Enseignement de la Méthode des Éléments Finis en tronc commun à l'ESTP

27 mars 2024

Outils d'analyse fonctionnelle

- Rappels sur les distributions
- Espaces de Sobolev

$$H^1(\Omega) = \{ v \in L^2(\Omega), \frac{\partial v}{\partial x_i} \in L^2(\Omega) \}$$

 $H^1(\Omega)$ est un espace de Hilbert. Plus généralement $H^m(\Omega) = \{v \in L^2(\Omega), \partial^{\alpha} v \in L^2(\Omega), |\alpha| \leq m\}.$

• Théorème de trace,

$$H_0^1(\Omega) = \{ v \in H^1(\Omega), v_{/\Gamma} = 0 \}$$

Formulation variationnelle

• Formule de Green :

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

• Problème aux limites elliptiques

Problème de Dirichlet :

$$\left\{ \begin{array}{cc} -\Delta u = f & \text{ dans } \Omega \\ u = 0 & \text{ sur } \Gamma \end{array} \right. \iff \forall \varphi \in \mathscr{D}(\Omega), \ \int_{\Omega} \nabla u \cdot \nabla \varphi \ \mathrm{d}x = \int_{\Omega} f \, \varphi \ \mathrm{d}x$$

Problème de Neumann :

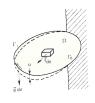
$$\left\{ \begin{array}{cc} -\Delta u + u = f & \mathrm{dans} \ \Omega \\ \frac{\partial v}{\partial \overrightarrow{n}} = 0 & \mathrm{sur} \ \Gamma \end{array} \right. \iff \forall \varphi \in \mathscr{D}(\Omega), \ \int_{\Omega} \nabla u \cdot \nabla \varphi \ \mathrm{d}x + \int_{\Omega} u \cdot \varphi \ \mathrm{d}x = \int_{\Omega} f \ \varphi \ \mathrm{d}x$$

• Problèmes variationnels abstraits Trouver $u \in V$ tel que

$$\forall v \in V \quad a(u, v) = \ell(v)$$

 $\iff \text{Trouver } u \in V \text{ tel que } \boxed{J(u) = \min_{v \in V} J(v)} \text{ où } J(v) = \tfrac{1}{2} a(v,v) - \ell(v).$

- Théorème de Lax-Milgram
- Système de l'élasticité



$$\left\{ \begin{array}{cc} \operatorname{div}\sigma(u)+f=0 & \operatorname{dans}\,\Omega\\ u=0 & \operatorname{sur}\,\Gamma_0\\ \sigma(u)\vec{n}=g & \operatorname{sur}\,\Gamma_1 \end{array} \right.$$

οù

$$\sigma_{ij}(v) = \lambda \left(\sum_{k=1}^{n} \varepsilon_{kk}\right) \delta_{ij} + 2\mu \varepsilon_{ij}(v) \text{ et } \varepsilon_{ij}(v) = \frac{1}{2} \left(\frac{\partial v_i}{\partial x_j} + \frac{\partial v_j}{\partial x_i}\right)$$

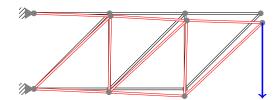
La formulation variationnelle : Trouver $u \in V$ tel que $\forall v \in V \quad a(u,v) = \ell(v)$ où

$$a(u,v) = \sum_{i,j=1}^n \int_{\Omega} \sigma_{ij}(u) \varepsilon_{ij}(v) \, \mathrm{d}x \text{ et } \ell(v) = \sum_{i=1}^n \int_{\Omega} f_i \, v_i \, \mathrm{d}x + \int_{\Gamma_1} g_i \, v_i \, \mathrm{d}\sigma$$

Cas particuliers

 $\mathbf{Barres}\,: \text{Trouver}\,\, u \in V = H^1(0,L)$ tel que : $\forall v \in V\,\, a(u,v) = \ell(v),$ où

$$a(u,v) = \int_0^L ESu'v' \, \mathrm{d}x, \quad \text{ et } \quad \ell(v) = f_L v(L) - f_0 v(0)$$



