d'onde effectif K

✓ coefficient d'atténuation

 $\boldsymbol{Q}^{-1}(\omega) = 2 \frac{\operatorname{Im} \boldsymbol{K}(\omega)}{\operatorname{Re} \boldsymbol{K}(\omega)}$ 

✓ célérité de phase

$$rac{oldsymbol{c}\left(\omega
ight)}{oldsymbol{c}_{_{T}}}=rac{oldsymbol{k}_{_{T}}^{2}}{\operatorname{Re}oldsymbol{K}ig(\omegaig)}$$

#### Effet de la densité de fissures



#### Effet de la densité de fissures



### Effet de l'orientation de fissures





gouvernés par la **longueur active** 

### Effet de l'orientation de fissures

 $10^{-3}$ 

 $10^{-4}$ 

 $^{0,1}$ 

1



 $\overset{10}{k}_{_{T}}a$ 

100

1

 $10^{-3}$ 

 $10^{-}$ 

0,1

✓ fissures identiques :  $a_{\min} = a_{\max} = a$ ✓ fissures aléatoirement orientées :  $p_{\theta}(\theta) = 1 / \pi$ ✓  $\varepsilon = 0.05$ 

 $\theta' = 0^{\circ}$ 

 ${}^{10}_{{m k}_T}a$ 

100

 $45^{\circ}$ 

 $al \acute{e} ato ir \overline{e}$ 

 $60^{\circ}$ 

 $75^{\circ}$ 



24

#### Effet de la taille de fissures



✓ distribution de tailles en loi de puissance :  $p_a(a) \simeq a^{-\gamma}, \ a_{\min} \leq a \leq a_{\max}, \ 1 \leq \gamma \leq 3$ ✓ fissures parallèles au front d'onde cohérent :  $p_{\theta}(\theta) = \delta(\theta)$  $\checkmark \varepsilon = n_0 a_{\max}^2 = 0,05; \qquad 10 \times a_{\min} = a_{\max}$ 

la proportion de fissures de grande taille augmente lorsque  $oldsymbol{\gamma}$  diminue pour  $a_{ ext{max}}$  fixé

100

lorsque proportion de fissures de grande taille augmente : •l'atténuation augmente •la célérité diminue

#### Partie B

#### **III. Diffusion simple par une fissure ouverte**

- 1. Formulation
- 2. Champs en présence
- 3. Amplitude de diffusion

IV. Analyse de la diffusion multiple par une distribution aléatoire de diffuseurs linéiques



fissure ouverte = cylindre elliptique videsollicitation sous incidence

## **III.1 Formulation**



 $\begin{cases} \checkmark(\xi, \eta) - \text{coordonnées elliptiques cylindriques} \\ \checkmark \pm a - \text{foyers de l'ellipse de frontière :} \\ \xi_0 = \operatorname{atanh} \tau \\ \checkmark \text{ouverture de l'ellipse } \tau = \frac{a_3}{a_1} \end{cases}$ 

si  $\tau \to 0$  l'ellipse se réduit à un segment de taille 2asi  $\tau \to 1$  l'ellipse se réduit à un cercle de rayon  $a_1$ 

✓ Fonctions d'onde elliptiques :

régulières

divergentes

$$\widehat{\psi}_{\sigma n} \left( \xi, \eta \right) = J_{\sigma n} \left( \xi \right) e_{\sigma n} \left( \eta \right)$$

$$\psi_{\sigma n} \left( \xi, \eta \right) = H_{\sigma n} \left( \xi \right) e_{\sigma n} \left( \eta \right)$$

 $\sigma = pair, impair$  $n = 0, 1, 2, \dots$ 

Fonctions de Mathieu radiales et angulaires

## III.2 Champs en présence



✓ Déplacement incident :

. coefficients connus

$$oldsymbol{u_2}^{ ext{Inc}}ig(\xi,\etaig) = \sum_{\sigma}\sum_{n=0}^{+\infty}A_{\sigma n}ig( heta_0ig)\widehat{\psi}_{\sigma n}ig(\xi,\etaig)$$

