## Éléments finis en dimension 1

#### Exercice 1 : estimation d'erreur en norme $L^2$

On considère le problème

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

avec  $\Omega = ]0,1[$  et f une fonction donnée dans  $L^2(\Omega)$ . On approche ce problème avec la méthode des éléments finis de Lagrange  $\mathbb{P}_1$  en utilisant un maillage uniforme de  $\Omega$  de pas  $h = \frac{1}{n+1}$ , où n est un entier fixé, de sommets  $x_j = jh$ ,  $0 \le j \le n+1$ , et de mailles  $K_j = [x_j, x_{j+1}]$ ,  $0 \le j \le n$ . On introduit les espaces

$$V_h = \{ v_h \in C(\overline{\Omega}); \ v_h|_{[x_j, x_{j+1}]} \in \mathbb{P}_1, \ \forall 0 \le j \le n \},$$
  
$$V_{0h} = \{ v_h \in V_h; \ v_h(0) = v_h(1) = 0 \}.$$

On obtient le problème approché

$$\begin{cases}
\text{Trouver } u_h \in V_{0h} \text{ tel que} \\
\int_{\Omega} u'_h v'_h = \int_{\Omega} f v_h \quad \forall v_h \in V_{0h}.
\end{cases}$$
(2)

On rappelle l'estimation d'erreur

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

Comme  $||u-u_h||_{L^2(\Omega)} \leq ||u-u_h||_{H^1(\Omega)}$ , on en déduit la même estimation d'erreur en norme  $L^2$ . Toutefois, cette estimation n'est pas optimale et le but de cet exercice est de montrer une estimation d'erreur sur  $||u-u_h||_{L^2(\Omega)}$  d'ordre 2 en h. Ce résultat, valable en toute dimension d'espace sous certaines hypothèses, porte le nom de lemme de Aubin-Nitsche.

#### 1. On introduit le problème auxiliaire

$$\begin{cases}
\text{Trouver } \zeta \in H_0^1(\Omega) \text{ tel que} \\
\int_{\Omega} \zeta' v' = \int_{\Omega} (u - u_h) v \quad \forall v \in H_0^1(\Omega),
\end{cases}$$
(3)

où la donnée du problème est l'erreur. Montrer que

$$||u - u_h||_{L^2(\Omega)}^2 = \int_{\Omega} (u - u_h)'(\zeta - \mathcal{I}_h^{(1)}\zeta)',$$

où  $\mathcal{I}_h^{(1)}$  est l'opérateur d'interpolation.

#### 2. En déduire que

$$||u - u_h||_{L^2(\Omega)} \le C_{L^2} h^2 ||f||_{L^2(\Omega)}$$

avec une constante  $C_{L^2}$  que l'on précisera.

#### Exercice 2 : élément fini de Hermite

On considère un modèle de flexion d'une poutre de longueur unité (pour simplifier) et encastrée à ses deux extrémités. On pose  $\Omega = ]0,1[$  et on introduit l'espace

$$H_0^2(\Omega) = \{ v \in H^2(\Omega); \ v(0) = v(1) = 0; \ v'(0) = v'(1) = 0 \}.$$

On considère la formulation variationnelle

$$\begin{cases}
\text{Trouver } u \in H_0^2(\Omega) \text{ tel que} \\
\int_{\Omega} u''v'' = \int_{\Omega} fv \quad \forall v \in H_0^2(\Omega),
\end{cases}$$
(4)

où u est le déplacement vertical du point courant de la poutre et  $f \in L^2(\Omega)$  la densité linéique du chargement vertical de la poutre.

- 1. Montrer que le problème (4) est bien posé. Que vaut u''''?
- 2. Soit n un entier positif. On considère un maillage uniforme de  $\Omega$  de pas  $h = \frac{1}{n+1}$ . On introduit le sous-espace

$$W_{0h} := \{ v_h \in C^1(\overline{\Omega}); \ v_h|_{[x_i, x_{i+1}]} \in \mathbb{P}_3, \ \forall 0 \le j \le n; \ v_h(0) = v_h(1) = 0; \ v_h'(0) = v_h'(1) = 0 \}.$$

- a) Justifier pourquoi  $W_{0h}$  réalise une approximation conforme dans  $H_0^2(\Omega)$ .
- b) Montrer que tout polynôme de  $\mathbb{P}_3$  est uniquement déterminé par sa valeur et celle de sa dérivée en deux points distincts.
- c) Construire deux familles de fonctions  $\{\phi_1, \ldots, \phi_n\}$  et  $\{\psi_1, \ldots, \psi_n\}$  de  $W_{0h}$  telles que, pour tout  $1 \leq i, j \leq n$ ,

$$\phi_i(x_j) = \delta_{ij},$$
  $\phi'_i(x_j) = 0,$   
 $\psi_i(x_j) = 0,$   $\psi'_i(x_j) = \delta_{ij},$ 

où  $\delta_{ij}$  désigne le symbole de Kronecker. (Indication : on pourra considérer les fonctions de forme  $\theta_1(t) = (1+2t)(1-t)^2$ ,  $\theta_2(t) = t(1-t)^2$ ,  $\theta_3(t) = t^2(3-2t)$  et  $\theta_4(t) = t^2(t-1)$  définies pour  $t \in [0,1]$ .)

