

Mathématiques pour la mécanique de la rupture
singularités, analyse asymptotique, calcul numérique

Grégory Vial

Institut Camille Jordan, École Centrale de Lyon

Colloque Inter'actions 2016

ENS Lyon, 23–27 mai 2016



Mathématiques pour la mécanique de la rupture

Contexte



Mathématiques pour la mécanique de la rupture

Contexte



Mathématiques pour la mécanique de la rupture

Contexte



Mathématiques pour la mécanique de la rupture

Contexte



Mathématiques pour la mécanique de la rupture

Contexte



Mathématiques pour la mécanique de la rupture

Questions liées à la propagation des fissures



Mathématiques pour la mécanique de la rupture

Questions liées à la propagation des fissures

► **Problématique**



Mathématiques pour la mécanique de la rupture

Questions liées à la propagation des fissures

- ▶ **Problématique**
 - ▶ Initiation de la fissuration.



Mathématiques pour la mécanique de la rupture

Questions liées à la propagation des fissures

- ▶ **Problématique**
 - ▶ Initiation de la fissuration.
 - ▶ Propagation de la fissure.



Mathématiques pour la mécanique de la rupture

Questions liées à la propagation des fissures

- ▶ **Problématique**
 - ▶ Initiation de la fissuration.
 - ▶ Propagation de la fissure.
- ▶ **Autour de l'initiation de la fissuration**



Mathématiques pour la mécanique de la rupture

Questions liées à la propagation des fissures

- ▶ **Problématique**
 - ▶ Initiation de la fissuration.
 - ▶ Propagation de la fissure.
- ▶ **Autour de l'initiation de la fissuration**
 - ▶ Sous quelle condition ?



Mathématiques pour la mécanique de la rupture

Questions liées à la propagation des fissures

- ▶ **Problématique**
 - ▶ Initiation de la fissuration.
 - ▶ Propagation de la fissure.
- ▶ **Autour de l'initiation de la fissuration**
 - ▶ Sous quelle condition ?
 - ▶ À quel endroit ?



Mathématiques pour la mécanique de la rupture

Questions liées à la propagation des fissures

- ▶ **Problématique**
 - ▶ Initiation de la fissuration.
 - ▶ Propagation de la fissure.
- ▶ **Autour de l'initiation de la fissuration**
 - ▶ Sous quelle condition ?
 - ▶ À quel endroit ?
- ▶ **Autour de la propagation de la fissure**



Mathématiques pour la mécanique de la rupture

Questions liées à la propagation des fissures

- ▶ **Problématique**
 - ▶ Initiation de la fissuration.
 - ▶ Propagation de la fissure.
- ▶ **Autour de l'initiation de la fissuration**
 - ▶ Sous quelle condition ?
 - ▶ À quel endroit ?
- ▶ **Autour de la propagation de la fissure**
 - ▶ Quel parcours ?



Mathématiques pour la mécanique de la rupture

Questions liées à la propagation des fissures

- ▶ **Problématique**
 - ▶ Initiation de la fissuration.
 - ▶ Propagation de la fissure.
- ▶ **Autour de l'initiation de la fissuration**
 - ▶ Sous quelle condition ?
 - ▶ À quel endroit ?
- ▶ **Autour de la propagation de la fissure**
 - ▶ Quel parcours ?
 - ▶ Quelle vitesse ?



Mathématiques pour la mécanique de la rupture

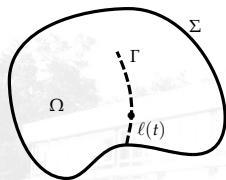
Questions liées à la propagation des fissures

- ▶ **Problématique**
 - ▶ Initiation de la fissuration.
 - ▶ Propagation de la fissure.
- ▶ **Autour de l'initiation de la fissuration**
 - ▶ Sous quelle condition ?
 - ▶ À quel endroit ?
- ▶ **Autour de la propagation de la fissure**
 - ▶ Quel parcours ?
 - ▶ Quelle vitesse ?
- ▶ **Problématique commune** : critère de fissuration en rupture fragile.



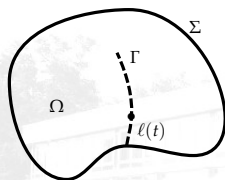
Mathématiques pour la mécanique de la rupture

Quelques mots de la théorie de Griffith (1920)



Mathématiques pour la mécanique de la rupture

Quelques mots de la théorie de Griffith (1920)



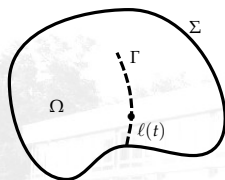
► Géométrie de la fissuration connue

- Γ : courbe où se développe la fissure.
- $l(t)$: longueur de la fissure au temps t .



Mathématiques pour la mécanique de la rupture

Quelques mots de la théorie de Griffith (1920)



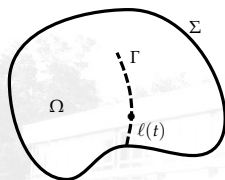
► Géométrie de la fissuration connue

- Γ : courbe où se développe la fissure.
- $l(t)$: longueur de la fissure au temps t .

► Cadre énergétique

Mathématiques pour la mécanique de la rupture

Quelques mots de la théorie de Griffith (1920)



► Géométrie de la fissuration connue

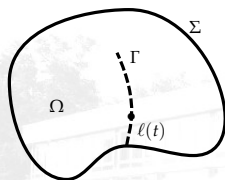
- Γ : courbe où se développe la fissure.
- $\ell(t)$: longueur de la fissure au temps t .

► Cadre énergétique

- Énergie potentielle $W(\ell)$ du matériau avec fissure ℓ .

Mathématiques pour la mécanique de la rupture

Quelques mots de la théorie de Griffith (1920)



► Géométrie de la fissuration connue

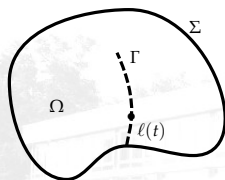
- Γ : courbe où se développe la fissure.
- $\ell(t)$: longueur de la fissure au temps t .

► Cadre énergétique

- Énergie potentielle $W(\ell)$ du matériau avec fissure ℓ .
- $P(t, \ell) = t^2 W(\ell)$: énergie potentielle du matériau à t .

Mathématiques pour la mécanique de la rupture

Quelques mots de la théorie de Griffith (1920)



► Géométrie de la fissuration connue

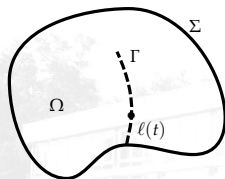
- Γ : courbe où se développe la fissure.
- $\ell(t)$: longueur de la fissure au temps t .

► Cadre énergétique

- Énergie potentielle $W(\ell)$ du matériau avec fissure ℓ .
- $P(t, \ell) = t^2 W(\ell)$: énergie potentielle du matériau à t .
- Taux de restitution d'énergie potentielle : $G(t, \ell) = -t^2 W'(\ell)$.

Mathématiques pour la mécanique de la rupture

Quelques mots de la théorie de Griffith (1920)



► Géométrie de la fissuration connue

- Γ : courbe où se développe la fissure.
- $\ell(t)$: longueur de la fissure au temps t .

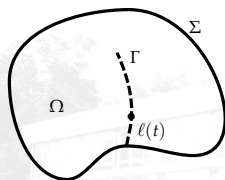
► Cadre énergétique

- Énergie potentielle $W(\ell)$ du matériau avec fissure ℓ .
- $P(t, \ell) = t^2 W(\ell)$: énergie potentielle du matériau à t .
- Taux de restitution d'énergie potentielle : $G(t, \ell) = -t^2 W'(\ell)$.

► Axiomes

Mathématiques pour la mécanique de la rupture

Quelques mots de la théorie de Griffith (1920)



► Géométrie de la fissuration connue

- Γ : courbe où se développe la fissure.
- $\ell(t)$: longueur de la fissure au temps t .

► Cadre énergétique

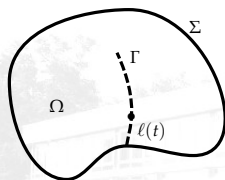
- Énergie potentielle $W(\ell)$ du matériau avec fissure ℓ .
- $P(t, \ell) = t^2 W(\ell)$: énergie potentielle du matériau à t .
- Taux de restitution d'énergie potentielle : $G(t, \ell) = -t^2 W'(\ell)$.

► Axiomes

- Irréversibilité : $\ell'(t) \geq 0$.

Mathématiques pour la mécanique de la rupture

Quelques mots de la théorie de Griffith (1920)



► Géométrie de la fissuration connue

- Γ : courbe où se développe la fissure.
- $l(t)$: longueur de la fissure au temps t .

► Cadre énergétique

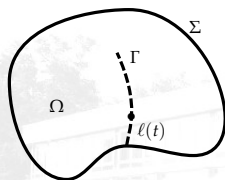
- Énergie potentielle $W(l)$ du matériau avec fissure l .
- $P(t, l) = t^2 W(l)$: énergie potentielle du matériau à t .
- Taux de restitution d'énergie potentielle : $G(t, l) = -t^2 W'(l)$.

► Axiomes

- Irréversibilité : $l'(t) \geq 0$.
- Stabilité : $G(t, l(t)) \leq k$.

Mathématiques pour la mécanique de la rupture

Quelques mots de la théorie de Griffith (1920)



► Géométrie de la fissuration connue

- Γ : courbe où se développe la fissure.
- $l(t)$: longueur de la fissure au temps t .

► Cadre énergétique

- Énergie potentielle $W(l)$ du matériau avec fissure l .
- $P(t, l) = t^2 W(l)$: énergie potentielle du matériau à t .
- Taux de restitution d'énergie potentielle : $G(t, l) = -t^2 W'(l)$.

► Axiomes

- Irréversibilité : $l'(t) \geq 0$.
- Stabilité : $G(t, l(t)) \leq k$.
- Activation : $[G(t, l(t)) - k]l'(t) = 0$.

Mathématiques pour la mécanique de la rupture

Quelques mots de la théorie de Griffith (1920)



Mathématiques pour la mécanique de la rupture

Quelques mots de la théorie de Griffith (1920)

- ▶ **Résumé** : $\ell(t) \in [0, L]$.
 - ▶ $P(t, \ell) = t^2 W(\ell)$ et $G(t, \ell) = -t^2 W'(\ell)$.
 - ▶ Irréversibilité : $\ell'(t) \geq 0$.
 - ▶ Stabilité : $G(t, \ell(t)) \leq k$.
 - ▶ Activation : $[G(t, \ell(t)) - k]\ell'(t) = 0$.



Mathématiques pour la mécanique de la rupture

Quelques mots de la théorie de Griffith (1920)

- ▶ **Résumé** : $\ell(t) \in [0, L]$.
 - ▶ $P(t, \ell) = t^2 W(\ell)$ et $G(t, \ell) = -t^2 W'(\ell)$.
 - ▶ Irréversibilité : $\ell'(t) \geq 0$.
 - ▶ Stabilité : $G(t, \ell(t)) \leq k$.
 - ▶ Activation : $[G(t, \ell(t)) - k]\ell'(t) = 0$.

Théorème. Si $W \in \mathcal{C}^2$ est strictement convexe, il existe $T > 0$ et $\ell \in \mathcal{C}^1([0, T])$ unique solution.



Mathématiques pour la mécanique de la rupture

Quelques mots de la théorie de Griffith (1920)

- ▶ **Résumé** : $\ell(t) \in [0, L]$.
 - ▶ $P(t, \ell) = t^2 W(\ell)$ et $G(t, \ell) = -t^2 W'(\ell)$.
 - ▶ Irréversibilité : $\ell'(t) \geq 0$.
 - ▶ Stabilité : $G(t, \ell(t)) \leq k$.
 - ▶ Activation : $[G(t, \ell(t)) - k]\ell'(t) = 0$.

Théorème. Si $W \in \mathcal{C}^2$ est strictement convexe, il existe $T > 0$ et $\ell \in \mathcal{C}^1([0, T])$ unique solution.

Preuve. On pose $\varphi_t(\ell) = P(t, \ell) + k\ell$

Mathématiques pour la mécanique de la rupture

Quelques mots de la théorie de Griffith (1920)

- ▶ **Résumé** : $\ell(t) \in [0, L]$.
 - ▶ $P(t, \ell) = t^2 W(\ell)$ et $G(t, \ell) = -t^2 W'(\ell)$.
 - ▶ Irréversibilité : $\ell'(t) \geq 0$.
 - ▶ Stabilité : $G(t, \ell(t)) \leq k$.
 - ▶ Activation : $[G(t, \ell(t)) - k]\ell'(t) = 0$.

