

Equations aux dérivées partielles

El Bouzekraoui Younes — MDAA Saad

Département Sciences du Numérique - Deuxième année 2020-2021

Contents

1	Equ	ations aux dérivées partielles elliptiques	3
	1.1	Partie théorique	3

1 Equations aux dérivées partielles elliptiques

1.1 Partie théorique

• On suppose que $u \in H^1(\Omega)$ pour $w \in H^1_0(\Omega)$ on a :

$$-\int_{\Omega} \triangle u.w \, dx = \int_{\Omega} f.w \, dx$$

d'apres la formule de green :

$$\int_{\Omega} \nabla u \cdot \nabla w \, dx - \int_{\partial \Omega} \gamma_1(u) \gamma_0(w) \, dx = \int_{\Omega} f \cdot w \, dx$$

on pose $v = u - u_d \in H_0^1(\Omega)$ on a:

$$\int_{\Omega} \nabla(v + u_d) \cdot \nabla w \, dx = \int_{\Omega} fw \, dx + \int_{\partial \Omega_d} \gamma_1(u) \gamma_0(w) \, dx + \int_{\partial \Omega_n} \gamma_1(u) \gamma_0(w) \, dx$$

or

$$\gamma_1(u) = \frac{\partial u}{\partial n} = g \operatorname{sur} \partial \Omega_n$$

et

$$\gamma_0(w) = w = 0 \text{ sur } \partial\Omega_d \text{ car } w \in H_0^1(\Omega)$$

donc

$$\int_{\Omega} \nabla v \cdot \nabla w \, dx = \int_{\Omega} f w \, dx + \int_{\partial \Omega_n} g \gamma_0(w) \, dx - \int_{\Omega} \nabla u_d \cdot \nabla w \, dx$$

• Soit la forme bilinéaire sur $H_0^1(\Omega) \times H_0^1(\Omega)$ définie par

$$a:(u,v)\to \int_{\Omega}\nabla u.\nabla v\,dx$$

soit la **forme** sur $H_0^1(\Omega)$ définie par

$$l: w \to \int_{\Omega} fw \, dx + \int_{\partial \Omega_n} g\gamma_0(w) \, dx - \int_{\Omega} \nabla u_d . \nabla w \, dx$$

en appliquant le théoreme de Lax-Milgram sur a et l on a

$$\exists ! u \in H_0^1(\Omega) \ \forall v \in H_0^1(\Omega) \ a(u, v) = l(v)$$

pour cela il faut vérifier que

 $\rightarrow l$ est linéaire :

soient $w_1, w_2 \in H_0^1(\Omega), \lambda \in \mathbb{R}$ on a

$$\begin{split} l(w_1 + \lambda w_2) &= \int_{\Omega} f(w_1 + \lambda w_2) \, dx + \int_{\partial \Omega_n} g \gamma_0(w_1 + \lambda w_2) \, dx - \int_{\Omega} \nabla u_d . \nabla (w_1 + \lambda w_2) \, dx \\ &= \int_{\Omega} f w_1 \, dx + \int_{\partial \Omega_n} g \gamma_0(w_1) \, dx - \int_{\Omega} \nabla u_d . \nabla w_1 \, dx + \lambda (\int_{\Omega} f w_2 \, dx + \int_{\partial \Omega_n} g \gamma_0(w_2) \, dx - \int_{\Omega} \nabla u_d . \nabla w_2 \, dx) \\ &\qquad \qquad l(w_1 + \lambda w_2) = l(w_1) + \lambda l(w_2) \end{split}$$