✓ Déplacement diffusé :

. coefficients de diffusion (à déterminer)

$$\boldsymbol{u_{2}^{\text{Dif}}}\left(\xi,\eta\right) = \sum_{\sigma} \sum_{n=0}^{+\infty} A_{\sigma n}\left(\theta_{0}\right) \boldsymbol{C}_{\sigma n} \boldsymbol{\psi}_{\sigma n}\left(\xi,\eta\right)$$
  
surface libre: 
$$\frac{\partial \boldsymbol{u_{2}^{\text{Dif}}}}{\partial \xi} = -\frac{\partial \boldsymbol{u_{2}^{\text{Inc}}}}{\partial \xi}, \ \xi = \xi_{0} \Rightarrow \boldsymbol{C}_{\sigma n} = -\frac{J_{\sigma n}'\left(\xi\right)}{H_{\sigma n}'\left(\xi\right)}\Big|_{\xi=0}$$

✓ Condition de surface libre :

## **III.3** Amplitude de diffusion



**En champ lointain**  $\xi \to \infty$ ,  $2r \simeq a e^{\xi}$ ,  $\theta \simeq \eta$ 

 $\checkmark \text{Amplitude de diffusion} \quad f\left(\theta, \theta_{0}\right) = \frac{2}{\mathrm{i}\pi} \sum_{\sigma} \sum_{n=0}^{+\infty} C_{\sigma n}\left(\tau\right) e_{\sigma n}\left(\theta_{0}\right) e_{\sigma n}\left(\theta\right)$ 

**diffusion vers l'avant :**  $\theta = \theta_0$ **diffusion vers l'arrière :**  $\theta = \theta_0 + \pi$  *τ* → 0 = idem partie A
symétrie du plan de fissure *ω* ∧ plus directif

#### Partie B

III. Diffusion simple par une fissure ouverte

# IV. Analyse de la diffusion multiple par une distribution aléatoire de diffuseurs linéiques

- 1. Modélisation :
  - > Propriétés acoustiques/mécaniques du milieu effectif
- 2. Applications :
  - Distribution uniforme de fissures
  - Distribution non-uniforme de fissures
  - > Distribution superficielle de fissures
  - Tenseurs effectifs appropriés



✓ distribution uniforme et aléatoire de diffuseurs
 ✓ couche d'épaisseur 2*h*

 $\checkmark oldsymbol{n}_{_0}$  : nombre de diffuseurs par unité de surface



✓ distribution uniforme et aléatoire de diffuseurs ✓ couche d'épaisseur 2*h* ✓  $n_0$  : nombre de diffuseurs par unité de surface ✓ symétrie /  $y_3$ 







✓ distribution uniforme et aléatoire de diffuseurs ✓ couche d'épaisseur 2*h* ✓  $n_0$  : nombre de diffuseurs par unité de surface ✓ symétrie /  $y_3$ ✓ diffuseurs linéiques

#### description probabiliste

## $\langle \mathbf{u}^{\mathrm{Tot}} \rangle (\vec{y}) = \mathbf{u}^{\mathrm{Inc}}(\vec{y}) + n_0 \int_{-h}^{h} \int_{-\infty}^{\infty} \langle \mathbf{u}^{\mathrm{Dif}} \rangle (\vec{y};\vec{\zeta}) \, \mathrm{d}\zeta_3 \mathrm{d}\zeta_1$ $\langle \mathbf{u}^{\mathrm{Ex}} \rangle (\vec{y};\vec{\zeta}) \neq \mathbf{u}^{\mathrm{Inc}}(\vec{y}) + n_0 \int_{-h}^{h} \int_{-\infty}^{\infty} \langle \mathbf{u}^{\mathrm{Dif}} \rangle (\vec{y};\vec{\xi},\vec{\zeta}) \, \mathrm{d}\xi_3 \mathrm{d}\xi_1$