Théorème. Si $W \in \mathcal{C}^2$ est strictement convexe, il existe $T > 0$ et $\ell \in \mathcal{C}^1([0, T])$ unique solution.

Preuve. On pose $\varphi_t(\ell) = P(t, \ell) + k\ell$; donc $\varphi'_t(\ell) = t^2 W'(\ell) + k$.

- ▶ **Résumé** : $\ell(t) \in [0, L]$.
 - ▶ $P(t, \ell) = t^2 W(\ell)$ et $G(t, \ell) = -t^2 W'(\ell)$.
 - ▶ Irréversibilité : $\ell'(t) \geq 0$.
 - ▶ Stabilité : $G(t, \ell(t)) \leq k$.
 - ▶ Activation : $[G(t, \ell(t)) - k]\ell'(t) = 0$.

Théorème. Si $W \in \mathcal{C}^2$ est strictement convexe, il existe $T > 0$ et $\ell \in \mathcal{C}^1([0, T])$ unique solution.

Preuve. On pose $\varphi_t(\ell) = P(t, \ell) + k\ell$; donc $\varphi'_t(\ell) = t^2 W'(\ell) + k$.

On pose $t_0 = \sqrt{-k/W'(0)}$ et $T = \sqrt{-k/W'(L)}$.

- ▶ **Résumé** : $\ell(t) \in [0, L]$.
 - ▶ $P(t, \ell) = t^2 W(\ell)$ et $G(t, \ell) = -t^2 W'(\ell)$.
 - ▶ Irréversibilité : $\ell'(t) \geq 0$.
 - ▶ Stabilité : $G(t, \ell(t)) \leq k$.
 - ▶ Activation : $[G(t, \ell(t)) - k]\ell'(t) = 0$.

Théorème. Si $W \in \mathcal{C}^2$ est strictement convexe, il existe $T > 0$ et $\ell \in \mathcal{C}^1([0, T])$ unique solution.

Preuve. On pose $\varphi_t(\ell) = P(t, \ell) + k\ell$; donc $\varphi_t'(\ell) = t^2 W'(\ell) + k$.

On pose $t_0 = \sqrt{-k/W'(0)}$ et $T = \sqrt{-k/W'(L)}$.

- ▶ Si $t \leq t_0$, $\ell_t^* = 0$ minimise φ_t .

- ▶ **Résumé** : $\ell(t) \in [0, L]$.
 - ▶ $P(t, \ell) = t^2 W(\ell)$ et $G(t, \ell) = -t^2 W'(\ell)$.
 - ▶ Irréversibilité : $\ell'(t) \geq 0$.
 - ▶ Stabilité : $G(t, \ell(t)) \leq k$.
 - ▶ Activation : $[G(t, \ell(t)) - k]\ell'(t) = 0$.

Théorème. Si $W \in \mathcal{C}^2$ est strictement convexe, il existe $T > 0$ et $\ell \in \mathcal{C}^1([0, T])$ unique solution.

Preuve. On pose $\varphi_t(\ell) = P(t, \ell) + k\ell$; donc $\varphi_t'(\ell) = t^2 W'(\ell) + k$.

On pose $t_0 = \sqrt{-k/W'(0)}$ et $T = \sqrt{-k/W'(L)}$.

- ▶ Si $t \leq t_0$, $\ell_t^* = 0$ minimise φ_t .
- ▶ Si $t_0 < t < T$, $\exists! \ell_t^*$ minimisant φ_t .

- ▶ **Résumé** : $\ell(t) \in [0, L]$.
 - ▶ $P(t, \ell) = t^2 W(\ell)$ et $G(t, \ell) = -t^2 W'(\ell)$.
 - ▶ Irréversibilité : $\ell'(t) \geq 0$.
 - ▶ Stabilité : $G(t, \ell(t)) \leq k$.
 - ▶ Activation : $[G(t, \ell(t)) - k]\ell'(t) = 0$.

Théorème. Si $W \in \mathcal{C}^2$ est strictement convexe, il existe $T > 0$ et $\ell \in \mathcal{C}^1([0, T])$ unique solution.

Preuve. On pose $\varphi_t(\ell) = P(t, \ell) + k\ell$; donc $\varphi_t'(\ell) = t^2 W'(\ell) + k$.

On pose $t_0 = \sqrt{-k/W'(0)}$ et $T = \sqrt{-k/W'(L)}$.

- ▶ Si $t \leq t_0$, $\ell_t^* = 0$ minimise φ_t .
- ▶ Si $t_0 < t < T$, $\exists! \ell_t^*$ minimisant φ_t .
- ▶ Si $t = T$, $\ell_t^* = L$ minimise φ_t .

- ▶ **Résumé** : $\ell(t) \in [0, L]$.
 - ▶ $P(t, \ell) = t^2 W(\ell)$ et $G(t, \ell) = -t^2 W'(\ell)$.
 - ▶ Irréversibilité : $\ell'(t) \geq 0$.
 - ▶ Stabilité : $G(t, \ell(t)) \leq k$.
 - ▶ Activation : $[G(t, \ell(t)) - k]\ell'(t) = 0$.

Théorème. Si $W \in \mathcal{C}^2$ est strictement convexe, il existe $T > 0$ et $\ell \in \mathcal{C}^1([0, T])$ unique solution.

Preuve. On pose $\varphi_t(\ell) = P(t, \ell) + k\ell$; donc $\varphi_t'(\ell) = t^2 W'(\ell) + k$.

On pose $t_0 = \sqrt{-k/W'(0)}$ et $T = \sqrt{-k/W'(L)}$.

- ▶ Si $t \leq t_0$, $\ell_t^* = 0$ minimise φ_t .
- ▶ Si $t_0 < t < T$, $\exists! \ell_t^*$ minimisant φ_t .
- ▶ Si $t = T$, $\ell_t^* = L$ minimise φ_t .

On voit que $\ell(t) = \ell_t^*$ satisfait les axiomes.

Mathématiques pour la mécanique de la rupture

Quelques mots de la théorie de Griffith (1920)

- ▶ **Résumé** : $\ell(t) \in [0, L]$.
 - ▶ $P(t, \ell) = t^2 W(\ell)$ et $G(t, \ell) = -t^2 W'(\ell)$.
 - ▶ Irréversibilité : $\ell'(t) \geq 0$.
 - ▶ Stabilité : $G(t, \ell(t)) \leq k$.
 - ▶ Activation : $[G(t, \ell(t)) - k]\ell'(t) = 0$.

Théorème. Si $W \in \mathcal{C}^2$ est strictement convexe, il existe $T > 0$ et $\ell \in \mathcal{C}^1([0, T])$ unique solution.

Preuve. On pose $\varphi_t(\ell) = P(t, \ell) + k\ell$; donc $\varphi_t'(\ell) = t^2 W'(\ell) + k$.

On pose $t_0 = \sqrt{-k/W'(0)}$ et $T = \sqrt{-k/W'(L)}$.

- ▶ Si $t \leq t_0$, $\ell_t^* = 0$ minimise φ_t .
- ▶ Si $t_0 < t < T$, $\exists! \ell_t^*$ minimisant φ_t .
- ▶ Si $t = T$, $\ell_t^* = L$ minimise φ_t .

On voit que $\ell(t) = \ell_t^*$ satisfait les axiomes. Il y a unicité. □

Mathématiques pour la mécanique de la rupture

Quelques mots de la théorie de Griffith (1920)

Théorème. Si $W \in \mathcal{C}^2$ est strictement convexe, il existe $T > 0$ et $\ell \in \mathcal{C}^1([0, T])$ unique solution.

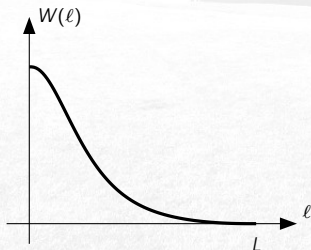


Mathématiques pour la mécanique de la rupture

Quelques mots de la théorie de Griffith (1920)

Théorème. Si $W \in \mathcal{C}^2$ est strictement convexe, il existe $T > 0$ et $\ell \in \mathcal{C}^1([0, T])$ unique solution.

- Problème : W n'est pas convexe.



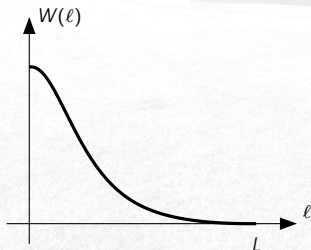
Mathématiques pour la mécanique de la rupture

Quelques mots de la théorie de Griffith (1920)

Théorème. Si $W \in \mathcal{C}^2$ est strictement convexe, il existe $T > 0$ et $\ell \in \mathcal{C}^1([0, T])$ unique solution.

- ▶ Problème : W n'est pas convexe.
- ▶ Idée : définir $\ell(t)$ comme solution de

$$\ell(t) = \underset{\ell}{\operatorname{argmin}}\{P(t, \ell) + k\ell\} = \underset{\ell}{\operatorname{argmin}}\{t^2 W(\ell) + k\ell\}.$$



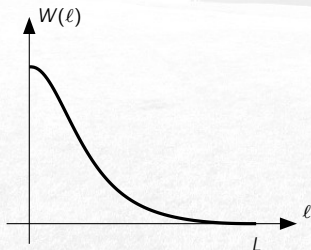
Mathématiques pour la mécanique de la rupture

Quelques mots de la théorie de Griffith (1920)

Théorème. Si $W \in \mathcal{C}^2$ est strictement convexe, il existe $T > 0$ et $\ell \in \mathcal{C}^1([0, T])$ unique solution.

- ▶ Problème : W n'est pas convexe.
- ▶ Idée : définir $\ell(t)$ comme solution de

$$\ell(t) = \underset{\ell}{\operatorname{argmin}}\{P(t, \ell) + k\ell\} = \underset{\ell}{\operatorname{argmin}}\{t^2 W(\ell) + k\ell\}.$$



- ▶ $\ell = 0$ est solution pour t petit.

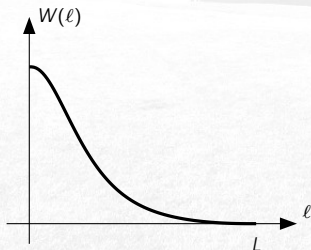
Mathématiques pour la mécanique de la rupture

Quelques mots de la théorie de Griffith (1920)

Théorème. Si $W \in \mathcal{C}^2$ est strictement convexe, il existe $T > 0$ et $\ell \in \mathcal{C}^1([0, T])$ unique solution.

- ▶ Problème : W n'est pas convexe.
- ▶ Idée : définir $\ell(t)$ comme solution de

$$\ell(t) = \underset{\ell}{\operatorname{argmin}}\{P(t, \ell) + k\ell\} = \underset{\ell}{\operatorname{argmin}}\{t^2 W(\ell) + k\ell\}.$$



- ▶ $\ell = 0$ est solution pour t petit.
- ▶ $\ell = 0$ est solution tant que

$$t^2 W(0) \leq t^2 W(\ell) + k\ell.$$

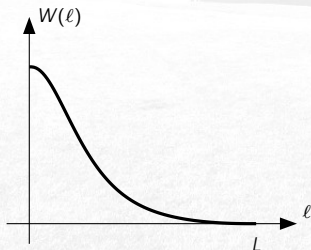
Mathématiques pour la mécanique de la rupture

Quelques mots de la théorie de Griffith (1920)

Théorème. Si $W \in \mathcal{C}^2$ est strictement convexe, il existe $T > 0$ et $\ell \in \mathcal{C}^1([0, T])$ unique solution.

- ▶ Problème : W n'est pas convexe.
- ▶ Idée : définir $\ell(t)$ comme solution de

$$\ell(t) = \underset{\ell}{\operatorname{argmin}}\{P(t, \ell) + k\ell\} = \underset{\ell}{\operatorname{argmin}}\{t^2 W(\ell) + k\ell\}.$$



- ▶ $\ell = 0$ est solution pour t petit.
- ▶ $\ell = 0$ est solution tant que

$$W(\ell) \geq W(0) - \frac{kt^2}{\ell}.$$

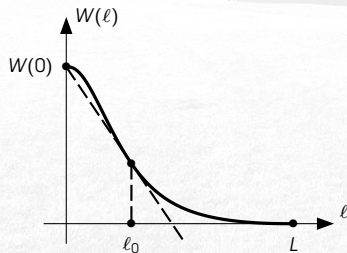
Mathématiques pour la mécanique de la rupture

Quelques mots de la théorie de Griffith (1920)

Théorème. Si $W \in \mathcal{C}^2$ est strictement convexe, il existe $T > 0$ et $\ell \in \mathcal{C}^1([0, T])$ unique solution.