- d) Montrer que la famille  $\{\phi_1, \ldots, \phi_n; \psi_1, \ldots, \psi_n\}$  forme une base de  $W_{0h}$ . Construire un opérateur d'interpolation  $j_h: H_0^2(\Omega) \to W_{0h}$ .
- 3. On désigne par  $u_h$  la solution approchée obtenue en considérant l'espace  $W_{0h}$ . Montrer la convergence de l'approximation à l'ordre deux en norme  $\|\cdot\|_{H^2(\Omega)}$ . Pour cela, on admettra qu'il existe une constante C telle que, pour tout  $v \in H^4(\Omega) \cap H^2_0(\Omega)$ ,

$$\|(v-j_hv)''\|_{L^2(\Omega)} \le Ch^2\|v''''\|_{L^2(\Omega)}.$$

- 4. Soit  $\mathcal{K}_h \in \mathbb{R}^{2n,2n}$  la matrice de rigidité.
  - a) Préciser la disposition des coefficients a priori non nuls de la matrice  $\mathcal{K}_h$  puis les évaluer.
  - b) On choisit maintenant d'ordonner les fonctions de la base de  $W_{0h}$  sous la forme

$$\{\phi_1, \psi_1, \phi_2, \psi_2, \dots, \phi_n, \psi_n\}.$$

Préciser la nouvelle disposition des coefficients non nuls dans la matrice de rigidité.

# Corrigé

### Exercice 1 : estimation d'erreur en norme $L^2$

1. On introduit la forme bilinéaire a sur  $H_0^1(\Omega) \times H_0^1(\Omega)$  telle que

$$a(v,w) = \int_{\Omega} v'w'.$$

En prenant  $v = u - u_h$  dans le problème auxiliaire, on constate que

$$||u - u_h||_{L^2(\Omega)}^2 = \int_{\Omega} (u - u_h)^2$$
$$= \int_{\Omega} (u - u_h)' \zeta' = a(u - u_h, \zeta).$$

Enfin, comme  $\mathcal{I}_h^{(1)}\zeta\in V_{0h}$ , on déduit de l'orthogonalité de Galerkine que

$$||u - u_h||_{L^2(\Omega)}^2 = a(u - u_h, \zeta) = a(u - u_h, \zeta - \mathcal{I}_h^{(1)}\zeta) = \int_{\Omega} (u - u_h)'(\zeta - \mathcal{I}_h^{(1)}\zeta)'.$$

2. En utilisant l'inégalité de Cauchy–Schwarz, le fait que  $\zeta \in H^2(\Omega)$  (puisque  $-\zeta'' = u - u_h$ ) et le résultat d'interpolation, il vient

$$||u - u_h||_{L^2(\Omega)}^2 \le ||(u - u_h)'||_{L^2(\Omega)} ||(\zeta - \mathcal{I}_h^{(1)}\zeta)'||_{L^2(\Omega)} \le ||(u - u_h)'||_{L^2(\Omega)} C_{\mathcal{I}} h ||\zeta''||_{L^2(\Omega)},$$

et comme  $\|\zeta''\|_{L^2(\Omega)} = \|u - u_h\|_{L^2(\Omega)}$ , on en déduit que

$$||u-u_h||_{L^2(\Omega)} \le C_{\mathcal{I}} h ||(u-u_h)'||_{L^2(\Omega)}.$$

Comme

$$||(u - u_h)'||_{L^2(\Omega)} \le ||u - u_h||_{H^1(\Omega)} \le C_{H^1} h ||f||_{L^2(\Omega)},$$

on obtient l'estimation annoncée avec la constante  $C_{L^2} = C_{\mathcal{I}} C_{H^1}$ .