Hypothèse Globale de Fermeture

$$\langle \mathbf{u}^{\mathrm{Ex}} \rangle (\vec{\zeta}; \vec{\zeta}) = \langle \mathbf{u}^{\mathrm{Tot}} \rangle (\vec{\zeta}) , (y_3, y_1) \rightarrow (\zeta_3, \zeta_1)$$

#### Illustration





propriétés acoustiques de l'onde cohérente :



 $\boldsymbol{u}_{0}\boldsymbol{A}$ 





propriétés mécaniques effectives :  $\langle \rho \rangle, \langle \mu \rangle$ 



traiter les cas de distributions de fissures (non) uniforme et surfacique

## IV.2 Distribution uniforme de fissures



 $\begin{array}{l} \checkmark \text{ouverture des fissures} : \boldsymbol{\tau} = a_{_3} \ / \ a_{_1} \\ \checkmark \text{une seule famille de fissures (} \boldsymbol{\tau} \ \text{fixe)} \\ \checkmark \text{densité de fissures} : \ \ \varepsilon = \boldsymbol{n}_{_0} a_{_1}^2 \end{array}$ 

#### >Nombre d'onde effectif

$$\vec{k}(\omega) = \left(\frac{\omega}{c(\omega)} + i\alpha(\omega)\right)\vec{y}_3$$

 $\checkmark$  Effet de l'ouverture des fissures sur  $\alpha$  et c





#### Effet de l'ouverture sur $\alpha$ et c



[Caleap, Aristégui & Angel, Geophys. J. Int. (2009)]

## IV.3 Distribution non-uniforme de fissures



## IV.3 Distribution non-uniforme de fissures

![](_page_47_Figure_1.jpeg)

$$\begin{cases} \mathbf{T} e^{i\mathbf{k}_{T}h} \\ i\mathbf{k}_{T}\boldsymbol{\mu}_{0}\mathbf{T} e^{i\mathbf{k}_{T}h} \end{cases} = \prod_{j=p}^{1} \begin{bmatrix} \cos \mathbf{K}_{j}\mathbf{d}_{j} & \frac{\sin \mathbf{K}_{j}\mathbf{d}_{j}}{\mathbf{K}_{j}\left\langle\boldsymbol{\mu}_{j}\right\rangle} \\ -\mathbf{K}_{j}\left\langle\boldsymbol{\mu}_{j}\right\rangle \sin \mathbf{K}_{j}\mathbf{d}_{j} & \cos \mathbf{K}_{j}\mathbf{d}_{j} \end{bmatrix} \begin{cases} e^{-i\mathbf{k}_{T}h} + \mathbf{R} e^{i\mathbf{k}_{T}h} \\ i\mathbf{k}_{T}\boldsymbol{\mu}_{0}\left(e^{-i\mathbf{k}_{T}h} - \mathbf{R} e^{i\mathbf{k}_{T}h}\right) \end{cases} \end{cases}$$

## IV.3 Distribution non-uniforme de fissures

![](_page_48_Figure_1.jpeg)

varie spatialement

### Différents profils de densité

![](_page_49_Figure_1.jpeg)

### Différents profils de densité

![](_page_50_Figure_1.jpeg)

## IV.4 Distribution surfacique de fissures

![](_page_51_Figure_1.jpeg)

## IV.4 Distribution surfacique de fissures

![](_page_52_Figure_1.jpeg)

Les solutions *localisées à la surface* décroissent dans la profondeur du substrat :

$$\mathrm{Im}\sqrt{m{k}_{T}^{2}-m{K}_{Love}^{(n)2}}\geq 0$$

**Branches d'atténuation**  $\boldsymbol{\alpha}^{(n)}$  et de dispersion  $\boldsymbol{c}^{(n)}$  (n = 0, 1, ...)

$$\vec{\boldsymbol{K}}_{Love}(\boldsymbol{\omega}) = \boldsymbol{K}_{Love} \vec{\boldsymbol{y}}_1 = \left(\frac{\boldsymbol{\omega}}{\boldsymbol{c}(\boldsymbol{\omega})} + i\boldsymbol{\alpha}(\boldsymbol{\omega})\right) \vec{\boldsymbol{y}}_1$$
41

