Introduction aux éléments finis

Ibrahim ALAME

ESTP

24/09/2021

Bref historique de la méthode

- issue des travaux de Courant (\sim 1930)
- développée par les ingénieurs en aéronautique (\sim 1950)
- ullet analysée dans les années \sim 1970
- utilisée dans de multiples applications (cf. cours de Mécanique)
 Richard Courant (1888-1972)



Outils d'analyse fonctionnelle

- Rappels sur les distributions
- Espaces de Sobolev

$$H^{1}(\Omega) = \{ v \in L^{2}(\Omega), \frac{\partial v}{\partial x_{i}} \in L^{2}(\Omega) \}$$
$$H^{1}_{0}(\Omega) = \{ v \in H^{1}(\Omega), v/\Gamma = 0 \}$$

muni de la norme

$$||v||_{H^1}^2 = \left(\int_{\Omega} v^2 + \int_{\Omega} |\nabla v|^2\right) = (||v||_{L^2}^2 + ||\nabla v||_{L^2}^2)$$

 $H^1(\Omega)$ est un espace de Hilbert.

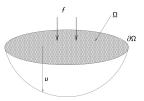
Plus généralement $H^m(\Omega)=\{v\in L^2(\Omega), \partial^{\alpha}v\in L^2(\Omega), |\alpha|\leq m\}.$

• Formule de Green :

$$-\int_{\Omega} \Delta u \cdot v \, dx = \int_{\Omega} \nabla u \cdot \nabla v \, dx - \int_{\Gamma} \frac{\partial u}{\partial \vec{n}} \cdot v \, d\sigma$$

Problème modèle

• Membrane élastique à l'équilibre sous un chargement



- ullet membrane tendue occupant le domaine $\Omega\subset\mathbb{R}^2$
- fixée sur son pourtour
- on applique un chargement vertical f
- L'inconnue est le déplacement vertical de la membrane à l'équilibre

$$u:\Omega\to\mathbb{R}$$

La fonction u est solution du problème aux limites

$$\begin{cases}
-\Delta u = f \text{ dans } \Omega & \text{bilan des forces} \\
u = 0 \text{ sur } \partial\Omega & \text{condition limite}
\end{cases}$$

(1)

Formulation variationnelle

•
$$-\Delta u = f \Longrightarrow -\Delta u \cdot v = f \cdot v$$
 où $v \in H_0^1(\Omega)$

$$-\int_{\Omega} \Delta u \cdot v \, dx = \int_{\Omega} f \cdot v \, dx$$

$$\int_{\Omega} \nabla u \cdot \nabla v \, dx - \int_{\Gamma} \frac{\partial u}{\partial \vec{n}} \cdot v \, d\sigma = \int_{\Omega} f \cdot v \, dx$$

$$\int_{\Omega} \nabla u \cdot \nabla v \, dx = \int_{\Omega} f \cdot v \, dx$$

• Formulation variationnelle (cf. cours d'analyse)

$$\left\{ \begin{array}{l} \text{Trouver } u \in H_0^1(\Omega) \text{ tel que} \\ \int_{\Omega} \nabla u \cdot \nabla v = \int_{\Omega} \text{f} v \quad \forall v \in H_0^1(\Omega) \end{array} \right.$$
 (2)

- principe des travaux virtuels
- *v* est la fonction test



Théorème de Lax-Milgram

• Le problème abstrait

$$\begin{cases}
\text{Trouver } u \in V \text{ tel que} \\
a(u, v) = \ell(v) \quad \forall v \in V
\end{cases}$$
(3)

est bien posé sous les conditions (suffisantes) suivantes :

LM1 l'espace V équipé de la norme $\|\cdot\|_V$ est un espace de Hilbert

LM2 la forme linéaire ℓ est continue sur V

$$\exists \beta, \quad \forall v \in V, \quad |\ell(v) \leq \beta ||v||_V$$

LM3 la forme bilinéaire $a(\cdot,\cdot)$ est continue sur $V \times V$

$$\exists \omega, \quad \forall v, w \in V, \quad |a(v, w) \leq \omega \|v\|_{V} \cdot \|w\|_{V}$$

