

Bonjour

Introduction
Quelques Modèles Physiques : Solutions Numériques Gfrem
Éléments Finis
Maillage ou Triangulation
Théorème de Lax-Milgram
Problème de Dirichlet
Problème de Newman
Problème de Robin

Méthode des éléments Finis

- Kanber Ahmed LAMAI

Laboratoire de Mathématiques Appliquées et Informatique

Faculté des Sciences et Techniques
de Marrakech

20 mars 2008

Plan de l'exposé

- 1 Introduction
 - Différences Finis
 - Inconvénient
- 2 Quelques Modèles Physiques : Solutions Numériques Gfrem
- 3 Éléments Finis
- 4 Maillage ou Triangulation
 - Définition
 - Détermination Pratique du maillage
- 5 Théorème de Lax-Milgram

Calcul scientifique

- Simulation des Phénomènes Physiques
- *19me* siècle, les expériences et les solutions
- *20me* siècle, la méthode de Rayleigh-Ritz
- De nos jours : Approche numérique
- Méthode des éléments Fini
- Méthode des volumes Fini

$$\begin{cases} -\Delta(u) = -u''(x) = f(x), & x \in]0, 1[; \\ u(0) = u(1) = 0, \end{cases}$$

On discrétise l'intervalle $[0, 1]$ en posant :

$h = \frac{1}{M}$, $x_i = (i - 1) * h, i = 1, 2, \dots, M + 1$ par l'approximation

$f''(x) \simeq \frac{f(x+h) - 2f(x) + f(x-h))}{h^2}$ On obtient le problème appro

$$\begin{cases} -\frac{u_{i+1} - 2u_i + u_{i-1}}{h^2} = 1, & i = 2, \dots, M; \\ u_1 = u_{M+1} = 0, \end{cases}$$

Soit alors $AU = B$ avec

$$A = \begin{pmatrix} 2 & -1 & \dots & 0 \\ -1 & \ddots & \ddots & 0 \\ & \ddots & \ddots & -1 \\ & & -1 & 2 \end{pmatrix} \quad U = \begin{pmatrix} u_1 \\ \vdots \\ u_M \end{pmatrix}, \quad B = h^2 \begin{pmatrix} 1 \\ \vdots \\ 1 \end{pmatrix}$$

Inconvénients

La méthode n'est pas modulaire :

Si on change les conditions aux bord la matrice change. La programmation est à refaire.

$$\begin{cases} -\Delta(u) = -u''(x) = f(x), & x \in]0, 1[; \\ u'(0) = u(1) = 0, \end{cases}$$

La matrice devient

$$A = \begin{pmatrix} 2 & -2 & \dots & 0 \\ -1 & 2 & -1 & \ddots & 0 \\ & \ddots & \ddots & \ddots & 0 \\ & & \ddots & \ddots & -1 \end{pmatrix}$$

Géométrie du domaine

Géométrie du domaine :

$$\begin{cases} -\Delta(u) = f(x), & x \in \Omega; \\ u(x) = 0, & x \in \Gamma; \end{cases}$$

$$x_i = (i - 1) * h, i = 1 \dots M + 1$$

$$y_j = (j - 1) * k, j = 1, \dots, N + 1$$

$$u_{ij} \simeq u(x_i, y_j)$$

Quelques Modèles Physiques : Solutions Numériques Gfrem

Membranes :

Une membrane élastique Ω est collée sur un support plan rigide Γ et est soumise à une charge f qui presse sur chaque élément de surface $dx = dx_1 dx_2$. Le déplacement de la membrane, $\phi(x)$, est solution de l'équation de Laplace :

$$-\Delta\phi = f \text{ dans } \Omega$$

Comme la membrane est collée sur son support plan on a :

$$\phi|_{\Gamma} = 0$$

C'est le problème de Dirichlet homogène pour l'opérateur de Laplace.