Poutres : Trouver $u \in V = H_0^2(0,L)$ tel que : $\forall v \in V \ a(u,v) = \ell(v)$, où

$$a(u,v) = \int_0^L EIu''v'' dx$$
, et $\ell(v) = \int_0^L f \cdot v dx$

Plaques et coques minces (Contraintes planes):

$$\sigma = \begin{pmatrix} \sigma_{11} & \sigma_{12} & 0 \\ \sigma_{11} & \sigma_{22} & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix} \quad \text{soit} \quad \sigma^T = [\sigma_{11} \ \sigma_{22} \ \sigma_{12}]$$

$$\begin{bmatrix} \sigma_{11} \\ \sigma_{22} \\ \sigma_{12} \end{bmatrix} = \frac{E}{1 - \nu^2} \begin{pmatrix} 1 & \nu & 0 \\ \nu & 1 & 0 \\ 0 & 0 & \frac{1 + \nu}{2} \end{pmatrix} \begin{bmatrix} \varepsilon_{11} \\ \varepsilon_{22} \\ \varepsilon_{12} \end{bmatrix} \quad \text{et} \quad \varepsilon_{33} = -\frac{\nu}{E} (\sigma_{11} + \sigma_{22})$$

• Système de Stokes :

$$\left\{ \begin{array}{cc} -\mu\,\Delta u + \overrightarrow{\operatorname{grad}}\,p = 0 & \text{ dans }\Omega\\ \operatorname{div} u = 0 & \text{ dans }\Omega\\ u = 0 & \text{ sur }\Gamma \end{array} \right.$$

Trouver $u \in V$ tel que :

$$a(u, v) - \int_{\Omega} p \operatorname{div} v \, \mathrm{d}x = \ell(v)$$

οù

$$a(u, v) = \mu \int_{\Omega} \nabla u \cdot \nabla v \, dx$$
 et $\ell(v) = \int_{\Omega} f \cdot v \, dx$

• Approximation variationnelle. Trouver $u_h \in V_h$ solution de

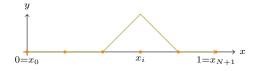
$$\forall v_h \in V_h \quad a(u_h, v_h) = \ell(v_h)$$

- Application en dimension n=1.
 - 1. Problème de Dirichlet

$$\left\{ \begin{array}{l} -\frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}x} \left(\lambda \frac{\mathrm{d}u}{\mathrm{d}x}\right) + \mu \, u = f \; \mathrm{sur} \;]0,1[, \\ u(0) = u(1) = 0 \end{array} \right.$$

$$a(u,v) = \int_0^1 (\lambda u'v' + \mu uv) dx \quad \text{ et } \quad \ell(v) = \int_0^1 f v dx$$

$$V_h = \{ v \in \mathcal{C}^0(\bar{\Omega}); \ v(0) = v(1) = 0, \ v_{/K_i} \in P_1, \ 0 \le i \le I \} = \text{Vect}(\varphi_i)$$



$$u_h = \sum_{j=1}^n u_j \varphi_j$$
 où les (u_j) sont solution de $\sum_{j=1}^n a(\varphi_i, \varphi_j) u_j = \ell(\varphi_i)$ pour $i = 1, n$

matriciellemnt

$$\begin{pmatrix} a(\varphi_1,\varphi_1) & a(\varphi_1,\varphi_2) & 0 & \cdots & 0 \\ a(\varphi_2,\varphi_1) & a(\varphi_2,\varphi_2) & a(\varphi_2,\varphi_3) & \ddots & \vdots \\ 0 & \ddots & \ddots & \ddots & 0 \\ \vdots & \ddots & a(\varphi_{n-1},\varphi_{n-2}) & a(\varphi_{n-1},\varphi_{n-1}) & a(\varphi_{n-1},\varphi_n) \\ 0 & \cdots & 0 & a(\varphi_n,\varphi_{n-1}) & a(\varphi_n,\varphi_n) \end{pmatrix} \begin{pmatrix} u_1 \\ u_2 \\ \vdots \\ u_n \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \ell(\varphi_1) \\ \ell(\varphi_2) \\ \vdots \\ \ell(\varphi_n) \end{pmatrix}$$