LM4 la forme bilinéaire a est coercive sur V

$$\exists \alpha, \quad \forall v \in V, \quad a(v,v) \geq \beta \|v\|_V^2$$

Application à l'équilibre d'une membrane

- On suppose $f \in L^2(\Omega)$
- Le problème (7) est bien posé. En effet,
 - LM1 $H_0^1(\Omega)$ muni de la norme $\|\cdot\|_{H^1}$ est un espace de Hilbert
 - LM2 la forme linéaire ℓ est continue

$$|\ell(v)| = \left| \int_{\Omega} fv \right| \le \|f\|_{L^2} \|v\|_{L^2} \le \|f\|_{L^2} \|v\|_{H^1} \quad \text{donc } \beta = \|f\|_{L^2}$$

LM3 la forme bilinéaire $a(\cdot, \cdot)$ est continue

$$|a(v,w)| = \left| \int_{\Omega} \nabla v \cdot \nabla w \right| \le \|\nabla v\|_{L^{2}} \|\nabla w\|_{L^{2}} \le \|v\|_{H^{1}} \|w\|_{H^{1}}$$

LM4 grâce à l'inégalité de Poincaré

$$\exists C_{\Omega}, \quad \forall v \in H_0^1(\Omega), \quad \|v\|_{L^2} \leq C_{\Omega} \|\nabla v\|_{L^2}$$

la forme bilinéaire a est coercive

$$a(v,v) = \|\nabla v\|_{L^2}^2 \ge \frac{1}{1 + C_{\Omega}^2} \|v\|_{H^1}^2 \quad \alpha = \frac{1}{1 + C_{\Omega}^2}$$

Méthode de Galerkine

Rappel du problème modèle

$$\begin{cases}
\text{Trouver } u \in V \text{ tel que} \\
a(u, v) = \ell(v) \quad \forall v \in V
\end{cases}$$
(4)

- V_h de dimension finie et $V_h \subset V$
 - **1** on cherche une solution approchée $u_h \in V_h$
 - 2 on restreint les fonctions tests à $v_h \in V_h$
 - 3 on conserve les formes (bi)linéaires a et ℓ
- On obtient le problème discret

$$\begin{cases}
\text{Trouver } u_h \in V_h \text{ tel que} \\
a(u_h, v_h) = \ell(v_h) \quad \forall v_h \in V_h
\end{cases}$$
(5)

Il s'agit de la méthode de Galerkine



Interprétation énergétique

- On suppose que a est symétrique
- Rappel partie optimisation : la solution exacte u est l'unique minimiseur (point critique) sur V de la fonctionnelle d'énergie

$$\mathscr{E}(v) = \frac{1}{2}a(v,v) - \ell(v)$$

• Exemple pour la membrane : la solution exacte u minimise sur $H_0^1(\Omega)$ l'énergie mécanique

$$\mathscr{E}(v) = rac{1}{2} \int_{\Omega} |
abla v|^2 - \int_{\Omega} fv$$

- La méthode de Galerkine préserve ce principe de moindre énergie : la solution approchée u_h minimise la même énergie $\mathscr E$, mais uniquement sur V_h
- Comme $V_h \subset V$, on a

$$\mathscr{E}(v) = \min_{v_h \in V_h} \mathscr{E}(v_h) \ge \min_{v \in V} \mathscr{E}(v) = \mathscr{E}(u)$$

Le système linéaire (1)

Rappel du problème discret

$$\begin{cases}
\text{Trouver } u_h \in V_h \text{ tel que} \\
a(u_h, v_h) = \ell(v_h) \quad \forall v_h \in V_h
\end{cases}$$
(6)

- Un point de vue équivalent est de résoudre un système linéaire
- Soit $(\varphi_1, \cdots \varphi_N)$ une base de V_h .
- Au lieu de chercher $u_h \in V_h$, on cherche ses composantes dans cette base

$$u_h(x) = \sum_{j=1}^N U_j \varphi_j(x) \quad U = (U_j)_{1 \le j \le N} \in \mathbb{R}^N$$

Le système linéaire (2)