Acoustique

Acoustique :

Les variations de pression dans l'air au repos sont régies par l'équation

$$\frac{\partial^2 u}{\partial t^2} - c^2 \Delta u = f$$

Lorsque l'onde solution est monochromatique

u est de la forme $u(x, t) = v(x)e^{ikt}$ avec v solution de l'équation d

$$\begin{cases} k^2 v + c^2 \Delta v = f, & x \in \Omega; \\ \frac{\partial v}{\partial n} = 0 & (x, y) \in \Gamma \end{cases}$$

Equations de Navier-Stokes

Equations de Navier-Stokes :

Un fluide visqueux incompressible vérifie :

$$\begin{cases} \partial_t \mathbf{u} + \mathbf{u} \cdot \nabla \mathbf{u} + \nabla p - \nu \Delta \mathbf{u} = 0, \nabla \cdot \mathbf{u} = 0 & (x, t) \in \Omega \\ \mathbf{u}|_{t=0} = \mathbf{u}^0 \\ \mathbf{u}|_{\Gamma} = \mathbf{u}_\Gamma \end{cases}$$

Dans le cas des écoulements à faible nombre de Reynolds (micro exemple) l'équation devient :

$$\begin{cases} -\Delta \mathbf{u} + \nabla p = 0, \\ \nabla \cdot \mathbf{u} = 0 \end{cases}$$

Introduction

Quelques Modèles Physiques : Solutions Numériques Gfem

Éléments Finis

Maillage ou Triangulation

Théorème de Lax-Milgram

Problème de Dirichlet

Problème de Newman

Problème de Robin

voir document Free-Fem

Éléments Finis

Définition

c'est un triplet $(\mathcal{K}, \mathcal{P}, \mathcal{L})$ avec :

- $\mathcal{K} \subset \mathbb{R}^N$ un domaine connexe avec bord régulier.
- \mathcal{P} espace de dimension k de fonctions de \mathcal{K} dans \mathbb{R} (**Fonction**)
- $\mathcal{L} = \{\mathcal{L}_1, \dots, \mathcal{L}_k\}$ base de \mathcal{P}^* (**Ensemble de degré de liberté**)

Éléments Finis de Lagrange

Éléments Finis triangulaires :

Soit $K = \widehat{z_1 z_2 z_3}$ un triangle de \mathbb{R}^2 .

$$\mathcal{P}_k = \mathbb{R}_k[x, y] \text{ on a } \dim(\mathcal{P}_k) = \frac{(k+1)(k+2)}{2}.$$

Pour $k = 1$ $\mathcal{L} = \{\mathcal{L}_1, \mathcal{L}_2, \mathcal{L}_3\}$

Avec $\mathcal{L}_i(P) = P(z_i)$ (**Éléments Finis de Lagrange**)

$$N_1^K(x, y) = \frac{1}{2\text{aire}(K)} [(y_{i3} - y_{i1})(x - x_{i1}) - (x_{i3} - x_{i1})(y - y_{i1}) + (y_{i2} - y_{i1})(x - x_{i1}) + (x_{i2} - x_{i1})(y - y_{i1})]$$

$$N_2^K(x, y) = \frac{1}{2\text{aire}(K)} [(y_{i3} - y_{i1})(x - x_{i1}) - (x_{i3} - x_{i1})(y - y_{i1})]$$

$$N_3^K(x, y) = \frac{1}{2\text{aire}(K)} [-(y_{i2} - y_{i1})(x - x_{i1}) + (x_{i2} - x_{i1})(y - y_{i1})]$$

Maillage

On suppose que Ω est un ouvert "à frontière polyédrique".

Soit $T_h = \{K_i, i = 1 \dots m, \text{ avec } K_i \text{ triangle}\}$,

$h = \max_i h_i$ avec $h_i =$ diamètre du triangle.

Définition

On dira que T_h est une triangulation de Ω si et seulement si :

- 1) $K_i^\circ \cap K_j^\circ = \emptyset$ pour $i \neq j$
- 2) $K_i \cap K_j$ est soit l'ensemble \emptyset soit une arête ou un sommet.

- 3) $\bigcup_{i=1}^m K_i = \Omega$

Détermination Pratique du maillage

Le maillage d'un domaine dépend de la géométrie du domaine. Si simple on peut la construire facilement à partir d'un programme qui est ci-dessous. Si la géométrie est complexe, on peut utiliser des logiciels (Modulef, . . .).