- ▶ Problème : W n'est pas convexe.
- ▶ Idée : définir $\ell(t)$ comme solution de

$$\ell(t) = \operatorname{argmin}_{\ell} \{P(t, \ell) + k\ell\} = \operatorname{argmin}_{\ell} \{t^2 W(\ell) + k\ell\}.$$



- ▶ $\ell = 0$ est solution pour t petit.
- ▶ $\ell = 0$ est solution tant que

$$W(\ell) \geq W(0) - \frac{kt^2}{\ell}.$$

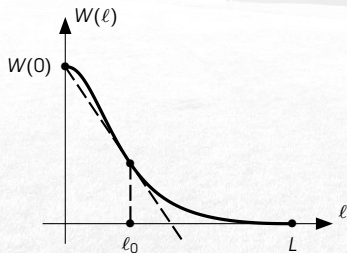
Mathématiques pour la mécanique de la rupture

Quelques mots de la théorie de Griffith (1920)

Théorème. Si $W \in \mathcal{C}^2$ est strictement convexe, il existe $T > 0$ et $\ell \in \mathcal{C}^1([0, T])$ unique solution.

- ▶ Problème : W n'est pas convexe.
- ▶ Idée : définir $\ell(t)$ comme solution de

$$\ell(t) = \operatorname{argmin}_{\ell} \{P(t, \ell) + k\ell\} = \operatorname{argmin}_{\ell} \{t^2 W(\ell) + k\ell\}.$$



- ▶ $\ell = 0$ est solution pour t petit.
- ▶ $\ell = 0$ est solution tant que

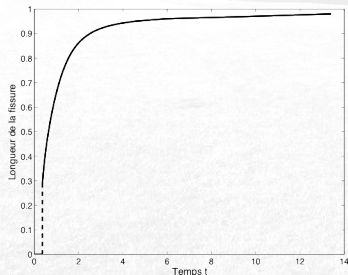
$$W(\ell) \geq W(0) - \frac{k\ell^2}{\ell}.$$

- ▶ W strict. convexe sur $[\ell_0, L]$.

Théorème. Si $W \in \mathcal{C}^2$ est strictement convexe, il existe $T > 0$ et $\ell \in \mathcal{C}^1([0, T])$ unique solution.

- ▶ Problème : W n'est pas convexe.
- ▶ Idée : définir $\ell(t)$ comme solution de

$$\ell(t) = \operatorname{argmin}_{\ell} \{P(t, \ell) + k\ell\} = \operatorname{argmin}_{\ell} \{t^2 W(\ell) + k\ell\}.$$



- ▶ $\ell = 0$ est solution pour t petit.
- ▶ $\ell = 0$ est solution tant que

$$W(\ell) \geq W(0) - \frac{kt^2}{\ell}.$$

- ▶ W strict. convexe sur $[\ell_0, L]$.

Mathématiques pour la mécanique de la rupture

Modèles mathématiques étudiés

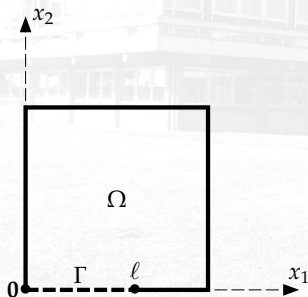
- ▶ Comment calculer l'énergie $W(\ell)$?



- ▶ Comment calculer l'énergie $W(\ell)$?
- ▶ **Cadre réaliste** : élasticité linéaire 3D
 - ▶ $\vec{u}(x_1, x_2, x_3)$: vecteur déplacement (inconnue).
 - ▶ $\vec{f}(x_1, x_2, x_3)$: vecteur chargement (connu).
 - ▶ EDP : « $L\vec{u} = \vec{f}$ », avec L opérateur linéaire.
 - ▶ Conditions aux limites.

► Comment calculer l'énergie $W(\ell)$?

► **Problème « jouet »** ($\Delta = \frac{\partial^2}{\partial x_1^2} + \frac{\partial^2}{\partial x_2^2}$)



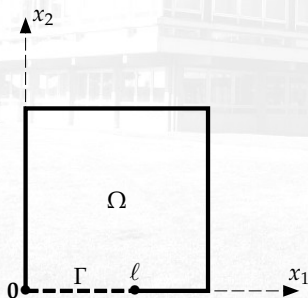
$$\left\{ \begin{array}{ll} -\Delta u(\mathbf{x}) & = f(\mathbf{x}) \quad \text{dans } \Omega, \\ u(\mathbf{x}) & = 0 \quad \text{sur } \partial\Omega \setminus \Gamma, \\ \frac{\partial u}{\partial x_2}(\mathbf{x}) & = 0 \quad \text{sur } \Gamma, \end{array} \right.$$

et

$$W(\ell) = - \int_{\Omega} |\nabla u|^2.$$

▶ Comment calculer l'énergie $W(\ell)$?

▶ **Problème « jouet »** ($\Delta = \frac{\partial^2}{\partial x_1^2} + \frac{\partial^2}{\partial x_2^2}$)



$$\left\{ \begin{array}{ll} -\Delta u(\mathbf{x}) & = f(\mathbf{x}) \quad \text{dans } \Omega, \\ u(\mathbf{x}) & = 0 \quad \text{sur } \partial\Omega \setminus \Gamma, \\ \frac{\partial u}{\partial x_2}(\mathbf{x}) & = 0 \quad \text{sur } \Gamma, \end{array} \right.$$

et

$$W(\ell) = - \int_{\Omega} |\nabla u|^2.$$

▮ **Question** : relier $W(\ell)$ au comportement de u en front de fissure ?

Mathématiques pour la mécanique de la rupture

Régularité des problèmes elliptiques



Mathématiques pour la mécanique de la rupture

Régularité des problèmes elliptiques

- **Constat** : si $u \in \mathcal{C}^k(\Omega)$, alors $f = -\Delta u \in \mathcal{C}^{k-2}(\Omega)$.



Mathématiques pour la mécanique de la rupture

Régularité des problèmes elliptiques

- **Constat** : si $u \in H^k(\Omega)$, alors $f = -\Delta u \in H^{k-2}(\Omega)$.



- **Constat** : si $u \in H^k(\Omega)$, alors $f = -\Delta u \in H^{k-2}(\Omega)$.

$$H^k(\Omega) = \left\{ u \in L^2(\Omega) ; \forall |\alpha| \leq k, \partial^\alpha u \in L^2(\Omega) \right\}.$$

- ▶ **Constat** : si $u \in H^k(\Omega)$, alors $f = -\Delta u \in H^{k-2}(\Omega)$.

$$H^k(\Omega) = \left\{ u \in L^2(\Omega) ; \forall |\alpha| \leq k, \partial^\alpha u \in L^2(\Omega) \right\}.$$

- ▶ Remarque : si $f \in L^2(\Omega)$, $\exists ! u \in H^1(\Omega)$ solution du pb.

- ▶ **Constat** : si $u \in H^k(\Omega)$, alors $f = -\Delta u \in H^{k-2}(\Omega)$.

$$H^k(\Omega) = \left\{ u \in L^2(\Omega) ; \forall |\alpha| \leq k, \partial^\alpha u \in L^2(\Omega) \right\}.$$

- ▶ Remarque : si $f \in L^2(\Omega)$, $\exists ! u \in H^1(\Omega)$ solution du pb.
- ▶ **Réciproque ?**

- ▶ **Constat** : si $u \in H^k(\Omega)$, alors $f = -\Delta u \in H^{k-2}(\Omega)$.

$$H^k(\Omega) = \left\{ u \in L^2(\Omega) ; \forall |\alpha| \leq k, \partial^\alpha u \in L^2(\Omega) \right\}.$$

- ▶ Remarque : si $f \in L^2(\Omega)$, $\exists ! u \in H^1(\Omega)$ solution du pb.
- ▶ **Réciproque ?**
 - ▶ OK dans \mathbb{R}^d :

- ▶ **Constat** : si $u \in H^k(\Omega)$, alors $f = -\Delta u \in H^{k-2}(\Omega)$.

$$H^k(\Omega) = \left\{ u \in L^2(\Omega) ; \forall |\alpha| \leq k, \partial^\alpha u \in L^2(\Omega) \right\}.$$

- ▶ Remarque : si $f \in L^2(\Omega)$, $\exists ! u \in H^1(\Omega)$ solution du pb.

- ▶ **Réciproque ?**

- ▶ OK dans \mathbb{R}^d :

$$H^k(\mathbb{R}^d) = \left\{ u \in L^2(\Omega) ; \left(1 + |\xi|^2 \right)^{\frac{k}{2}} \hat{u} \in L^2(\mathbb{R}^d) \right\}.$$

- ▶ **Constat** : si $u \in H^k(\Omega)$, alors $f = -\Delta u \in H^{k-2}(\Omega)$.

$$H^k(\Omega) = \left\{ u \in L^2(\Omega) ; \forall |\alpha| \leq k, \partial^\alpha u \in L^2(\Omega) \right\}.$$

- ▶ Remarque : si $f \in L^2(\Omega)$, $\exists ! u \in H^1(\Omega)$ solution du pb.

- ▶ **Réciproque ?**

- ▶ OK dans \mathbb{R}^d :

$$H^k(\mathbb{R}^d) = \left\{ u \in L^2(\Omega) ; \left(1 + |\xi|^2\right)^{\frac{k}{2}} \hat{u} \in L^2(\mathbb{R}^d) \right\}.$$

Si $u \in L^2$ et $-\Delta u \in L^2$, alors $u - \Delta u \in L^2$

- ▶ **Constat** : si $u \in H^k(\Omega)$, alors $f = -\Delta u \in H^{k-2}(\Omega)$.

$$H^k(\Omega) = \left\{ u \in L^2(\Omega) ; \forall |\alpha| \leq k, \partial^\alpha u \in L^2(\Omega) \right\}.$$

- ▶ Remarque : si $f \in L^2(\Omega)$, $\exists ! u \in H^1(\Omega)$ solution du pb.

- ▶ **Réciproque ?**

- ▶ OK dans \mathbb{R}^d :

$$H^k(\mathbb{R}^d) = \left\{ u \in L^2(\Omega) ; (1 + |\xi|^2)^{\frac{k}{2}} \hat{u} \in L^2(\mathbb{R}^d) \right\}.$$

Si $u \in L^2$ et $-\Delta u \in L^2$, alors $u - \Delta u \in L^2$ et

$$\mathcal{F}[u - \Delta u](\xi) = (1 + |\xi|^2) \hat{u}(\xi),$$

- ▶ **Constat** : si $u \in H^k(\Omega)$, alors $f = -\Delta u \in H^{k-2}(\Omega)$.

$$H^k(\Omega) = \left\{ u \in L^2(\Omega) ; \forall |\alpha| \leq k, \partial^\alpha u \in L^2(\Omega) \right\}.$$

- ▶ Remarque : si $f \in L^2(\Omega)$, $\exists ! u \in H^1(\Omega)$ solution du pb.

- ▶ **Réciproque ?**

- ▶ OK dans \mathbb{R}^d :

$$H^k(\mathbb{R}^d) = \left\{ u \in L^2(\Omega) ; (1 + |\xi|^2)^{\frac{k}{2}} \hat{u} \in L^2(\mathbb{R}^d) \right\}.$$

Si $u \in L^2$ et $-\Delta u \in L^2$, alors $u - \Delta u \in L^2$ et

$$\mathcal{F}[u - \Delta u](\xi) = (1 + |\xi|^2) \hat{u}(\xi),$$

donc $u \in H^2(\mathbb{R}^d)$.

- ▶ **Constat** : si $u \in H^k(\Omega)$, alors $f = -\Delta u \in H^{k-2}(\Omega)$.

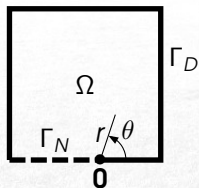
$$H^k(\Omega) = \left\{ u \in L^2(\Omega) ; \forall |\alpha| \leq k, \partial^\alpha u \in L^2(\Omega) \right\}.$$

- ▶ Remarque : si $f \in L^2(\Omega)$, $\exists ! u \in H^1(\Omega)$ solution du pb.
- ▶ **Réciproque ?**
 - ▶ Pas OK dans Ω en général.

- ▶ **Constat** : si $u \in H^k(\Omega)$, alors $f = -\Delta u \in H^{k-2}(\Omega)$.

$$H^k(\Omega) = \left\{ u \in L^2(\Omega) ; \forall |\alpha| \leq k, \partial^\alpha u \in L^2(\Omega) \right\}.$$

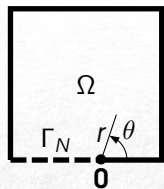
- ▶ Remarque : si $f \in L^2(\Omega)$, $\exists ! u \in H^1(\Omega)$ solution du pb.
- ▶ **Réciproque ?**
 - ▶ Pas OK dans Ω en général.