2. Problème de Neumann

$$\begin{cases} -\frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}x} \left(\lambda \frac{\mathrm{d}u}{\mathrm{d}x} \right) + \mu \, u = f \quad \text{sur }]0, 1[, \\ u'(0) = u'(1) = 0 \end{cases}$$

$$a(u, v) = \int_0^1 (\lambda \, u'v' + \mu \, uv) \mathrm{d}x \quad \text{et} \quad \ell(v) = \int_0^1 f \, v \, \mathrm{d}x$$

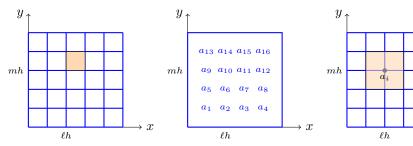
$$V_h = \{ v \in \mathscr{C}^0(\bar{\Omega}); \quad v_{/K_i} \in P_1, \ 0 \le i \le I \}$$

• Application en dimension n=2.

$$\begin{cases}
-\Delta u &= f & \text{dans } \Omega =]0, 1[\times]0, 1[, \\
u &= 0 & \text{sur } \Gamma = \partial \Omega
\end{cases}$$

$$a(u, v) = \int_{\Omega} \left(\frac{\partial u}{\partial x} \frac{\partial v}{\partial x} + \frac{\partial u}{\partial y} \frac{\partial v}{\partial y} \right) dxdy \quad \text{et} \quad \ell(v) = \int_{\Omega} f v dxdy$$

$$V_h = \{ v \in \mathscr{C}^0(\bar{\Omega}); \ v_{/K_{\ell,m}} \in Q_1, \ 0 \le \ell, m \le M \}$$

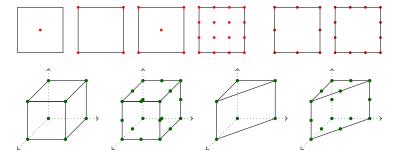


Éléments finis

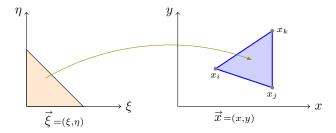
• Interpolation de Lagrange dans \mathbb{R}^n : éléments finis simpliciaux, (K, P_k, Σ_k) .



• Éléments finis parallélotopes. Unisolvants.



- Éléments finis d'Hermite,
- Mise en œuvre pratique de la méthode des éléments finis : Maillage , Famille affine d'éléments finis, Formules de quadrature en 1D, 2D et 3D. Assemblage de la matrice du système.



• Analyse de la méthode des éléments finis : Cas d'un ouvert Ω polyédrique. Cas d'un ouvert $\overline{\Omega}$ à frontière courbe. Convergence de la méthode des éléments finis.

Théorie spectrale des problèmes aux limites

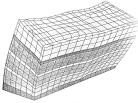
- Problèmes spectraux : équation de la chaleur, équation des ondes.
- Théorie spectrale abstraite. Trouver les valeurs $\lambda \in \mathbb{R}$ pour lesquelles il existe une solution $u \in V$ non nulle, de l'équation

$$\forall v \in V \quad a(u, v) = \lambda(u, v)$$

• Application aux problèmes aux limites elliptiques.

$$\begin{cases} -\sum_{j=1}^{n} \frac{\partial}{\partial x_{j}} \sigma_{ij}(\overrightarrow{w_{m}}) = \lambda_{m} \, w_{m,i} & \text{dans } \Omega \\ w_{m,i} = 0 & \text{sur } \Gamma_{0} \\ \sum_{j=1}^{n} \sigma_{ij}(\overrightarrow{w_{m}}) \nu_{j} = 0 & \text{dans } \Gamma_{1} \end{cases}$$

 $\omega_m=\sqrt{\lambda_m}=m^{
m i{\cup}em}$ pulsation propre et $\overrightarrow{w_m}$ le mode propre de vibration du corps solide élastique





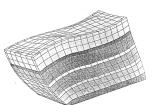


Figure 1.3: Mode n° 2 pour le maillage n° 1: $f_2 = 23.96H$:

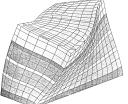




Figure 1.5: Mode n^o 4 pour le maillage n^o 1: $f_4 = 42.38H$:

Problèmes d'évolution

- Problème parabolique :
 - 1. équation de la chaleur, système de Stokes.