Le maillage d'un domaine consiste à déterminer les tableaux suivants :

- 1 **coordonnés.dat** : ce tableau à trois colonnes est formé ainsi :
 - la colonne 1 contient les **numéro des noeuds**
 - la colonne 2 contient les **abscisses des noeuds**
 - la colonne 3 contient les **ordonnées des noeuds**
- 2 **élément.dat** : ce tableau à quatre colonnes est formé ainsi :
 - la colonne 1 contient les **numéro des triangles**
 - les colonnes 2,3 et 4 contiennent les **numéros des noeuds** des sommets du triangle.
- 3 **bord.dat** : ce tableau à une colonne est formé par les numéros des noeuds du bord.

Introduction

Quelques Modèles Physiques : Solutions Numériques
Gfrem
Éléments Finis

Maillage ou Triangulation

Théorème de Lax-Milgram
Problème de Dirichlet
Problème de Newman
Problème de Robin

Détermination Pratique du maillage

voir exemple

Théorème de Lax-Milgram

Soit H un Hilbert, V un hilbert $V \hookrightarrow H$.

V' l'espace des formes linéaires continue sur V .

si Ω est un ouvert de \mathbb{R}^n et si on prend $H = H^1(\Omega)$ et $V = H_0^1(\Omega)$ a

Définition

On dit qu'une forme sésquilinéaire a sur V est coercive sur V si :

$$\exists c > 0 \text{ tel que } \forall u \in V \quad |a(u, u)| \geq c \|u\|_V^2$$

On définit l'opérateur :

$$\begin{aligned} A : V &\longrightarrow V' \\ u &\longmapsto Au \end{aligned}$$

avec : $\langle Au, v \rangle = a(u, v)$

Théorème de Lax-Milgram

Théorème

Si a est coercive sur V alors l'opérateur A qui lui est associé est un isomorphisme de V sur V'

Existence et unicité de la solution : Dirichlet

Problème de Dirichlet

$$\begin{cases} -\Delta(u) = f(x), & x \in \Omega; \\ u(x, y) = g(x, y), & (x, y) \in \partial\Omega \end{cases}$$

Formulation Variationnelle

Formulation Variationnelle

On multiplie par une fonction test $v : \Omega \mapsto \mathbb{R}$ puis on intègre sur Ω

$$\int_{\Omega} -\Delta(u)v(x, y) dx dy = \int_{\Omega} f(x, y)v(x, y) dx dy$$

On applique Green-Riemann on obtient :

$$\int_{\Omega} \nabla u(x, y) \nabla v(x, y) dx dy - \int_{\partial\Omega} \frac{\partial u}{\partial n} v(\sigma) d\sigma = \int_{\Omega} f(x, y)v(x, y) dx dy$$

le deuxième terme est nul si $v \in H_0^1(\Omega)$

Formulation Variationnelle du Problème de Dirichlet

$$FVD : \begin{cases} \text{Trouver } u \in H^1(\Omega) \text{ telle que } u(x, y) = g(x, y), \\ \int_{\Omega} \nabla u(x, y) \nabla v(x, y) dx dy = \int_{\Omega} f(x, y) v(x, y) dx dy, \end{cases}$$

Formulation Variationnelle Approchée

Formulation Variationnelle Approchée

On munie Ω d'une triangulation Voir 4.1.

On construit l'espace d'approximation :

$$V_h^1 = \{v_h \in C^0(\bar{\Omega}) : v_h|_{K_i} \in P_1\}$$

Théorème

On démontre les résultats suivant :

- 1 V_h^1 est un espace vectoriel de dimension fini en outre $\dim(V_h^1) = n$: nombre du noeud du maillage.
- 2 $(\phi_i)_{1 \leq i \leq n}$ base canonique de V_h^1 vérifie :

Formulation Approchée

Le Problème Approché devient :

$$FVA : \begin{cases} \text{Trouver } u_h \in V_h^1 \text{ telle que } u_h(x, y) = g(x, y) & (x, y) \in \partial\Omega \\ \int_{\Omega} \nabla u_h(x, y) \nabla v_h(x, y) dx dy = \int_{\Omega} f(x, y) v_h(x, y) dx dy, & \forall v_h \in V_h^1 \end{cases}$$

Remarque

Pour $z_j \in \partial\Omega$ alors $u_h(z_j) = g(z_j)$ est connue.