#### Exercice 2 : élément fini de Hermite

1. On applique le théorème de Lax–Milgram. De par le théorème de trace (cf. cours d'Analyse), l'espace  $H_0^2(\Omega)$  est fermé dans  $H^2(\Omega)$ ; c'est donc un espace de Hilbert équipé de la norme

$$||v||_{H^2(\Omega)} = \left\{ ||v||_{L^2(\Omega)}^2 + ||v'||_{L^2(\Omega)}^2 + ||v''||_{L^2(\Omega)}^2 \right\}^{1/2}.$$

Les formes  $a(v,w)=\int_\Omega v''w''$  et  $L(w)=\int_\Omega fw$  sont clairement continues sur cet espace. Il reste à prouver la coercivité de a. Pour cela, on observe que si  $v\in H^2_0(\Omega)$ , alors  $v'\in H^1_0(\Omega)$ , si bien qu'en appliquant l'inégalité de Poincaré à v', il vient

$$||v'||_{L^2(\Omega)} \le C_P ||v''||_{L^2(\Omega)}.$$

En appliquant maintenant l'inégalité de Poincaré à v (car  $H_0^2(\Omega) \subset H_0^1(\Omega)$ ), il vient  $||v||_{L^2(\Omega)} \leq C_P ||v'||_{L^2(\Omega)} \leq C_P ||v''||_{L^2(\Omega)}$ , d'où finalement,

$$||v||_{H^2(\Omega)} \le (1 + C_P^2 + C_P^4)^{1/2} ||v''||_{L^2(\Omega)},$$

ce qui montre la coercivité de a. Enfin, en prenant  $v \in \mathcal{D}(\Omega)$ , il vient au sens des distributions  $\langle u'', v'' \rangle = \langle f, v \rangle$ , d'où u'''' = f (dans  $L^2(\Omega)$ , car f est dans cet espace).

- 2. On considère l'espace d'approximation  $W_{0h}$ .
  - a) Comme les fonctions de  $W_{0h}$  sont de classe  $C^1$  globalement sur  $\overline{\Omega}$  et que sur chaque maille elles sont de classe  $C^2$ , elles admettent des dérivées secondes dans  $L^2(\Omega)$ , qui s'obtiennent en prenant localement la dérivée seconde de la restriction à chaque maille. Par suite,  $W_{0h} \subset H^2(\Omega)$ . De plus, les conditions limites sont explicitement imposées dans  $W_{0h}$ . D'où  $W_{0h} \subset H^2(\Omega)$ . Enfin,  $W_{0h}$  est de dimension finie avec  $\dim(W_{0h}) \leq 4(n+1)$  (4 degrés de liberté au plus par maille); nous verrons ci-dessous que  $\dim(W_{0h}) = 2n$ .
  - b) L'esapce  $\mathbb{P}_3$  est de dimension 4. Il suffit donc de montrer que si  $p \in \mathbb{P}_3$  est tel que p(a) = p'(a) = p(b) = p'(b) = 0 avec  $a \neq b$ , alors p est identiquement nul. Le fait que p(a) = p'(a) = 0 implique que  $(x-a)^2$  divise p; de même,  $(x-b)^2$  divise p. Comme  $a \neq b$ , cela implique que  $(x-a)^2(x-b)^2$  divise p est de degré  $\leq 3$ , cela implique que p est identiquement nul.
  - c) Pour tout  $1 \le i \le n$ , le support de  $\phi_i$  ainsi que celui de  $\psi_i$  est réduit aux deux mailles  $K_{i-1}$  et  $K_i$ . Les fonctions de forme sont telles que, pour tout  $1 \le m, n \le 4$ ,

$$\sigma_m(\theta_n) = \delta_{mn}$$

avec les formes linéaires sur  $\mathbb{P}_3$  définies par  $\sigma_1(p) = p(0)$ ,  $\sigma_2(p) = p'(0)$ ,  $\sigma_3(p) = p(1)$  et  $\sigma_4(p) = p'(1)$ . Par conséquent, on obtient (attention aux facteurs d'échelle lorsqu'on passe de l'élément de référence [0,1] où sont définies les fonctions de forme à la maille courante)

$$\phi_i(x) = \begin{cases} \theta_3(h^{-1}(x - x_{i-1})) & x \in K_{i-1}, \\ \theta_1(h^{-1}(x - x_i)) & x \in K_i, \\ 0 & \text{sinon,} \end{cases} \qquad \psi_i(x) = \begin{cases} h\theta_4(h^{-1}(x - x_{i-1})) & x \in K_{i-1}, \\ h\theta_2(h^{-1}(x - x_i)) & x \in K_i, \\ 0 & \text{sinon.} \end{cases}$$