- ▶ **Constat** : si $u \in H^k(\Omega)$, alors $f = -\Delta u \in H^{k-2}(\Omega)$.

$$H^k(\Omega) = \left\{ u \in L^2(\Omega) ; \forall |\alpha| \leq k, \partial^\alpha u \in L^2(\Omega) \right\}.$$

- ▶ Remarque : si $f \in L^2(\Omega)$, $\exists ! u \in H^1(\Omega)$ solution du pb.
- ▶ **Réciproque ?**
 - ▶ Pas OK dans Ω en général.

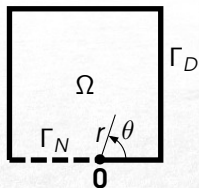


Soit $u(r, \theta) = \eta(r)s(r, \theta)$, avec $s(r, \theta) = \sqrt{r} \sin\left(\frac{\theta}{2}\right)$,
et $\eta = 1$ pour $r < r_*$ et $\eta = 0$ pour $r > r_*$.

- ▶ **Constat** : si $u \in H^k(\Omega)$, alors $f = -\Delta u \in H^{k-2}(\Omega)$.

$$H^k(\Omega) = \left\{ u \in L^2(\Omega) ; \forall |\alpha| \leq k, \partial^\alpha u \in L^2(\Omega) \right\}.$$

- ▶ Remarque : si $f \in L^2(\Omega)$, $\exists ! u \in H^1(\Omega)$ solution du pb.
- ▶ **Réciproque ?**
 - ▶ Pas OK dans Ω en général.



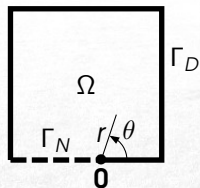
Soit $u(r, \theta) = \eta(r)s(r, \theta)$, avec $s(r, \theta) = \sqrt{r} \sin\left(\frac{\theta}{2}\right)$,
et $\eta = 1$ pour $r < r_*$ et $\eta = 0$ pour $r > r_*$.

$$\Delta u = \eta \Delta s + 2 \nabla \eta \cdot \nabla s + \Delta \eta s$$

- ▶ **Constat** : si $u \in H^k(\Omega)$, alors $f = -\Delta u \in H^{k-2}(\Omega)$.

$$H^k(\Omega) = \left\{ u \in L^2(\Omega) ; \forall |\alpha| \leq k, \partial^\alpha u \in L^2(\Omega) \right\}.$$

- ▶ Remarque : si $f \in L^2(\Omega)$, $\exists ! u \in H^1(\Omega)$ solution du pb.
- ▶ **Réciproque ?**
 - ▶ Pas OK dans Ω en général.



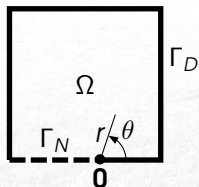
Soit $u(r, \theta) = \eta(r)s(r, \theta)$, avec $s(r, \theta) = \sqrt{r} \sin\left(\frac{\theta}{2}\right)$,
et $\eta = 1$ pour $r < r_*$ et $\eta = 0$ pour $r > r_*$.

$$\Delta u = 2\nabla\eta \cdot \nabla s + \Delta\eta s$$

- ▶ **Constat** : si $u \in H^k(\Omega)$, alors $f = -\Delta u \in H^{k-2}(\Omega)$.

$$H^k(\Omega) = \left\{ u \in L^2(\Omega) ; \forall |\alpha| \leq k, \partial^\alpha u \in L^2(\Omega) \right\}.$$

- ▶ Remarque : si $f \in L^2(\Omega)$, $\exists ! u \in H^1(\Omega)$ solution du pb.
- ▶ **Réciproque ?**
 - ▶ Pas OK dans Ω en général.



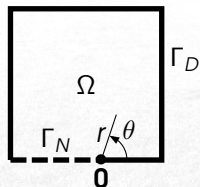
Soit $u(r, \theta) = \eta(r)s(r, \theta)$, avec $s(r, \theta) = \sqrt{r} \sin\left(\frac{\theta}{2}\right)$,
et $\eta = 1$ pour $r < r_*$ et $\eta = 0$ pour $r > r_*$.

$$\Delta u = 2\nabla\eta \cdot \nabla s + \Delta\eta s \in \mathcal{C}^\infty(\bar{\Omega}) \subset L^2(\Omega).$$

- ▶ **Constat** : si $u \in H^k(\Omega)$, alors $f = -\Delta u \in H^{k-2}(\Omega)$.

$$H^k(\Omega) = \left\{ u \in L^2(\Omega) ; \forall |\alpha| \leq k, \partial^\alpha u \in L^2(\Omega) \right\}.$$

- ▶ Remarque : si $f \in L^2(\Omega)$, $\exists ! u \in H^1(\Omega)$ solution du pb.
- ▶ **Réciproque ?**
 - ▶ Pas OK dans Ω en général.



Soit $u(r, \theta) = \eta(r)s(r, \theta)$, avec $s(r, \theta) = \sqrt{r} \sin\left(\frac{\theta}{2}\right)$,
et $\eta = 1$ pour $r < r_*$ et $\eta = 0$ pour $r > r_*$.

$$\Delta u = 2\nabla\eta \cdot \nabla s + \Delta\eta s \in \mathcal{C}^\infty(\bar{\Omega}) \subset L^2(\Omega).$$

Pourtant $u \notin H^2(\Omega)$.

Mathématiques pour la mécanique de la rupture

Singularités des problèmes elliptiques



Mathématiques pour la mécanique de la rupture

Singularités des problèmes elliptiques

- ▶ **Le problème de Dirichlet**



► Le problème de Dirichlet

► Dans un ouvert régulier

Théorème. Si $f \in L^2(\Omega)$ et $\partial\Omega$ est de classe \mathcal{C}^2 , alors la solution $u \in H^1(\Omega)$ de

$$-\Delta u = f \text{ dans } \Omega, \quad u = 0 \text{ sur } \partial\Omega$$

satisfait $u \in H^2(\Omega)$.

► Le problème de Dirichlet

► Dans un polygone

Théorème. Si $f \in L^2(\Omega)$ et $\partial\Omega$ possède un sommet d'angle ω , alors la solution $u \in H^1(\Omega)$ de

$$-\Delta u = f \text{ dans } \Omega, \quad u = 0 \text{ sur } \partial\Omega$$

satisfait $u = u_{\text{reg}} + \lambda r^\alpha \sin(\alpha\theta)$, avec $u_{\text{reg}} \in H^2(\Omega)$ et $\alpha = \frac{\pi}{\omega}$.

Remarque. $r^\alpha \sin(\alpha\theta) \in H^2(\Omega)$ ssi $\alpha > 1$.

► Le problème de Dirichlet

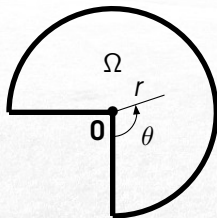
► Dans un polygone

Théorème. Si $f \in L^2(\Omega)$ et $\partial\Omega$ possède un sommet d'angle ω , alors la solution $u \in H^1(\Omega)$ de

$$-\Delta u = f \text{ dans } \Omega, \quad u = 0 \text{ sur } \partial\Omega$$

satisfait $u = u_{\text{reg}} + \lambda r^\alpha \sin(\alpha\theta)$, avec $u_{\text{reg}} \in H^2(\Omega)$ et $\alpha = \frac{\pi}{\omega}$.

Remarque. $r^\alpha \sin(\alpha\theta) \in H^2(\Omega)$ ssi $\alpha > 1$.



► Le problème de Dirichlet

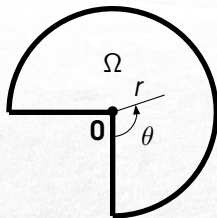
► Dans un polygone

Théorème. Si $f \in L^2(\Omega)$ et $\partial\Omega$ possède un sommet d'angle ω , alors la solution $u \in H^1(\Omega)$ de

$$-\Delta u = f \text{ dans } \Omega, \quad u = 0 \text{ sur } \partial\Omega$$

satisfait $u = u_{\text{reg}} + \lambda r^\alpha \sin(\alpha\theta)$, avec $u_{\text{reg}} \in H^2(\Omega)$ et $\alpha = \frac{\pi}{\omega}$.

Remarque. $r^\alpha \sin(\alpha\theta) \in H^2(\Omega)$ ssi $\alpha > 1$.



Le gradient du déplacement n'est pas borné :

$$\nabla u \simeq r^{-\frac{1}{3}}$$

► Le problème mixte

Théorème. Si $f \in L^2(\Omega)$ et $\partial\Omega$ possède un sommet d'angle ω , alors la solution $u \in H^1(\Omega)$ de

$$-\Delta u = f \text{ dans } \Omega, \quad u = 0 \text{ sur } \partial\Gamma_D, \quad \partial_\nu u = 0 \text{ sur } \Gamma_N$$

satisfait $u = u_{\text{reg}} + \lambda r^\alpha \sin(\alpha\theta)$, avec $u_{\text{reg}} \in H^2(\Omega)$ et $\alpha = \frac{\pi}{2\omega}$.

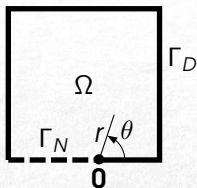
► Le problème mixte

Théorème. Si $f \in L^2(\Omega)$ et $\partial\Omega$ possède un sommet d'angle ω , alors la solution $u \in H^1(\Omega)$ de

$$-\Delta u = f \text{ dans } \Omega, \quad u = 0 \text{ sur } \partial\Gamma_D, \quad \partial_\nu u = 0 \text{ sur } \Gamma_N$$

satisfait $u = u_{\text{reg}} + \lambda r^\alpha \sin(\alpha\theta)$, avec $u_{\text{reg}} \in H^2(\Omega)$ et $\alpha = \frac{\pi}{2\omega}$.

► **Remarque.** Pour la fissure $\omega = \pi$.



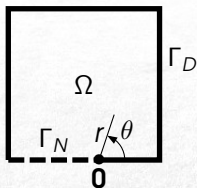
► Le problème mixte

Théorème. Si $f \in L^2(\Omega)$ et $\partial\Omega$ possède un sommet d'angle ω , alors la solution $u \in H^1(\Omega)$ de

$$-\Delta u = f \text{ dans } \Omega, \quad u = 0 \text{ sur } \partial\Gamma_D, \quad \partial_\nu u = 0 \text{ sur } \Gamma_N$$

satisfait $u = u_{\text{reg}} + \lambda r^\alpha \sin(\alpha\theta)$, avec $u_{\text{reg}} \in H^2(\Omega)$ et $\alpha = \frac{\pi}{2\omega}$.

► **Remarque.** Pour la fissure $\omega = \pi$.



λ : facteur d'intensité de contrainte (SIF).

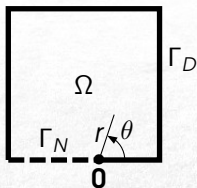
► Le problème mixte

Théorème. Si $f \in L^2(\Omega)$ et $\partial\Omega$ possède un sommet d'angle ω , alors la solution $u \in H^1(\Omega)$ de

$$-\Delta u = f \text{ dans } \Omega, \quad u = 0 \text{ sur } \partial\Gamma_D, \quad \partial_\nu u = 0 \text{ sur } \Gamma_N$$

satisfait $u = u_{\text{reg}} + \lambda r^\alpha \sin(\alpha\theta)$, avec $u_{\text{reg}} \in H^2(\Omega)$ et $\alpha = \frac{\pi}{2\omega}$.

► **Remarque.** Pour la fissure $\omega = \pi$.



λ : facteur d'intensité de contrainte (SIF).