$$\begin{cases} \frac{\partial u}{\partial t} - \Delta u = f & \text{dans } \Omega_T \\ u = 0 & \text{sur } \Sigma_T \\ u(.,0) = u_0 & \text{dans } \Omega \end{cases} \iff \begin{cases} \text{Trouver une fonction } u : \\ u \in L^2(0,T;V) \cap \mathscr{C}^0(0,T;H), \\ \frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}t}(u(t),v) + a(u(t),v) = (f(t),v) & \text{où } a(u,v) = \int_{\Omega} \nabla u \cdot \nabla v \, \mathrm{d}x \\ u(0) = u_0 \end{cases}$$

2. Méthode de semi-discrétisation.

$$\forall v_h \in V_h \quad a(w_{i,h}, v_h) = \lambda_{i,h}(w_{i,h}, v_h)$$

$$u_h(t) = \sum_{i=1}^{N} \left\{ (u_{0,h}, w_{i,h}) e^{-\lambda_{i,h}t} + \int_{0}^{t} (f(s), w_{i,h}) e^{-\lambda_{i,h}(t-s)} ds \right\} w_{i,h}$$

3. Discrétisation totale.

$$\frac{1}{\Delta t}(y_{n+1} - y_n) = \theta \ \varphi(t_{n+1}, y_{n+1}) + (1 - \theta) \ \varphi(t_n, y_n), \quad 0 \le n \le N - 1$$

- Problème hyperbolique : équation des ondes. Semi-discrétisation et discrétisation totale.
 - 1. équation de la chaleur, système de Stokes.

$$\begin{cases} \frac{\partial^2 u}{\partial t^2} - \Delta u = f & \text{dans } \Omega_T \\ u = 0 & \text{sur } \Sigma_T \\ u(.,0) = u_0, \ \frac{\partial u}{\partial t}(.,0) = u_1 & \text{dans } \Omega \end{cases} \iff \begin{cases} \text{Trouver une fonction } u : \\ u \in \mathscr{C}^0(0,T;V) \cap \mathscr{C}^1(0,T;H), \\ \frac{\mathrm{d}^2}{\mathrm{d}t^2}(u(t),v) + a(u(t),v) = (f(t),v) & \text{où } a(u,v) = \int_{\Omega} \nabla u \cdot \nabla u \cdot$$

2. Méthode de semi-discrétisation.

$$\forall v_h \in V_h \quad a(w_{i,h}, v_h) = \lambda_{i,h}(w_{i,h}, v_h)$$

On pose $\omega_{i,h} = \sqrt{\lambda_{i,h}}$

$$u_h(t) = \sum_{i=1}^{N} \left\{ (u_{0,h}, w_{i,h}) \cos \omega_{i,h} t + \frac{1}{\omega_{i,h}} (u_{1,h}, w_{i,h}) \sin \omega_{i,h} t + \frac{1}{\omega_{i,h}} \int_{0}^{t} (f(s), w_{i,h}) \sin(\omega_{i,h} (t-s)) ds \right\} w_{i,h}$$

3. Discrétisation totale.

$$\begin{cases} y_{n+1} = y_n + \Delta t z_n + \Delta t^2 \left(\beta \varphi_{n+1} + \left(\frac{1}{2} - \beta\right) \varphi_n\right) \\ z_{n+1} = z_n + \Delta t \left(\gamma \varphi_{n+1} + (1 - \gamma) \varphi_n\right), \quad 0 \le n \le N - 1 \end{cases}$$

Exemples avec CAST3M20

```
opti dime 3 elem cub8;
l1 = (0 0 0)droi (0 0.03 0) 3;
S1 = L1 tran (0 0 0.1) 10;
V1 = S1 volu tran (1. 0 0) 50;
trac V1 cach titr 'poutre';
mo1 = mode V1 mecanique elastique isotrope;
ma1 = mate mo1 youn 30.e9 nu 0.2;
trac ma1 mo1;

CL1 = bloq depl S1;

ptx1 = (V1 coor 1) point maxi;
trac ((ptx1 coul roug) et (aret V1));
F1=forc ptx1 (0 0 -1000);
trac (F1 vect forc vert)(aret V1);
k1 = rigi mo1 ma1;
k1= k1 et cl1;
```