## Spectres de dispersion et d'atténuation

![](_page_53_Figure_1.jpeg)

42

## Spectres de dispersion et d'atténuation

![](_page_54_Figure_1.jpeg)

![](_page_55_Figure_1.jpeg)

Peut-on décrire la propagation de l'onde cohérente TH pour toute direction du plan  $(y_3, y_1)$  à l'aide de l'équation de dispersion propre au milieu homogène ?

$$\left\langle C_{66} \right\rangle S_1^2 + \left\langle C_{44} \right\rangle S_3^2 - \boldsymbol{\rho}_0 = 0$$

![](_page_56_Figure_1.jpeg)

Peut-on décrire la propagation de l'onde cohérente TH pour toute direction du plan  $(y_3, y_1)$  à l'aide de l'équation de dispersion propre au milieu homogène ?

44

![](_page_57_Figure_1.jpeg)

Peut-on décrire la propagation de l'onde cohérente TH pour toute direction du plan  $(y_3, y_1)$  à l'aide de l'équation de dispersion propre au milieu homogène ?

✓ Alternativement nous pouvons calculer la lenteur de phase effective à partir d'une méthode énergétique pour tout angle  $\theta$ (limitée au faibles concentrations de fissures !)

![](_page_58_Figure_1.jpeg)

densité de fissures :  $\varepsilon = 0,01$ 

$$k_{T}a = 0,8$$

Éq.de dispersion vs. méthode énergétique

$$k_T a = 3$$

45

#### Conclusion

✓ Diffusion simple d'ondes TH par une fissure (plate, elliptique)
 ✓ Diffusion multiple d'ondes cohérentes TH en milieux multifissurés

Nous avons développé un modèle pour traiter le cas des fissures inclinées

Nous avons montré l'intérêt des propriétés mécaniques effectives en traitant les cas de :

-distribution uniforme de fissures

-distribution non-uniforme de fissures

-distribution surfacique de fissures

#### **Perspectives**

✓ Réitération des théories de diffusion multiple afin d'investiguer la diffusion d'ondes planes vectorielles (Longitudinales-Transverses Verticales) dans des milieux multifissurés  $\Rightarrow C_{ii}(\omega) = ?$ 

✓Inversion basse fréquence des résultats analytiques pour obtenir taille de fissures densité de fissures,...

#### Partie C

#### V. Comparaison à des prédictions numériques (FDTD)

- 1. Distribution uniforme de fissures plates
- 2. Distribution non-uniforme de fissures plates

## V.1 Distribution uniforme de fissures

![](_page_62_Figure_1.jpeg)

Spectres moyens de réflexion et de transmission

![](_page_62_Figure_3.jpeg)

moyenne sur (80 simulations x 2000 récepteurs)

FDTD\*
 fissures de taille réelle partie A
 diffuseurs linéiques partie B

couche d'épaisseur :

h = 3a

densité de fissures :

 $\varepsilon=0,07$ 

## V.1 Distribution uniforme de fissures

![](_page_63_Figure_1.jpeg)

Spectres moyens de réflexion et de transmission

![](_page_63_Figure_3.jpeg)

![](_page_63_Figure_4.jpeg)

moyenne sur (80 simulations x 2000 récepteurs)

## V.2 Distribution non-uniforme de fissures

![](_page_64_Figure_1.jpeg)

#### Spectres moyens de réflexion et de transmission

![](_page_64_Figure_3.jpeg)

• FDTD diffuseurs linéiques partie B couche d'épaisseur :

$$h = 12a$$

49