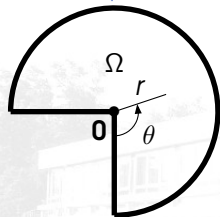
Lien avec le taux de restitution d'énergie :

$$W'(\ell) = -\lambda^2 \frac{\pi}{4}.$$

Mathématiques pour la mécanique de la rupture

Enjeux numériques

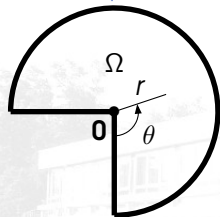




► **Problème modèle :**

$$\begin{cases} -\Delta u = f & \text{dans } \Omega, \\ u = 0 & \text{sur } \partial\Omega. \end{cases}$$

$$\mathcal{H} = H_0^1(\Omega) = \{u \in H^1(\Omega) ; u = 0 \text{ sur } \partial\Omega\}.$$

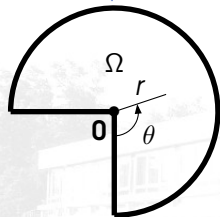


► **Problème modèle :**

$$\begin{cases} -\Delta u = f & \text{dans } \Omega, \\ u = 0 & \text{sur } \partial\Omega. \end{cases}$$

$$\mathcal{H} = H_0^1(\Omega) = \{u \in H^1(\Omega) ; u = 0 \text{ sur } \partial\Omega\}.$$

► **Formulation variationnelle :** on cherche $u \in \mathcal{H}$ et



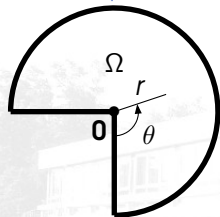
► **Problème modèle :**

$$\begin{cases} -\Delta u = f & \text{dans } \Omega, \\ u = 0 & \text{sur } \partial\Omega. \end{cases}$$

$$\mathcal{H} = H_0^1(\Omega) = \{u \in H^1(\Omega) ; u = 0 \text{ sur } \partial\Omega\}.$$

► **Formulation variationnelle :** on cherche $u \in \mathcal{H}$ et

$$-\Delta u = f$$



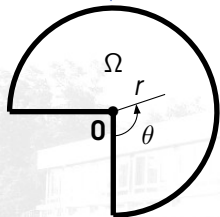
► **Problème modèle :**

$$\begin{cases} -\Delta u = f & \text{dans } \Omega, \\ u = 0 & \text{sur } \partial\Omega. \end{cases}$$

$$\mathcal{H} = H_0^1(\Omega) = \{u \in H^1(\Omega) ; u = 0 \text{ sur } \partial\Omega\}.$$

► **Formulation variationnelle :** on cherche $u \in \mathcal{H}$ et

$$\forall v \in \mathcal{H} \quad -\Delta u v = f v$$



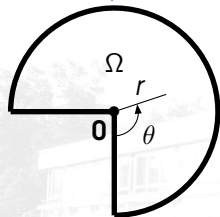
► **Problème modèle :**

$$\begin{cases} -\Delta u = f & \text{dans } \Omega, \\ u = 0 & \text{sur } \partial\Omega. \end{cases}$$

$$\mathcal{H} = H_0^1(\Omega) = \{u \in H^1(\Omega) ; u = 0 \text{ sur } \partial\Omega\}.$$

► **Formulation variationnelle :** on cherche $u \in \mathcal{H}$ et

$$\forall v \in \mathcal{H} \quad - \int_{\Omega} \Delta u v = \int_{\Omega} f v$$



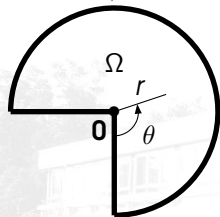
► **Problème modèle :**

$$\begin{cases} -\Delta u = f & \text{dans } \Omega, \\ u = 0 & \text{sur } \partial\Omega. \end{cases}$$

$$\mathcal{H} = H_0^1(\Omega) = \{u \in H^1(\Omega) ; u = 0 \text{ sur } \partial\Omega\}.$$

► **Formulation variationnelle :** on cherche $u \in \mathcal{H}$ et

$$\forall v \in \mathcal{H} \quad - \int_{\partial\Omega} \partial_\nu u v + \int_{\Omega} \nabla u \cdot \nabla v = \int_{\Omega} f v$$



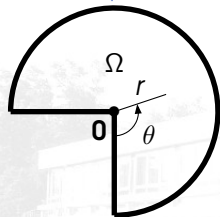
► **Problème modèle :**

$$\begin{cases} -\Delta u = f & \text{dans } \Omega, \\ u = 0 & \text{sur } \partial\Omega. \end{cases}$$

$$\mathcal{H} = H_0^1(\Omega) = \{u \in H^1(\Omega) ; u = 0 \text{ sur } \partial\Omega\}.$$

► **Formulation variationnelle :** on cherche $u \in \mathcal{H}$ et

$$\forall v \in \mathcal{H} \quad \int_{\Omega} \nabla u \cdot \nabla v = \int_{\Omega} f v \quad (\text{P})$$



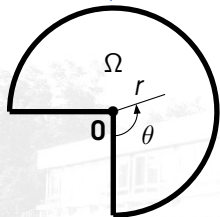
► **Problème modèle :**

$$\begin{cases} -\Delta u = f & \text{dans } \Omega, \\ u = 0 & \text{sur } \partial\Omega. \end{cases}$$

$$\mathcal{H} = H_0^1(\Omega) = \{u \in H^1(\Omega) ; u = 0 \text{ sur } \partial\Omega\}.$$

► **Approximation de Galerkin :** $\mathcal{H}_n \subset \mathcal{H}$ avec $\dim \mathcal{H}_n = n$.

$$\forall v_n \in \mathcal{H}_n \quad \int_{\Omega} \nabla u_n \cdot \nabla v_n = \int_{\Omega} f v_n \quad (\text{P}_n)$$



► **Problème modèle :**

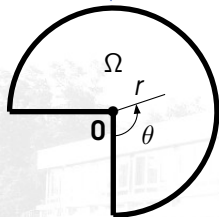
$$\begin{cases} -\Delta u = f & \text{dans } \Omega, \\ u = 0 & \text{sur } \partial\Omega. \end{cases}$$

$$\mathcal{H} = H_0^1(\Omega) = \{u \in H^1(\Omega) ; u = 0 \text{ sur } \partial\Omega\}.$$

► **Approximation de Galerkin :** $\mathcal{H}_n \subset \mathcal{H}$ avec $\dim \mathcal{H}_n = n$.

$$\forall v_n \in \mathcal{H}_n \quad \int_{\Omega} \nabla u_n \cdot \nabla v_n = \int_{\Omega} f v_n \quad (\text{P}_n)$$

► (P_n) est un système linéaire $n \times n$: si $u_n = \sum_{j=1}^n \alpha_j \phi_j$.



► **Problème modèle :**

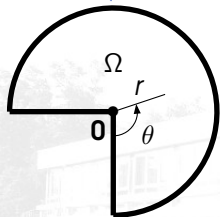
$$\begin{cases} -\Delta u = f & \text{dans } \Omega, \\ u = 0 & \text{sur } \partial\Omega. \end{cases}$$

$$\mathcal{H} = H_0^1(\Omega) = \{u \in H^1(\Omega) ; u = 0 \text{ sur } \partial\Omega\}.$$

► **Approximation de Galerkin :** $\mathcal{H}_n \subset \mathcal{H}$ avec $\dim \mathcal{H}_n = n$.

$$\forall v_n \in \mathcal{H}_n \quad \sum_{j=1}^n \alpha_j \int_{\Omega} \nabla \phi_j \cdot \nabla v_n = \int_{\Omega} f v_n$$

► (P_n) est un système linéaire $n \times n$: si $u_n = \sum_{j=1}^n \alpha_j \phi_j$.



► **Problème modèle :**

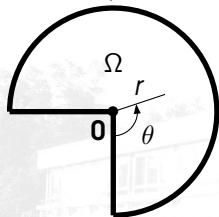
$$\begin{cases} -\Delta u = f & \text{dans } \Omega, \\ u = 0 & \text{sur } \partial\Omega. \end{cases}$$

$$\mathcal{H} = H_0^1(\Omega) = \{u \in H^1(\Omega) ; u = 0 \text{ sur } \partial\Omega\}.$$

► **Approximation de Galerkin :** $\mathcal{H}_n \subset \mathcal{H}$ avec $\dim \mathcal{H}_n = n$.

$$\forall i = 1, \dots, n, \quad \sum_{j=1}^n \alpha_j \int_{\Omega} \nabla \phi_j \cdot \nabla \phi_i = \int_{\Omega} f \phi_i$$

► (P_n) est un système linéaire $n \times n$: si $u_n = \sum_{j=1}^n \alpha_j \phi_j$.



► **Problème modèle :**

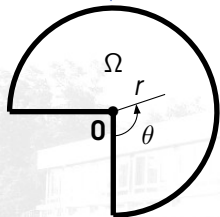
$$\begin{cases} -\Delta u = f & \text{dans } \Omega, \\ u = 0 & \text{sur } \partial\Omega. \end{cases}$$

$$\mathcal{H} = H_0^1(\Omega) = \{u \in H^1(\Omega) ; u = 0 \text{ sur } \partial\Omega\}.$$

► **Approximation de Galerkin :** $\mathcal{H}_n \subset \mathcal{H}$ avec $\dim \mathcal{H}_n = n$.

$$\forall i = 1, \dots, n, \quad \sum_{j=1}^n \alpha_j \mathbb{K}_{ij} = \int_{\Omega} f \phi_i$$

► (P_n) est un système linéaire $n \times n$: si $u_n = \sum_{j=1}^n \alpha_j \phi_j$.



► **Problème modèle :**

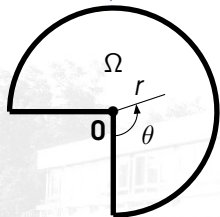
$$\begin{cases} -\Delta u = f & \text{dans } \Omega, \\ u = 0 & \text{sur } \partial\Omega. \end{cases}$$

$$\mathcal{H} = H_0^1(\Omega) = \{u \in H^1(\Omega) ; u = 0 \text{ sur } \partial\Omega\}.$$

► **Approximation de Galerkin :** $\mathcal{H}_n \subset \mathcal{H}$ avec $\dim \mathcal{H}_n = n$.

$$\forall i = 1, \dots, n, \quad \sum_{j=1}^n \alpha_j \mathbb{K}_{ij} = \mathbb{B}_i$$

► (P_n) est un système linéaire $n \times n$: si $u_n = \sum_{j=1}^n \alpha_j \phi_j$.



► **Problème modèle :**

$$\begin{cases} -\Delta u = f & \text{dans } \Omega, \\ u = 0 & \text{sur } \partial\Omega. \end{cases}$$

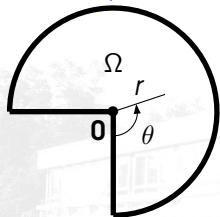
$$\mathcal{H} = H_0^1(\Omega) = \{u \in H^1(\Omega) ; u = 0 \text{ sur } \partial\Omega\}.$$

► **Approximation de Galerkin :** $\mathcal{H}_n \subset \mathcal{H}$ avec $\dim \mathcal{H}_n = n$.

$$\mathbb{K}\alpha = \mathbb{B}$$

► (P_n) est un système linéaire $n \times n$: si $u_n = \sum_{j=1}^n \alpha_j \phi_j$.

$$\mathbb{K}_{ij} = \int_{\Omega} \nabla \phi_j \cdot \nabla \phi_i \quad \mathbb{B}_i = \int_{\Omega} f \phi_i.$$



- **Problème modèle :**

$$\begin{cases} -\Delta u = f & \text{dans } \Omega, \\ u = 0 & \text{sur } \partial\Omega. \end{cases}$$

$$\mathcal{H} = H_0^1(\Omega) = \{u \in H^1(\Omega) ; u = 0 \text{ sur } \partial\Omega\}.$$

- **Approximation de Galerkin :** $\mathcal{H}_n \subset \mathcal{H}$ avec $\dim \mathcal{H}_n = n$.

$$\mathbb{K}\alpha = \mathbb{B}$$

- (P_n) est un système linéaire $n \times n$: si $u_n = \sum_{j=1}^n \alpha_j \phi_j$.