• On introduit la matrice de rigidité $A \in \mathscr{M}_N(\mathbb{R})$ et le vecteur chargement $B \in \mathbb{R}$

$$A_{ij} = a(\varphi_j, \varphi_i)$$
 $B_i = \ell(\varphi_i)$

• Résoudre (6) \iff Résoudre AU = B

$$\begin{array}{lll} u_h \text{ solution de (6)} & \iff & a(u_h,v_h)=\ell(v_h) & \forall v_h \in V_h \\ & \iff & a(u_h,\varphi_i)=\ell(\varphi_i) & \forall i \in \{1,\cdots,N\} \\ & \iff & a(\sum_{j=1}^N U_j\varphi_j,\varphi_i)=\ell(\varphi_i) & \forall i \in \{1,\cdots,N\} \\ & \iff & \sum_{j=1}^N a(\varphi_j,\varphi_i)U_j=\ell(\varphi_i) & \forall i \in \{1,\cdots,N\} \\ & \iff & \sum_{j=1}^N A_{ij}U_j=B_i & \forall i \in \{1,\cdots,N\} \\ & \iff & AU=B \end{array}$$

La matrice A est définie positive

• Pour tout $X \in \mathbb{R}^N$, il vient avec $\xi(x) = \sum_{j=1}^N X_j \varphi_j(x)$,

$$\langle AX, X \rangle = \sum_{i,j=1}^{N} A_{ij} X_i X_j$$

$$= \sum_{i,j=1}^{N} X_i X_j a(\varphi_j, \varphi_i)$$

$$= a \left(\sum_{j=1}^{N} X_j \varphi_j, \sum_{i,j=1}^{N} X_i \varphi_i \right)$$

$$= a(\xi, \xi) \ge \|\xi\|_V^2 \ge 0$$

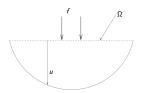
par coercivité. D'où

$$\langle AX, X \rangle = 0 \Longrightarrow \xi = 0 \Longrightarrow X = 0$$

• Corollaire : Le problème discret est bien posé

Éléments finis 1D

• Corde élastique à l'équilibre sous un chargement

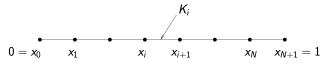


- corde tendue occupant le domaine $\Omega =]0,1[$
- fixée à ses 2 extrémités
- on applique un chargement vertical f
- L'inconnue est le déplacement vertical de la corde $u:\Omega\to\mathbb{R}$
- Formulation variationnelle

$$\begin{cases}
\text{Trouver } u \in H_0^1(\Omega) \text{ tel que} \\
\int_{\Omega} u' \cdot v' = \int_{\Omega} fv \quad \forall v \in H_0^1(\Omega)
\end{cases}$$
(7)

Construction de l'espace V_h

Etape 1: mailler le domaine Ω



- un maillage de Ω est défini par la donnée de N points distincts dans Ω
- (N+1) mailles $K_i = [x_i, x_{i+1}], \forall i \in \{0 \cdots N\}$
- maillage uniforme : h = 1/(N+1), $x_i = ih$, $\forall i \in \{0 \cdots (N+1)\}$

Etape 2: fixer un comportement (simple) dans chaque maille

Fonctions affines par morceaux

$$\{v_h:\Omega o \mathbb{R}; \ \forall i \in \{0\cdots N\}, \ v_h|K_i \in \mathbb{P}_1\}$$

où $\mathbb{P}_1 = \{p(x) = ax + b; \ a,b \in \mathbb{R}\}$

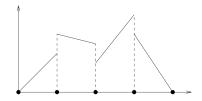
• A-t-on la conformité dans $H_0^1(\Omega)$?

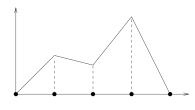
Construction de l'espace V_h

- Il faut imposer la nullité au bord
- Il faut imposer la continuité sur Ω

$$V_h^{(1)} = \{ v_h \in C^0(\overline{\Omega}); \ \forall i \in \{0 \cdots N\}, \ v_h \in \mathbb{P}_1; \ v_h(0) = v_h(1) = 0 \}$$

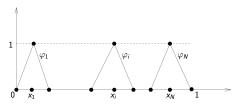
- On a $V_h^{(1)} \subset H_0^1(\Omega)$
- Pour tout $v_h \in V_h^{(1)}$, v_h' est constante par morceaux, obtenue en dérivant maille par maille