La (FVA) \Leftrightarrow :

$$FVAD : \begin{cases} \text{Trouver } u_h \in V_h^1 \text{ telle que } u_h(x, y) = g(x, y), \\ \int_{\Omega} \nabla u_h(x, y) \nabla \Phi_i(x, y) dx dy = \int_{\Omega} f(x, y) \Phi_i(x, y) dx dy, \end{cases}$$

On va définir deux ensembles d'indices :

$$J_0 = \{j \in [1 : M] \text{ tel que } , z_j \in \partial\Omega\}$$

$$J = \text{setdiff}(1 : M, J_0)$$

Résolution Numérique du PVAD

$$u_h \in V_h^1 \text{ donc } u_h(x, y) = \sum_{j=1}^M \alpha_j \Phi_j(x, y) = \sum_{j \in J_0} \alpha_j \Phi_j(x, y) + \sum_{j \in J} \alpha_j \Phi_j(x, y)$$

problème PVAD revient donc à trouver $(\alpha_j)_{1 \leq j \leq M}$ tel que :

$$\left\{ \begin{array}{l} \alpha_j = g(z_j), \quad j \in J_0 \\ \sum_{j \in J} \int_{\Omega} \nabla \Phi_j(x, y) \nabla \Phi_i(x, y) \alpha_j dx dy = \int_{\Omega} f(x, y) \Phi_i(x, y) dx dy - \sum_{j \in J_0} \int_{\Omega} g(z_j) \nabla \Phi_j(x, y) \nabla \Phi_i(x, y) dx dy \end{array} \right.$$

Discretisation du PVA

On pose $A = (a_{i,j})_{1 \leq i,j \leq M}$ avec $a_{i,j} = \int_{\Omega} \nabla \Phi_j(x, y) \nabla \Phi_i(x, y) dx$

A : ← **Matrice de rigidité**

$b = (b_i)_{1 \leq i,j \leq M}$ avec $b_i = \int_{\Omega} f(x, y) \Phi_i(x, y) dx dy$ et $G = (G(i))_{1 \leq i,j \leq M}$
 $G(j) = g(z_j)$ si $j \in J_0$ et 0 sinon.

Système Linéaire

Le problème revient donc à trouver $\alpha \in \mathbb{R}^M$ tel que :
 $\alpha_j = g(z_j)$ si $j \in J_0$ et $A(J, J)\alpha(J) = B(J) - A.G$

Procédé d'assemblage

Comment calculer a_{ij} ?

$$a_{i,j} = \int_{\Omega} \nabla \Phi_j(x, y) \nabla \Phi_i(x, y) dx dy = \sum_{k=1}^N \int_{K_k} \nabla \Phi_j(x, y) \nabla \Phi_i(x, y) dx dy$$

Comment calculer b_i ?

$$b_i = \int_{\Omega} f(x, y) \Phi_i(x, y) dx dy = \sum_{k=1}^N \int_{K_k} f(x, y) \Phi_i(x, y) dx dy$$

Contributions des K_i

On a :

$$\int_{K_k} \nabla \Phi_j(x, y) \nabla \Phi_i(x, y) dx dy = \int_{K_k} \nabla(\Phi_j/K_k)(x, y) \nabla(\Phi_i/K_k)(x, y)$$

Or $\Phi_i/K_k = N_{km}^{K_k}$ et $\Phi_j/K_k = N_{kl}^{K_k}$, $kl, km \in 1, 2, 3$ et

$\Phi_i/K_k = 0$ si $i \notin T^{K_k}$ ← numéro des noeud du triangle K_k .