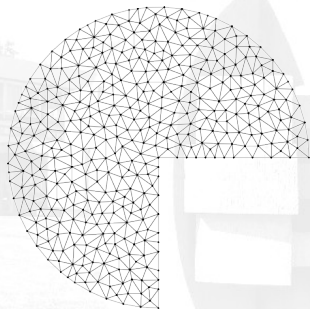
$$\mathbb{K}_{ij} = \int_{\Omega} \nabla \phi_j \cdot \nabla \phi_i \quad \mathbb{B}_i = \int_{\Omega} f \phi_i.$$

- **Comment choisir \mathcal{H}_n et la base (ϕ_j) ?**

- ▶ **Méthodes des éléments finis**



- ▶ **Méthodes des éléments finis**
 - ▶ Maillage du domaine

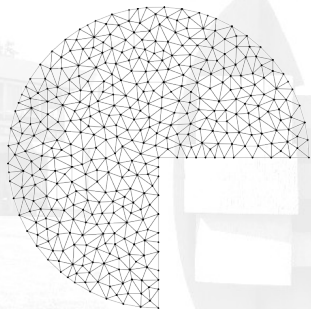


- ▶ **Méthodes des éléments finis**

- ▶ Maillage du domaine

- ▶ Triangulation \mathcal{T}_n :

$$\bar{\Omega} = \bigcup_{K \in \mathcal{T}_n} K$$



► Méthodes des éléments finis

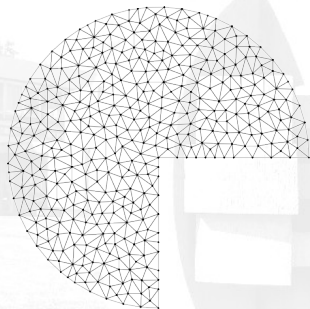
- Maillage du domaine

- Triangulation \mathcal{T}_n :

$$\bar{\Omega} = \bigcup_{K \in \mathcal{T}_n} K$$

- Si $K \neq L$,

$K \cap L = \text{arête ou sommet.}$



► Méthodes des éléments finis

- Maillage du domaine

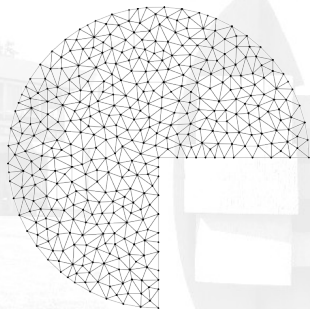
- Triangulation \mathcal{T}_n :

$$\bar{\Omega} = \bigcup_{K \in \mathcal{T}_n} K$$

- Si $K \neq L$,

$K \cap L = \text{arête ou sommet.}$

- Espace d'approximation et fonctions de base



► Méthodes des éléments finis

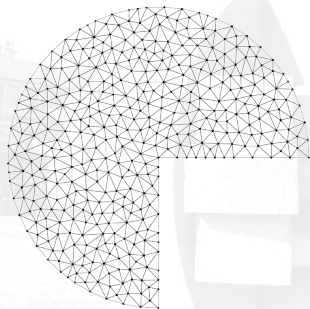
- Maillage du domaine

- Triangulation \mathcal{T}_n :

$$\bar{\Omega} = \bigcup_{K \in \mathcal{T}_n} K$$

- Si $K \neq L$,

$K \cap L = \text{arête ou sommet.}$



- Espace d'approximation et fonctions de base

- $\mathcal{H}_n = \{v \in \mathcal{C}(\bar{\Omega}) ; \forall K \in \mathcal{T}_n, v|_K \in \mathbb{P}_1\}$.

► Méthodes des éléments finis

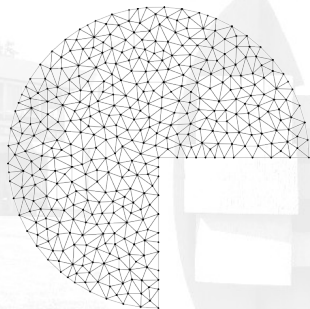
- Maillage du domaine

- Triangulation \mathcal{T}_n :

$$\bar{\Omega} = \bigcup_{K \in \mathcal{T}_n} K$$

- Si $K \neq L$,

$K \cap L = \text{arête ou sommet.}$



- Espace d'approximation et fonctions de base

- $\mathcal{H}_n = \{v \in \mathcal{C}(\bar{\Omega}) ; \forall K \in \mathcal{T}_n, v|_K \in \mathbb{P}_1\}$.

- $\forall s_i$ sommet de $\mathcal{T}_n, \phi_i(s_j) = \delta_{ij}$.

► Méthodes des éléments finis

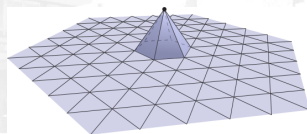
- Maillage du domaine

- Triangulation \mathcal{T}_n :

$$\bar{\Omega} = \bigcup_{K \in \mathcal{T}_n} K$$

- Si $K \neq L$,

$K \cap L = \text{arête ou sommet.}$



- Espace d'approximation et fonctions de base

- $\mathcal{H}_n = \{v \in \mathcal{C}(\bar{\Omega}) ; \forall K \in \mathcal{T}_n, v|_K \in \mathbb{P}_1\}$.

- $\forall s_i$ sommet de $\mathcal{T}_n, \phi_i(s_j) = \delta_{ij}$.

Mathématiques pour la mécanique de la rupture

Enjeux numériques

- ▶ **Estimations d'erreur** (cas régulier)



- ▶ **Estimations d'erreur** (cas régulier)

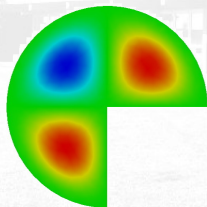
Théorème. Si $u \in H^2(\Omega)$, alors

$$\|u - u_h\|_{H^1(\Omega)} \leq Ch \|f\|_{L^2(\Omega)}.$$

- ▶ **Estimations d'erreur** (cas régulier)

Théorème. Si $u \in H^2(\Omega)$, alors

$$\|u - u_h\|_{H^1(\Omega)} \leq Ch \|f\|_{L^2(\Omega)}.$$



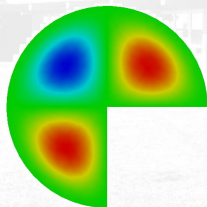
u

Calculs pour $h \simeq 0.01$

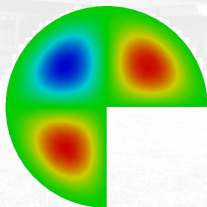
- ▶ **Estimations d'erreur** (cas régulier)

Théorème. Si $u \in H^2(\Omega)$, alors

$$\|u - u_h\|_{H^1(\Omega)} \leq Ch \|f\|_{L^2(\Omega)}.$$



u



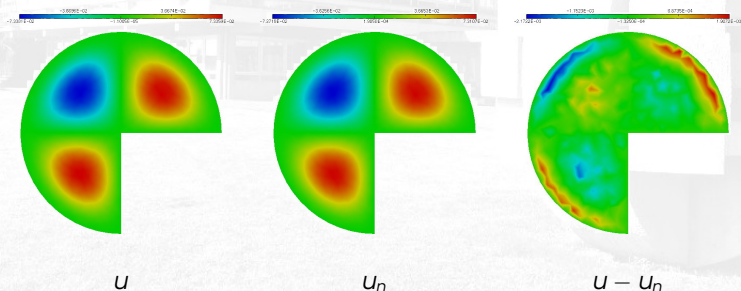
u_h

Calculs pour $h \simeq 0.01$

► Estimations d'erreur (cas régulier)

Théorème. Si $u \in H^2(\Omega)$, alors

$$\|u - u_n\|_{H^1(\Omega)} \leq Ch \|f\|_{L^2(\Omega)}.$$

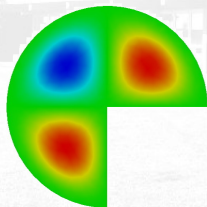


Calculs pour $h \simeq 0.01$ - $\|u - u_n\|_{H^1(\Omega)} \simeq 9 \cdot 10^{-4}$

- ▶ **Estimations d'erreur** (cas régulier)

Théorème. Si $u \in H^2(\Omega)$, alors

$$\|u - u_n\|_{H^1(\Omega)} \leq Ch \|f\|_{L^2(\Omega)}.$$



u

u_n

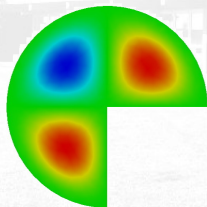
$u - u_n$

Calculs pour $h \simeq 0.004$

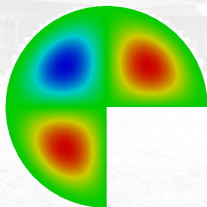
► Estimations d'erreur (cas régulier)

Théorème. Si $u \in H^2(\Omega)$, alors

$$\|u - u_n\|_{H^1(\Omega)} \leq Ch \|f\|_{L^2(\Omega)}.$$



u



u_n

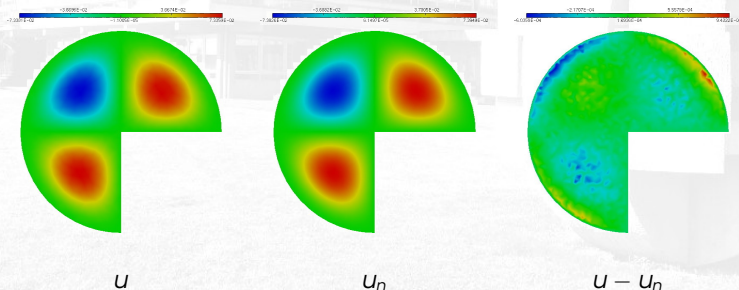
$u - u_n$

Calculs pour $h \simeq 0.004$

► Estimations d'erreur (cas régulier)

Théorème. Si $u \in H^2(\Omega)$, alors

$$\|u - u_n\|_{H^1(\Omega)} \leq Ch \|f\|_{L^2(\Omega)}.$$

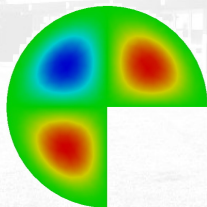


Calculs pour $h \simeq 0.004$ – $\|u - u_n\|_{H^1(\Omega)} \simeq 2.7 \cdot 10^{-4}$

- ▶ **Estimations d'erreur** (cas régulier)

Théorème. Si $u \in H^2(\Omega)$, alors

$$\|u - u_n\|_{H^1(\Omega)} \leq Ch \|f\|_{L^2(\Omega)}.$$



u

u_n

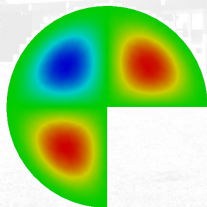
$u - u_n$

Calculs pour $h \simeq 0.001$

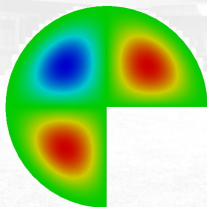
- ▶ **Estimations d'erreur** (cas régulier)

Théorème. Si $u \in H^2(\Omega)$, alors

$$\|u - u_n\|_{H^1(\Omega)} \leq Ch \|f\|_{L^2(\Omega)}.$$



u



u_n

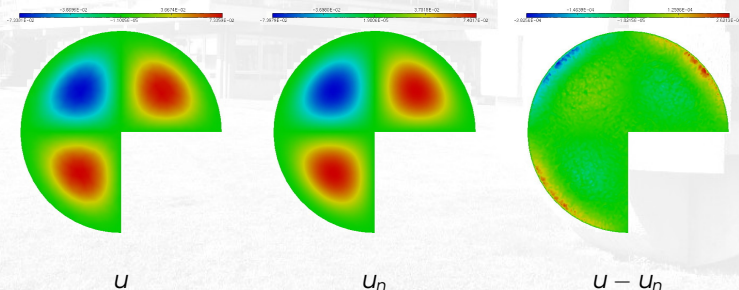
$u - u_n$

Calculs pour $h \simeq 0.001$

► Estimations d'erreur (cas régulier)

Théorème. Si $u \in H^2(\Omega)$, alors

$$\|u - u_n\|_{H^1(\Omega)} \leq Ch \|f\|_{L^2(\Omega)}.$$



Calculs pour $h \simeq 0.001$ – $\|u - u_n\|_{H^1(\Omega)} \simeq 8 \cdot 10^{-5}$

Mathématiques pour la mécanique de la rupture

Enjeux numériques

- ▶ **Estimations d'erreur** (cas singulier)



► **Estimations d'erreur** (cas singulier)

Théorème. Dans le cas d'un secteur d'angle ω , on a en général

$$\|u - u_h\|_{H^1(\Omega)} \leq C h^\alpha \|f\|_{L^2(\Omega)}.$$

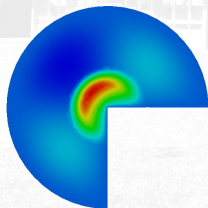
avec $\alpha = \frac{\pi}{\omega}$.