Fonctions chapeau

• Fonctions chapeau $\{\varphi_1 \cdots \varphi_N\}$



• On a $\varphi_i \in V_h^{(1)}$ et $\varphi_i(x_j) = \delta_{ij}, \ \forall i,j \in \{1 \cdots N\}$

$$\varphi_i(x) = \begin{cases} \frac{x - x_{i-1}}{h} & x \in K_{i-1} \\ \frac{x_{i+1} - x}{h} & x \in K_i \\ 0 & \text{sinon} \end{cases} \qquad \varphi_i'(x) = \begin{cases} \frac{1}{h} & x \in K_{i-1} \\ -\frac{1}{h} & x \in K_i \\ 0 & \text{sinon} \end{cases}$$



Base de V_h

- $\dim(V_h^{(1)}) = N$ et $\{\varphi_1 \cdots \varphi_N\}$ est une base de $V_h^{(1)}$
- La famille est libre : $\forall (\alpha_1 \cdots \alpha_N) \in \mathbb{R}^N$,

$$\sum_{i=1}^{N} \alpha_{i} \varphi_{i}(x) = 0 \implies \sum_{i=1}^{N} \alpha_{i} \varphi_{i}(x_{j}) = 0 \quad \forall j \in \{1 \cdots N\}$$
$$\implies \alpha_{j} = 0 \quad \forall j \in \{1 \cdots N\}$$

ullet La famille est génératrice : $orall v_h \in V_h^{(1)}$,

$$v_h(x) = \sum_{i=1}^N v_h(x_i)\varphi_i(x)$$

- ces deux fonctions sont affines par morceaux
- elles coïncident en deux points distincts sur chaque maille



Assemblage de la matrice de rigidité (1)

• Rappel du terme générique

$$A_{ij} = a(\varphi_j, \varphi_i) = \int_{\Omega} \varphi_i'(x) \varphi_j'(x) dx$$

- Observation essentielle : $A_{ij} \neq 0$ seulement si l'intersection des supports de φ_i et φ_i est de mesure non-nulle
- La matrice de rigidité est tridiagonale

$$A = \begin{pmatrix} * & * & 0 & \cdots & 0 \\ * & * & * & \ddots & \vdots \\ 0 & \ddots & \ddots & \ddots & 0 \\ \vdots & \ddots & * & * & * \\ 0 & \cdots & 0 & * & * \end{pmatrix}$$

• Que valent les coefficients diagonaux et extra-diagonaux?

Assemblage de la matrice de rigidité (2)

On calcule le coefficient diagonal

$$\begin{aligned} A_{ii} &= \int_{\Omega} \varphi_i'(x) \varphi_i'(x) \, \mathrm{d}x = \int_{K_{i-1} \cup K_i} (\varphi_i'(x))^2 \, \mathrm{d}x \\ &= \int_{K_{i-1}} \dots + \int_{K_i} \dots = h \times \left(\frac{1}{h}\right)^2 + h \times \left(-\frac{1}{h}\right)^2 = \frac{2}{h} \end{aligned}$$

- De même, $A_{i,i-1} = A_{i-1,i} = -\frac{1}{h}$
- Au final

$$A = \left(\begin{array}{ccccc} 2 & -1 & 0 & \cdots & 0 \\ -1 & 2 & -1 & \ddots & \vdots \\ 0 & \ddots & \ddots & \ddots & 0 \\ \vdots & \ddots & -1 & 2 & -1 \\ 0 & \cdots & 0 & -1 & 2 \end{array}\right)$$

• En 1D, A a les dimensions de l'inverse d'une longueur

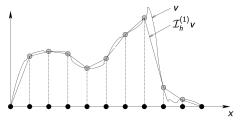
Interpolation

• Opérateur d'interpolation $(H_0^1(\Omega) \subset C^0(\overline{\Omega})$ en 1D)

$$I_h^{(1)}: H_0^1(\Omega) \rightarrow V_h$$

 $v \mapsto \sum_{i=1}^N v(x_i)\varphi$

 $I_h^{(1)} v$ prend la même valeur que v en tous les sommets du maillage



• Théorème d'interpolation : $\exists C_I$ t.q. $\forall v \in H^2(\Omega) \cap H^1_0(\Omega)$,

$$\|v' - (I_h^{(1)}v)'\|_{L^2} \le C_I h \|v''\|_{L^2}$$

v s'écarte de son interpolé affine lorsque sa courbure est grande.