En résumé on a :

$$\text{Si } i, j \in T^{K_k}, \text{ Alors } a_{i,j} = \int_{K_k} \nabla(N_{kl}^{K_k}) \nabla(N_{km}^{K_k}) dx dy$$

On a de même :

$$\text{Si } i \in T^{K_k}, \text{ Alors } b_i = \int_{K_k} N_{kl}^{K_k} f(x, y) dx dy$$

Matrices élémentaires

On définit ainsi les matrices élémentaires :

Théorème

$$E^K = (E_{l,m}^K)_{1 \leq l, m \leq 3}$$

et

$$F^K = (F_l^K)_{1 \leq l \leq 3}$$

par :

$$E_{l,m}^K = \int_K \nabla(N_{kl}^K) \nabla(N_{km}^K) dx dy$$

$$F_l^K = \int_K N_{kl}^K f(x, y) dx dy$$

Remarque

Pour le calcul des intégrales, on l'approximation la formule de quadrature de Gauss-Legendre :

$$\int \int_K h(x, y) dx dy \simeq \frac{\text{aire}(K)}{3} (h(\hat{z}_1) + \hat{z}_2 + \hat{z}_3)$$

\hat{z}_i sont les milieux des sommets et $\text{aire}(K) = \begin{vmatrix} 1 & x_1 & y_1 \\ 1 & x_2 & y_2 \\ 1 & x_3 & y_3 \end{vmatrix}$

Assemblage

Assemblage

Début Pour $i = 1$ à nbr des éléments Faire

$$T = \text{element}(i, 1);$$

$$e_x = \text{coord}(T, 1);$$

$$e_y = \text{coord}(T, 2);$$

$$K_e = \text{matelt}(e_x, e_y);$$

$$F_e = \text{secmebre}(e_x, e_y);$$

$$A(T, T) = A(T, T) + K_e;$$

$$B(T) = B(T) + F_e;$$

FinPour

Fin.

Introduction
Quelques Modèles Physiques : Solutions Numériques
Éléments Finis
Maillage ou Triangulation
Théorème de Lax-Milgram
Problème de Dirichlet
Problème de Newman
Problème de Robin

Formulation Variationnelle
Formulation Variationnelle Approchée
Résolution Numérique du PVAD
Procédé d'assemblage

Remarque

On TP on a va résoudre le problème de Dirichlet généralisé suivant

$$\begin{cases} -\frac{\partial}{\partial x}(\sigma_1(x, y))\frac{\partial}{\partial x}(x, y) - \frac{\partial}{\partial y}(\sigma_2(x, y))\frac{\partial}{\partial y}(x, y) = f(x, y) \\ u(\sigma) = g(\sigma), \end{cases}$$

Introduction

Quelques Modèles Physiques : Solutions Numériques Gfrem

Éléments Finis

Maillage ou Triangulation

Théorème de Lax-Milgram

Problème de Dirichlet

Problème de Newman

Problème de Robin

Formulation Variationnelle

Formulation Variatinnelle Approchée

Résolution Numérique du PVAD

Procédé d'assemblage

voir TP1

Problème de Newman

$$\begin{cases} a(x, y)u(x, y) - \frac{\partial}{\partial x}(\sigma_1(x, y))\frac{\partial}{\partial x}(x, y) - \frac{\partial}{\partial y}(\sigma_2(x, y))\frac{\partial}{\partial y}(x, y) = \\ \frac{\partial u}{\partial V_A}(\sigma) = g(\sigma), \end{cases}$$

Avec $\frac{\partial u}{\partial V_A}$ désigne la dérivée conormale de u par rapport à l'opérateur

$$A = -\frac{\partial}{\partial x}(\sigma_1 \frac{\partial}{\partial x}) - \frac{\partial}{\partial y}(\sigma_2 \frac{\partial}{\partial y})$$

$$\frac{\partial u}{\partial V_A} = \sigma_1(\sigma) \frac{\partial u}{\partial x} n_1(\sigma) + \sigma_2(\sigma) \frac{\partial u}{\partial y} n_2(\sigma)$$