► **Estimations d'erreur** (cas singulier)

Théorème. Dans le cas d'un secteur d'angle ω , on a en général

$$\|u - u_h\|_{H^1(\Omega)} \leq C h^\alpha \|f\|_{L^2(\Omega)}.$$

avec $\alpha = \frac{\pi}{\omega}$.



u

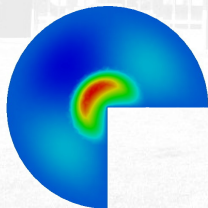
Calculs pour $h \simeq 0.01$

► Estimations d'erreur (cas singulier)

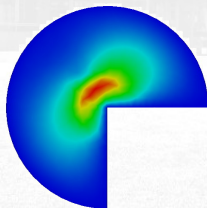
Théorème. Dans le cas d'un secteur d'angle ω , on a en général

$$\|u - u_h\|_{H^1(\Omega)} \leq C h^\alpha \|f\|_{L^2(\Omega)}.$$

avec $\alpha = \frac{\pi}{\omega}$.



u



u_h

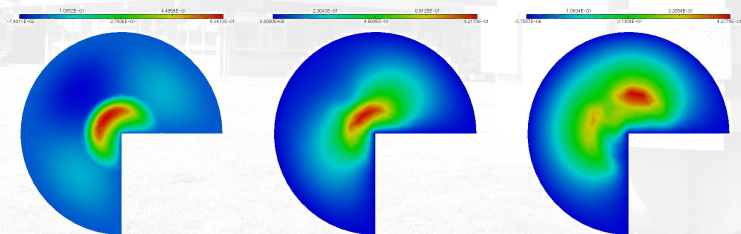
Calculs pour $h \simeq 0.01$

► Estimations d'erreur (cas singulier)

Théorème. Dans le cas d'un secteur d'angle ω , on a en général

$$\|u - u_n\|_{H^1(\Omega)} \leq C h^\alpha \|f\|_{L^2(\Omega)}.$$

avec $\alpha = \frac{\pi}{\omega}$.



u

u_n

$u - u_n$

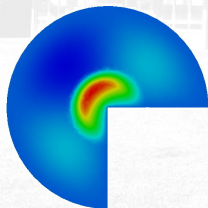
Calculs pour $h \simeq 0.01$ – $\|u - u_n\|_{H^1(\Omega)} \simeq 0.22$

► **Estimations d'erreur** (cas singulier)

Théorème. Dans le cas d'un secteur d'angle ω , on a en général

$$\|u - u_n\|_{H^1(\Omega)} \leq C h^\alpha \|f\|_{L^2(\Omega)}.$$

avec $\alpha = \frac{\pi}{\omega}$.



u

u_n

$u - u_n$

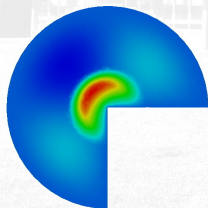
Calculs pour $h \simeq 0.004$

► Estimations d'erreur (cas singulier)

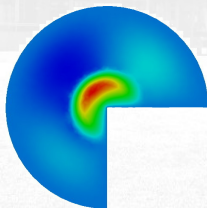
Théorème. Dans le cas d'un secteur d'angle ω , on a en général

$$\|u - u_h\|_{H^1(\Omega)} \leq C h^\alpha \|f\|_{L^2(\Omega)}.$$

avec $\alpha = \frac{\pi}{\omega}$.



u



u_h

$u - u_h$

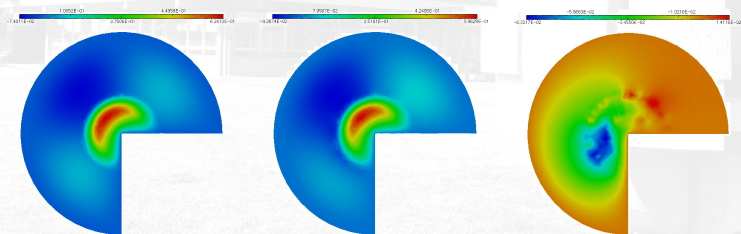
Calculs pour $h \simeq 0.004$

► **Estimations d'erreur** (cas singulier)

Théorème. Dans le cas d'un secteur d'angle ω , on a en général

$$\|u - u_n\|_{H^1(\Omega)} \leq C h^\alpha \|f\|_{L^2(\Omega)}.$$

avec $\alpha = \frac{\pi}{\omega}$.



u

u_n

$u - u_n$

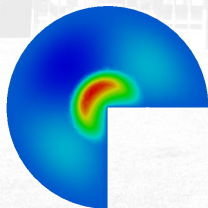
Calculs pour $h \simeq 0.004$ - $\|u - u_n\|_{H^1(\Omega)} \simeq 3.3 \cdot 10^{-2}$

► **Estimations d'erreur** (cas singulier)

Théorème. Dans le cas d'un secteur d'angle ω , on a en général

$$\|u - u_h\|_{H^1(\Omega)} \leq C h^\alpha \|f\|_{L^2(\Omega)}.$$

avec $\alpha = \frac{\pi}{\omega}$.



u

u_h

$u - u_h$

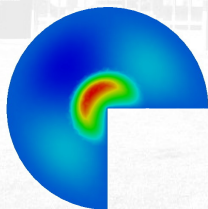
Calculs pour $h \simeq 0.001$

► **Estimations d'erreur** (cas singulier)

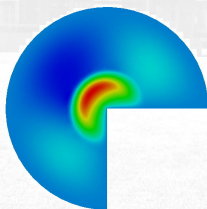
Théorème. Dans le cas d'un secteur d'angle ω , on a en général

$$\|u - u_n\|_{H^1(\Omega)} \leq C h^\alpha \|f\|_{L^2(\Omega)}.$$

avec $\alpha = \frac{\pi}{\omega}$.



u



u_n

$u - u_n$

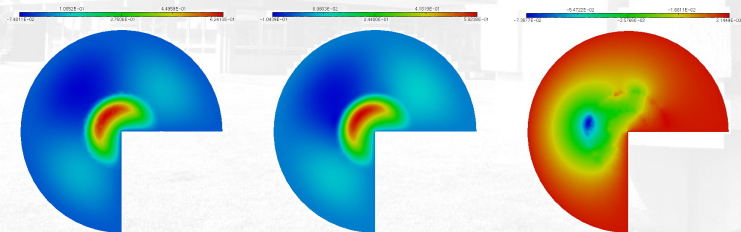
Calculs pour $h \simeq 0.001$

► Estimations d'erreur (cas singulier)

Théorème. Dans le cas d'un secteur d'angle ω , on a en général

$$\|u - u_n\|_{H^1(\Omega)} \leq C h^\alpha \|f\|_{L^2(\Omega)}.$$

avec $\alpha = \frac{\pi}{\omega}$.



u

u_n

$u - u_n$

Calculs pour $h \simeq 0.001$ - $\|u - u_n\|_{H^1(\Omega)} \simeq 2.6 \cdot 10^{-2}$

Théorème. Si $u \in H^2(\Omega)$, alors

$$\|u - u_n\|_{H^1(\Omega)} \leq Ch \|f\|_{L^2(\Omega)}.$$

Théorème. Dans le cas d'un secteur d'angle ω , on a en général

$$\|u - u_n\|_{H^1(\Omega)} \leq Ch^\alpha \|f\|_{L^2(\Omega)}.$$

avec $\alpha = \frac{\pi}{\omega}$.

Théorème. Si $u \in H^2(\Omega)$, alors

$$\|u - u_n\|_{H^1(\Omega)} \leq Ch \|f\|_{L^2(\Omega)}.$$

Théorème. Dans le cas d'un secteur d'angle ω , on a en général

$$\|u - u_n\|_{H^1(\Omega)} \leq Ch^\alpha \|f\|_{L^2(\Omega)}.$$

avec $\alpha = \frac{\pi}{\omega}$.

- But = construire des méthodes pour pallier ce défaut.

Théorème. Si $u \in H^2(\Omega)$, alors

$$\|u - u_n\|_{H^1(\Omega)} \leq Ch \|f\|_{L^2(\Omega)}.$$

Théorème. Dans le cas d'un secteur d'angle ω , on a en général

$$\|u - u_n\|_{H^1(\Omega)} \leq Ch^\alpha \|f\|_{L^2(\Omega)}.$$

avec $\alpha = \frac{\pi}{\omega}$.

- ▶ But = construire des méthodes pour pallier ce défaut.
 - ▶ Méthodes de raffinement de maillage.

Théorème. Si $u \in H^2(\Omega)$, alors

$$\|u - u_n\|_{H^1(\Omega)} \leq Ch \|f\|_{L^2(\Omega)}.$$

Théorème. Dans le cas d'un secteur d'angle ω , on a en général

$$\|u - u_n\|_{H^1(\Omega)} \leq Ch^\alpha \|f\|_{L^2(\Omega)}.$$

avec $\alpha = \frac{\pi}{\omega}$.

- ▶ But = construire des méthodes pour pallier ce défaut.
 - ▶ Méthodes de raffinement de maillage.
 - ▶ Méthodes d'adjonction de singularité.

Mathématiques pour la mécanique de la rupture

Initiation des fissures



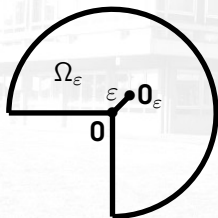
Mathématiques pour la mécanique de la rupture

Initiation des fissures

- ▶ Comment calculer le **SIF** pour des petites fissures ?



- ▶ Comment calculer le SIF pour des petites fissures ?
- ▶ **Problème modèle :**



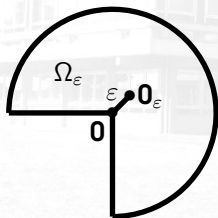
$$\begin{cases} -\Delta u^\epsilon(\mathbf{x}) = f(\mathbf{x}) & \text{dans } \Omega_\epsilon, \\ u^\epsilon(\mathbf{x}) = 0 & \text{sur } \partial\Omega_\epsilon \end{cases}$$

Pour $\epsilon > 0$,

$$u^\epsilon(\mathbf{x}) = u_{\text{reg}}^\epsilon + \lambda_\epsilon \sqrt{r_\epsilon} \sin\left(\frac{\theta_\epsilon}{2}\right).$$

- ▶ Comment calculer le SIF pour des petites fissures ?

- ▶ **Problème modèle :**



$$\begin{cases} -\Delta u^\varepsilon(\mathbf{x}) = f(\mathbf{x}) & \text{dans } \Omega_\varepsilon, \\ u^\varepsilon(\mathbf{x}) = 0 & \text{sur } \partial\Omega_\varepsilon \end{cases}$$

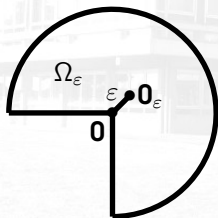
Pour $\varepsilon > 0$,

$$u^\varepsilon(\mathbf{x}) = u_{\text{reg}}^\varepsilon + \lambda_\varepsilon \sqrt{r_\varepsilon} \sin\left(\frac{\theta_\varepsilon}{2}\right).$$

Question. Asymptotique de λ_ε pour $\varepsilon \rightarrow 0$?

- ▶ Comment calculer le SIF pour des petites fissures ?

- ▶ **Problème modèle :**



$$\begin{cases} -\Delta u^\varepsilon(\mathbf{x}) = f(\mathbf{x}) & \text{dans } \Omega_\varepsilon, \\ u^\varepsilon(\mathbf{x}) = 0 & \text{sur } \partial\Omega_\varepsilon \end{cases}$$

Pour $\varepsilon > 0$,

$$u^\varepsilon(\mathbf{x}) = u_{\text{reg}}^\varepsilon + \lambda_\varepsilon \sqrt{r_\varepsilon} \sin\left(\frac{\theta_\varepsilon}{2}\right).$$

Question. Asymptotique de λ_ε pour $\varepsilon \rightarrow 0$?

- ▶ **Méthode :** construire un développement asymptotique de u^ε .