Applications en dimension n = 2

On considère le problème de Dirichlet

$$\begin{cases}
-\Delta u = f \text{ dans } \Omega, \\
u = 0 \text{ sur } \Gamma = \partial \Omega,
\end{cases}$$
(8)

où $\Omega =]0,1[\times]0,1[$ et $f \in \mathscr{C}^0(\overline{\Omega}).$

• la formulation variationnelle de ce problème consiste à chercher $u \in V = H^1_0(\Omega)$ solution de

$$\forall v_h \in H_0^1(\Omega), \quad a(u,v) = \int_{\Omega} f v \, \mathrm{d}x$$
 (9)

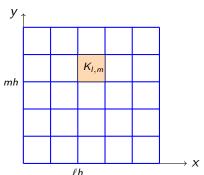
οù

$$a(u,v) = \int_{\Omega} \left(\frac{\partial u}{\partial x_1} \frac{\partial v}{\partial x_1} + \frac{\partial u}{\partial x_2} \frac{\partial v}{\partial x_2} \right) dx \tag{10}$$

Le maillage rectangulaire

- les nœuds sont les points $x_{l,m} = (lh, mh), 0 \le l, m \le M+1$;
- $K_i = \{x_{l,m}, x_{l+1,m}, x_{l+1,m+1}, x_{l,m+1}\}$ est le carré élémentaire de côté h.
- ullet Le maillage est "presque" une partition du domaine $\overline{\Omega}$

$$\begin{cases}
\overline{\Omega} = \bigcup_{0 \le l, m \le M} K_{l,m} \\
\operatorname{avec}(l_1, m_1) \ne (l_2, m_2) \Longrightarrow \mathring{K}_{l_1, m_1} \cap \mathring{K}_{l_2, m_2} = \varnothing
\end{cases}$$
(11)



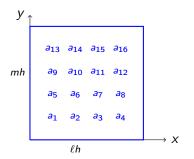
L'espace des polynômes d'interpolation Q_1

- $Q_1 = \text{vect}(1, x_1, x_2, x_1x_2);$
- une fonction v de Q_1 est déterminée de manière unique par ses valeurs aux sommets d'un carré $K_{l,m}$.
- la restriction de v à un côté du carré K_{I,m} est une fonction affine et il suffit donc d'assurer la continuité de v aux extrémités du côté pour que la fonction v soit continue sur tout ce côté.
- Donc Ainsi la fonction v est continue sur $\overline{\Omega}$ si et seulement si elle est continue aux $(M+2)^2$ points $a_{l,m}$, $0 \le l, m \le M+1$.
- Par ailleurs, la fonction v est nulle sur Γ si et seulement si elle s'annule aux 4(M+1) points $a_{I,m}$ situés sur Γ .

Approximation : V_h

- $V \simeq V_h = \{ v \in \mathscr{C}^0(\overline{\Omega}); \ v|_{\Gamma} = 0; \ v|_{K_{l,m}} \in Q_1, \ 0 \leq l, m \leq M \}$
- Une fonction de l'espace V_h est déterminée de manière unique par les valeurs qu'elle prend en les points $a_{l,m}$, $1 \le l, m \le M$. dim $V_h = M^2$
- On numérote de 1 à M^2 les points $a_{l,m}$ par la bijection

$$\mathcal{N}: (I,m) \mapsto i = I + M(m-1) \tag{12}$$



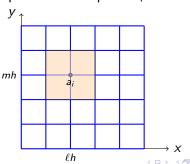
• On pose $a_i = a_{\mathcal{N}^{-1}(i)}$

Approximation : base de V_h

• Soit φ_i , $1 \le i \le M^2$, la fonction de V_h , définie par

$$\varphi_i(a_j) = \delta_{ij}, \quad 1 \le i, j \le M^2. \tag{13}$$

- La suite des fonctions φ_i , $1 \le i \le M^2$, forme une base de V_h
- Les composantes dans cette base d'une fonction $v \in V_h$ sont les nombres $v(a_i)$, $1 \le i \le M^2$.
- le support de la fonction φ_i est le carré de côtés parallèles aux axes, de longueur 2h et ayant pour centre le point a_i .