Formulation Approchée

On démontre de même que le problème revient à : trouver $(\alpha_j)_{1 \leq j \leq J}$

$$\left\{ \begin{array}{l} \sum_{j \in J} \int_{\Omega} a(x, y) \Phi_j(x, y) \Phi_i(x, y) \alpha_j dx dy \\ \int_{\Omega} f(x, y) \Phi_i(x, y) dx dy - \\ - \sum_{j \in J_0} \int_{\Omega} \sigma_1 \frac{\partial}{\partial x} \Phi_j(x, y) \frac{\partial}{\partial x} \Phi_i(x, y) dx dy \\ - \sum_{j \in J_0} \int_{\Omega} \sigma_2 \frac{\partial}{\partial y} \Phi_j(x, y) \frac{\partial}{\partial y} \Phi_i(x, y) \end{array} \right. =$$

Problème de Robin

$$\left\{ \begin{array}{l} a(x, y)u(x, y) - \frac{\partial}{\partial x}(\sigma_1(x, y))\frac{\partial u}{\partial x}(x, y) - \frac{\partial}{\partial y}(\sigma_2(x, y))\frac{\partial u}{\partial y}(x, y) = \\ u(x, y) = g(x, y), \\ \alpha u(x, y) + \beta \sigma_1(\sigma) \frac{\partial u}{\partial x} n_1(\sigma) + \beta \sigma_2(\sigma) \frac{\partial u}{\partial y} n_2(\sigma) = h(x, y) \end{array} \right.$$

Problème de Robin

L'espace est $V = \{v \in H^1(\omega), \text{ tel que } v = 0 \text{ sur } \Gamma_1\}$. L'opérateur

$$A : V \times V \longrightarrow \mathbb{R} \\ (u, v) \longmapsto \int_{\Omega} a u v + \int_{\Omega} \sigma_1 \frac{\partial u}{\partial x} \frac{\partial v}{\partial x} + \sigma_2 \frac{\partial u}{\partial y} \frac{\partial v}{\partial y} + \int_{\Gamma_2} \beta \frac{\partial u}{\partial n} v$$

La forme linéaire :

$$L : V \longrightarrow \mathbb{R} \\ v \longmapsto \int_{\Omega} f v + \int_{\Gamma_2} \frac{1}{\beta} h v$$

Théorème

On a les résultats suivants :

- *si $\text{mes}(\Gamma_1) > 0$ alors V est s.e.v fermé de $H^1(\Omega)$.*
- *l'opérateur A est continu et coercif*
- *La forme linéaire L est continue sur V .*

Le théorème de Lax-Milgram nous assure l'existence et l'unicité de la solution.

Résolution Numérique du PVAD

On pose $J_0 = \{j \in [1 : M] \text{ tel que } z_j \in \Gamma_1\}$, $J = \text{setdiff}(1 : M, J_0)$.

$u_h(x, y) = \sum_{j=1}^M \alpha_j \Phi_j(x, y) = \sum_{j \in J_0} \alpha_j \Phi_j(x, y) + \sum_{j \in J} \alpha_j \Phi_j(x, y)$. La résolution PVAD revient donc à trouver $(\alpha_j)_{1 \leq j \leq M}$ tel que :

$$\begin{cases} \alpha_j = g(z_j), & j \in J_0 \\ \sum_{j \in J} a_{i,j} \alpha_j = b_i \end{cases}$$

avec

$$a_{i,j} = \int_{\Omega} a(x, y) \Phi_i \Phi_j + \int_{\Omega} \sigma_1 \frac{\partial \Phi_i}{\partial x} \frac{\partial \Phi_j}{\partial x} + \sigma_2 \frac{\partial \Phi_i}{\partial \Phi_j} \frac{\partial v}{\partial y} + \int_{\Gamma_2} \frac{\alpha}{\beta} \Phi_i \Phi_j$$

$$\text{et } b_i = \int f \Phi_i + \int \frac{1}{\alpha} h \Phi_i$$

Introduction

Quelques Modèles Physiques : Solutions Numériques

Éléments Finis

Maillage ou Triangulation

Théorème de Lax-Milgram

Problème de Dirichlet

Problème de Neuman

Problème de Robin

Existence et unicité de la solution
Résolution Numérique du PVAD

Merci de votre attention