- ▶ Développement asymptotique

$$u^\varepsilon(\mathbf{x}) \simeq u^0(\mathbf{x}) + c \varepsilon^{\frac{2}{3}} K\left(\frac{\mathbf{x}}{\varepsilon}\right),$$

- ▶ Développement asymptotique

$$u^\varepsilon(\mathbf{x}) \simeq u^0(\mathbf{x}) + c \varepsilon^{\frac{2}{3}} K\left(\frac{\mathbf{x}}{\varepsilon}\right),$$

où K résout

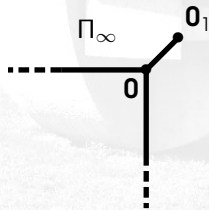
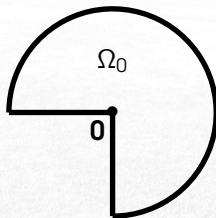
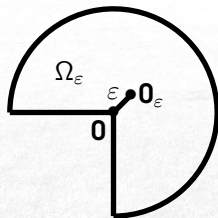
$$\begin{cases} -\Delta K(\mathcal{X}) = 0 & \text{dans } \Pi_\infty, \\ K(\mathcal{X}) = |\mathcal{X}|^{\frac{2}{3}} \sin\left(\frac{2\theta}{3}\right) & \text{sur } \partial\Pi_\infty. \end{cases}$$

- ▶ Développement asymptotique

$$u^\varepsilon(\mathbf{x}) \simeq u^0(\mathbf{x}) + c\varepsilon^{\frac{2}{3}} K\left(\frac{\mathbf{x}}{\varepsilon}\right),$$

où K résout

$$\begin{cases} -\Delta K(\mathcal{X}) = 0 & \text{dans } \Pi_\infty, \\ K(\mathcal{X}) = |\mathcal{X}|^{\frac{2}{3}} \sin\left(\frac{2\theta}{3}\right) & \text{sur } \partial\Pi_\infty. \end{cases}$$



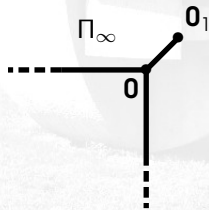
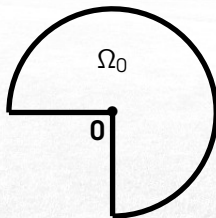
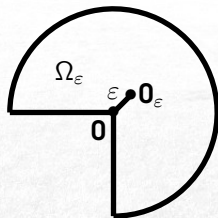
► Développement asymptotique

$$u^\varepsilon(\mathbf{x}) \simeq u^0(\mathbf{x}) + c \varepsilon^{\frac{2}{3}} K\left(\frac{\mathbf{x}}{\varepsilon}\right),$$

où K résout

$$\begin{cases} -\Delta K(\mathcal{X}) = 0 & \text{dans } \Pi_\infty, \\ K(\mathcal{X}) = |\mathcal{X}|^{\frac{2}{3}} \sin\left(\frac{2\theta}{3}\right) & \text{sur } \partial\Pi_\infty. \end{cases}$$

$$K(\mathcal{X})_{\mathcal{X}=\mathbf{0}_1} \simeq b \sqrt{|\mathcal{X} - \mathbf{0}_1|} \sin\left(\frac{\theta}{2}\right)$$



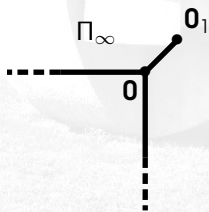
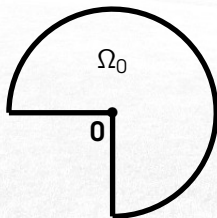
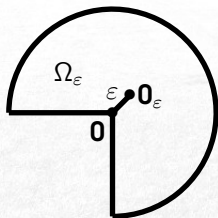
► Développement asymptotique

$$u^\varepsilon(\mathbf{x}) \simeq u^0(\mathbf{x}) + c b \varepsilon^{\frac{2}{3}} \sqrt{\left| \frac{\mathbf{x}}{\varepsilon} - \mathbf{0}_1 \right|} \sin\left(\frac{\theta_1}{2}\right),$$

où K résout

$$\begin{cases} -\Delta K(\mathcal{X}) = 0 & \text{dans } \Pi_\infty, \\ K(\mathcal{X}) = |\mathcal{X}|^{\frac{2}{3}} \sin\left(\frac{2\theta}{3}\right) & \text{sur } \partial\Pi_\infty. \end{cases}$$

$$K(\mathcal{X}) \underset{\mathcal{X}=\mathbf{0}_1}{\simeq} b \sqrt{|\mathcal{X} - \mathbf{0}_1|} \sin\left(\frac{\theta}{2}\right)$$



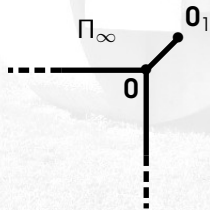
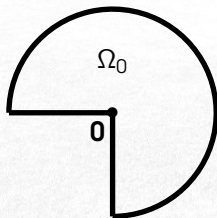
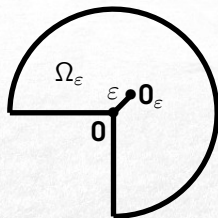
► Développement asymptotique

$$u^\varepsilon(\mathbf{x}) \simeq u^0(\mathbf{x}) + c b \varepsilon^{\frac{2}{3}} \sqrt{\left| \frac{\mathbf{x}}{\varepsilon} - \frac{\mathbf{0}_\varepsilon}{\varepsilon} \right|} \sin\left(\frac{\theta_1}{2}\right),$$

où K résout

$$\begin{cases} -\Delta K(\mathcal{X}) = 0 & \text{dans } \Pi_\infty, \\ K(\mathcal{X}) = |\mathcal{X}|^{\frac{2}{3}} \sin\left(\frac{2\theta}{3}\right) & \text{sur } \partial\Pi_\infty. \end{cases}$$

$$K(\mathcal{X}) \underset{\mathcal{X}=\mathbf{0}_1}{\simeq} b \sqrt{|\mathcal{X} - \mathbf{0}_1|} \sin\left(\frac{\theta}{2}\right)$$



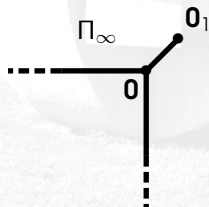
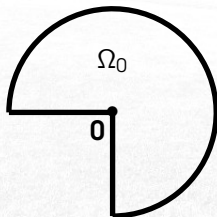
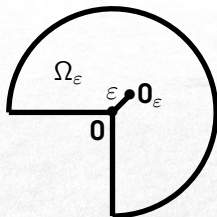
► Développement asymptotique

$$u^\varepsilon(\mathbf{x}) \simeq u^0(\mathbf{x}) + c b \varepsilon^{\frac{2}{3}-\frac{1}{2}} \sqrt{|\mathbf{x} - \mathbf{0}_\varepsilon|} \sin\left(\frac{\theta_\varepsilon}{2}\right),$$

où K résout

$$\begin{cases} -\Delta K(\mathcal{X}) = 0 & \text{dans } \Pi_\infty, \\ K(\mathcal{X}) = |\mathcal{X}|^{\frac{2}{3}} \sin\left(\frac{2\theta}{3}\right) & \text{sur } \partial\Pi_\infty. \end{cases}$$

$$K(\mathcal{X}) \underset{\mathcal{X}=\mathbf{0}_1}{\simeq} b \sqrt{|\mathcal{X} - \mathbf{0}_1|} \sin\left(\frac{\theta}{2}\right)$$



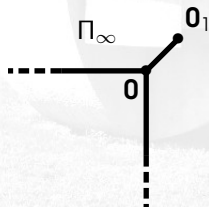
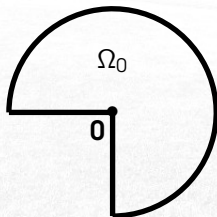
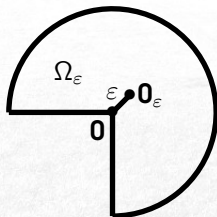
► Développement asymptotique

$$u^\varepsilon(\mathbf{x}) \simeq u^0(\mathbf{x}) + c b \varepsilon^{\frac{1}{6}} \sqrt{|\mathbf{x} - \mathbf{0}_\varepsilon|} \sin\left(\frac{\theta_\varepsilon}{2}\right),$$

où K résout

$$\begin{cases} -\Delta K(\mathcal{X}) = 0 & \text{dans } \Pi_\infty, \\ K(\mathcal{X}) = |\mathcal{X}|^{\frac{2}{3}} \sin\left(\frac{2\theta}{3}\right) & \text{sur } \partial\Pi_\infty. \end{cases}$$

$$K(\mathcal{X}) \underset{\mathcal{X}=\mathbf{0}_1}{\simeq} b \sqrt{|\mathcal{X} - \mathbf{0}_1|} \sin\left(\frac{\theta}{2}\right)$$



- ▶ Développement asymptotique (vis-à-vis de ε)

$$u^\varepsilon(\mathbf{x}) \simeq u^0(\mathbf{x}) + c b \varepsilon^{\frac{1}{6}} \sqrt{|\mathbf{x} - \mathbf{0}_\varepsilon|} \sin\left(\frac{\theta_\varepsilon}{2}\right).$$

- ▶ Développement asymptotique (vis-à-vis de ε)

$$u^\varepsilon(\mathbf{x}) \simeq u^0(\mathbf{x}) + c b \varepsilon^{\frac{1}{6}} \sqrt{|\mathbf{x} - \mathbf{0}_\varepsilon|} \sin\left(\frac{\theta_\varepsilon}{2}\right).$$

- ▶ Décomposition au voisinage de $\mathbf{0}_\varepsilon$

$$u^\varepsilon(\mathbf{x}) \simeq u_{\text{reg}}^\varepsilon + \lambda_\varepsilon \sqrt{|\mathbf{x} - \mathbf{0}_\varepsilon|} \sin\left(\frac{\theta_\varepsilon}{2}\right).$$

- ▶ Développement asymptotique (vis-à-vis de ε)

$$u^\varepsilon(\mathbf{x}) \simeq u^0(\mathbf{x}) + c b \varepsilon^{\frac{1}{\delta}} \sqrt{|\mathbf{x} - \mathbf{0}_\varepsilon|} \sin\left(\frac{\theta_\varepsilon}{2}\right).$$

- ▶ Décomposition au voisinage de $\mathbf{0}_\varepsilon$

$$u^\varepsilon(\mathbf{x}) \simeq u_{\text{reg}}^\varepsilon + \lambda_\varepsilon \sqrt{|\mathbf{x} - \mathbf{0}_\varepsilon|} \sin\left(\frac{\theta_\varepsilon}{2}\right).$$

- ▶ D'où l'asymptotique

$$\lambda_\varepsilon = c b \varepsilon^{\frac{1}{\delta}}.$$

- ▶ Développement asymptotique (vis-à-vis de ε)

$$u^\varepsilon(\mathbf{x}) \simeq u^0(\mathbf{x}) + c b \varepsilon^{\frac{1}{\delta}} \sqrt{|\mathbf{x} - \mathbf{0}_\varepsilon|} \sin\left(\frac{\theta_\varepsilon}{2}\right).$$

- ▶ Décomposition au voisinage de $\mathbf{0}_\varepsilon$

$$u^\varepsilon(\mathbf{x}) \simeq u_{\text{reg}}^\varepsilon + \lambda_\varepsilon \sqrt{|\mathbf{x} - \mathbf{0}_\varepsilon|} \sin\left(\frac{\theta_\varepsilon}{2}\right).$$

- ▶ D'où l'asymptotique

$$\lambda_\varepsilon = c b \varepsilon^{\frac{1}{\delta}}.$$

En particulier $\lambda_\varepsilon \rightarrow 0$ lorsque $\varepsilon \rightarrow 0$.

- ▶ Développement asymptotique (vis-à-vis de ε)

$$u^\varepsilon(\mathbf{x}) \simeq u^0(\mathbf{x}) + c b \varepsilon^{\frac{1}{2}} \sqrt{|\mathbf{x} - \mathbf{0}_\varepsilon|} \sin\left(\frac{\theta_\varepsilon}{2}\right).$$

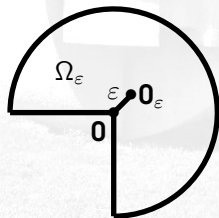
- ▶ Décomposition au voisinage de $\mathbf{0}_\varepsilon$

$$u^\varepsilon(\mathbf{x}) \simeq u_{\text{reg}}^\varepsilon + \lambda_\varepsilon \sqrt{|\mathbf{x} - \mathbf{0}_\varepsilon|} \sin\left(\frac{\theta_\varepsilon}{2}\right).$$

- ▶ D'où l'asymptotique

$$\lambda_\varepsilon = c b \varepsilon^{\frac{1}{2}}.$$

En particulier $\lambda_\varepsilon \rightarrow 0$ lorsque $\varepsilon \rightarrow 0$.



Mathématiques pour la mécanique de la rupture

Programme de la semaine

Plan du cours



Plan du cours

- ▶ Cours 1 : régularité/singularités des problèmes elliptiques



Mathématiques pour la mécanique de la rupture

Programme de la semaine

Plan du cours

- ▶ Cours 1 : régularité/singularités des problèmes elliptiques
- ▶ Cours 2 : Méthodes numériques



Plan du cours

- ▶ Cours 1 : régularité/singularités des problèmes elliptiques
- ▶ Cours 2 : Méthodes numériques
- ▶ Cours 3 : études asymptotiques



Plan du cours

- ▶ Cours 1 : régularité/singularités des problèmes elliptiques
- ▶ Cours 2 : Méthodes numériques
- ▶ Cours 3 : études asymptotiques

Exercices



Plan du cours

- ▶ Cours 1 : régularité/singularités des problèmes elliptiques
- ▶ Cours 2 : Méthodes numériques
- ▶ Cours 3 : études asymptotiques

Exercices

- ▶ Calcul de singularités et d'asymptotiques.

Plan du cours

- ▶ Cours 1 : régularité/singularités des problèmes elliptiques
- ▶ Cours 2 : Méthodes numériques
- ▶ Cours 3 : études asymptotiques

Exercices

- ▶ Calcul de singularités et d'asymptotiques.
- ▶ Simulations éléments finis.