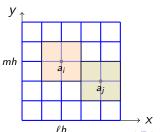


Approximation : u_h

- On cherche $u_h = \sum_{j=1}^{M^2} u_i \varphi_j \in V_h$, où $u_j = u_h(a_j), \quad 1 \leq j \leq M^2$
- $(u_j)_j$ est solution du système linéaire

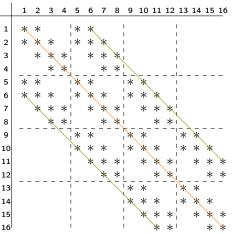
$$\sum_{j=1}^{I} a(\varphi_j, \varphi_i) u_j = \ell(\varphi_i), \quad 1 \le i \le M^2$$
(14)

• La matrice $(a(\varphi_j, \varphi_i))_{1 \leq i,j \leq I}$ est symétrique et définie positive; elle est creuse car $a(\varphi_j, \varphi_i) = 0$ sauf si les points a_i et a_j sont sommets d'un même carré $K_{l,m}$.



Matrice du système

• Matrice à bande $a(\varphi_j, \varphi_i) = 0$ pour $|i - j| > d_{max} = M + 1$



- matrice tridiagonale par blocs, les blocs étant eux-mêmes tridiagonaux.
- méthode de Cholesky ou la méthode de surrelaxation par blocs.

Le système linéaire

- il est agréable désormais de noter les inconnues $u_{l,m} = u_{\mathcal{N}(l,m)}$
- $u_{l,m}$ n'est autre que $u_h(a_{l,m})$
- Nous posons,

$$f_{l,m} = \frac{1}{h^2} \int_{\Omega} f \varphi_{l,m} \, \mathrm{d}x, \quad 1 \le l, m \le M,$$

les calculs élémentaires montrent que le système s'écrit

$$\left\{ \begin{array}{l} 3u_{l,m} - \frac{1}{3} \sum_{\alpha,\beta = -1}^{+1} u_{l+\alpha,m+\beta} = h^2 f_{l,m}, & 1 \leq l, m \leq M, \\ u_{l,0} = u_{l,M+1} = 0, & 0 \leq l \leq M+1, \\ u_{0,m} = u_{M+1,m} = 0, & 0 \leq m \leq M+1. \end{array} \right.$$

schéma à 9 points.



Le second membre

- ullet sauf cas particulier, on sera incapable de calculer les quantités $f_{l,m}$.
- formule du point central : si ψ est une fonction continue sur le carré $K_{I,m}$ on a la formule de quadrature qui est exacte pour $\psi \in Q_1$:

$$\int_{K_{l,m}} \psi(x) \, \mathrm{d}x = h^2 \varphi \left(lh + \frac{h}{2}, mh + \frac{h}{2} \right) \tag{15}$$

• on utilisera la même règle dans chacun des 4 carrés de côté h qui constituent le support de la fonction $\varphi_{I,m}$.

$$\begin{split} f_{l,m} &= \frac{1}{4} \quad \left\{ f\left(lh - \frac{h}{2}, mh - \frac{h}{2}\right) + f\left(lh - \frac{h}{2}, mh + \frac{h}{2}\right) \right. \\ &\left. + f\left(lh + \frac{h}{2}, mh - \frac{h}{2}\right) + f\left(lh + \frac{h}{2}, mh + \frac{h}{2}\right) \right\} \end{split}$$

• De même, la formule du trapèze se généralise aisément en la formule :

$$\int_{K_{l,m}} \psi(x) \, \mathrm{d}x = \frac{h^2}{4} \left(\psi(a_{l,m}) + \psi(a_{l+1,m}) + \psi(a_{l+1,m+1}) + \psi(a_{l,m+1}) \right)$$

(16) ·

Décomposition de $\overline{\Omega}$ à l'aide de triangles

• En partageant chaque carré $K_{l,m}$ en deux triangles $K_{l,m,1}$ et $K_{l,m,2}$ suivant la diagonale parallèle à la première bissectrice,