d) Pour montrer la liberté de la famille, on considère la combinaison linéaire  $\sum_{i=1}^{n} \alpha_i \phi_i(x) + \sum_{i=1}^{n} \beta_i \psi_i(x)$  que l'on suppose identiquement nulle sur  $\Omega$ . En évaluant cette combinaison en  $x_i$ ,  $\forall 1 \leq i \leq n$ , il vient  $\alpha_i = 0$ , puis en évaluant la dérivée de cette combinaison en  $x_i$ , il vient  $\beta_i = 0$ . Pour montrer que la famille est génératrice, on se donne  $v_h \in W_{0h}$  et on pose

$$w_h = \sum_{i=1}^{n} v_h(x_i)\phi_i(x) + \sum_{i=1}^{n} v'_h(x_i)\psi_i(x).$$

Sur chaque maille  $K_j$ ,  $0 \le j \le n$ , les valeurs de  $v_h$  et de  $w_h$ , ainsi que celles de leur dérivée, coïncident aux deux extrémités de la maille. Les restrictions de  $v_h$  et  $w_h$  à cette maille étant dans  $\mathbb{P}_3$ , on en déduit que  $v_h = w_h$  sur chaque maille, et donc sur  $\Omega$ . Enfin, l'opérateur d'interpolation est tel que, pour tout  $v \in H_0^2(\Omega)$ ,

$$j_h v(x) = \sum_{i=1}^n v(x_i)\phi_i(x) + \sum_{i=1}^n v'(x_i)\psi_i(x) \in W_{0h}.$$

Noter que les valeurs ponctuelles de v et de v' sont bien définies pour  $v \in H^2(\Omega)$ .

3. On déduit du lemme de Céa que

$$||u - u_h||_{H^2(\Omega)} \le C_1 ||u - j_h u||_{H^2(\Omega)} \le C_2 ||(u - j_h u)''||_{L^2(\Omega)} \le C_3 h^2 ||f||_{L^2(\Omega)},$$

en utilisant le résultat de la question 1 pour majorer la norme  $H^2$ , l'indication pour majorer l'erreur d'interpolation, et le fait que la solution exacte est telle que  $||u''''||_{L^2(\Omega)} = ||f||_{L^2(\Omega)}$ .

- 4. On considère la matrice de rigidité  $\mathcal{K}_h \in \mathbb{R}^{2n,2n}$ .
  - a) On obtient une structure bloc

$$\mathcal{K}_h = \begin{pmatrix} \mathcal{K}_h^{\phi\phi} & \mathcal{K}_h^{\phi\psi} \\ \mathcal{K}_h^{\psi\phi} & \mathcal{K}_h^{\psi\psi} \end{pmatrix}$$

où les quatre sous-matrices sont d'ordre n et tridiagonales. Comme la forme bilinéaire a est symétrique, la matrice  $\mathcal{K}_h$  est symétrique si bien que  $\mathcal{K}_h^{\psi\phi} = (\mathcal{K}_h^{\phi\psi})^t$ . En calculant, il vient

$$\theta_1''(t) = 12t - 6$$
,  $\theta_2''(t) = 6t - 4$ ,  $\theta_3''(t) = -12t + 6$ ,  $\theta_4''(t) = 6t - 2$ ,

(observer que  $\theta_1''(t) + \theta_3''(t) = (1)'' = 0$  et  $\theta_2''(t) + \theta_3''(t) + \theta_4''(t) = (t)'' = 0$ ) si bien que

$$\left(\int_0^1 \theta_m''(t)\theta_n''(t)dt\right)_{1 \le m,n \le 4} = \begin{pmatrix} 12 & 6 & -12 & 6 \\ 6 & 4 & -6 & 2 \\ -12 & -6 & 12 & -6 \\ 6 & 2 & -6 & 4 \end{pmatrix}.$$

En prenant en compte les facteurs h, on obtient

$$\begin{split} \mathcal{K}_h^{\phi\phi} &= 12h^{-3}\operatorname{tridiag}(-1,2,-1),\\ \mathcal{K}_h^{\phi\psi} &= 6h^{-2}\operatorname{tridiag}(-1,0,1),\\ \mathcal{K}_h^{\psi\psi} &= 2h^{-1}\operatorname{tridiag}(1,4,1). \end{split}$$

b) Avec la nouvelle numérotation des fonctions de base, la matrice de rigidité est cette fois tridiagonale avec des blocs d'ordre 2, soit tridiag $(B^t, A, B)$  avec

$$A = \begin{pmatrix} 24h^{-3} & 0 \\ 0 & 8h^{-1} \end{pmatrix}, \qquad B = \begin{pmatrix} -12h^{-3} & 6h^{-2} \\ -6h^{-2} & 2h^{-1} \end{pmatrix}.$$