 $\rightarrow l$ est continue :

soit $w \in H_0^1(\Omega)$ on a

$$|l(w)| = |\int_{\Omega} fw \, dx + \int_{\partial \Omega_n} g\gamma_0(w) \, dx - \int_{\Omega} \nabla u_d \cdot \nabla w \, dx|$$

$$\leq |\int_{\Omega} fw \, dx| + |\int_{\partial \Omega_n} g\gamma_0(w) \, dx| + |\int_{\Omega} \nabla u_d \cdot \nabla w \, dx|$$

par inégalité de cauchy schwarz car $f \in L^2(\Omega)$ et $w \in H^1_0(\Omega) \subset L^2(\Omega)$ on a

$$\left| \int_{\Omega} fw \, dx \right| \le ||f||_{L^{2}(\Omega)} ||w||_{L^{2}(\Omega)}$$

par inégalité de Poincaré on a $\exists C_1 \geq 0$ tq

$$|\int_{\Omega} fw \, dx| \le C_1 ||f||_{L^2(\Omega)} |w|_{1,\Omega}$$

 $g\in L^2(\partial\Omega_n)$ et $\gamma_0(w)\in L^2(\partial\Omega_n)$ donc par inégalité de cauchy schwarz on a

$$\left| \int_{\partial \Omega_n} g \gamma_0(w) \, dx \right| \le ||g||_{L^2(\partial \Omega_n)} ||\gamma_0(w)||_{L^2(\partial \Omega_n)}$$

par inégalité de Poincaré on a $\exists C_2 \geq 0$ tq

$$\left| \int_{\partial \Omega} g\gamma_0(w) \, dx \right| \le C_2 ||g||_{L^2(\partial \Omega_n)} |w|_{1,\Omega}$$

 $w \in H_0^1(\Omega)$ et $u_d \in H_0^1(\Omega)$ donc par inégalité de cauchy schwarz on a (car Ω est un ouvert borné)

$$\left| \int_{\Omega} \nabla u_d . \nabla w \, dx \right| \le |u_d|_{1,\Omega} |w|_{1,\Omega}$$

donc

$$|l(w)| \leq C|w|_{1,\Omega}$$

d'ou la continuité

$\rightarrow a$ est continue :

par continuité du produit scalaire

$\rightarrow a$ est coercive :

soit $u \in H_0^1(\Omega)$ on a par inégalité de cauchy schwarz

$$|a(u,u)| = |\langle u, u \rangle_{1,\Omega}| \le |u|_{1,\Omega}^2$$

 \bullet on note n le nombre de degrés de liberté et η_k les fonctions de base des éléments finis définie par

$$\forall k \in [1, n] \ \eta_k(x_i, y_i) = \delta_{k, i}$$

on cherche une solution dans l'espace engendré par $(\eta_k)_{[1,n]}$ donc v s'ecrit comme

$$v = \sum_{k=1}^{n} v_k n_k$$

on injecte dans l'équation de la question 1 avec $w = \eta_j \ j \in [1, n]$ et

$$u_d = \sum_{k=1}^n U_k \eta_k$$

avec

$$U_k = \begin{cases} 0 & \text{si } (x_k, y_k) \notin \partial \Omega_n \\ u_d(x_k, y_k) & \text{sinon.} \end{cases}$$

$$\int_{\Omega} \nabla (\sum_{k=1}^{n} v_k \eta_k) \cdot \nabla \eta_j \, dx = \int_{\Omega} f \eta_j \, dx + \int_{\partial \Omega_n} g \gamma_0(\eta_j) \, dx - \int_{\Omega} \nabla (\sum_{k=1}^{n} U_k \eta_k) \cdot \nabla \eta_j \, dx$$

donc

$$\sum_{k=1}^{n} v_k \left(\int_{\Omega} \nabla \eta_k . \nabla \eta_j \, dx \right) = \int_{\Omega} f \eta_j \, dx + \int_{\partial \Omega_n} g \gamma_0(\eta_j) \, dx - \sum_{k=1}^{n} U_k \left(\int_{\Omega} \nabla \eta_k . \nabla \eta_j \, dx \right)$$

ceci pour $j \in [1, n]$ ce qui est équivalent au système linéaire d'équations Ax = b avec

$$A_{kj} = \int_{\Omega} \nabla \eta_k . \nabla \eta_j \, dx$$

$$b_{j} = \int_{\Omega} f \eta_{j} dx + \int_{\partial \Omega_{n}} g \eta_{j} dx - \sum_{k=1}^{n} U_{k} \left(\int_{\Omega} \nabla \eta_{k} . \nabla \eta_{j} dx \right)$$

 \rightarrow existence de la solution

A est définie postive donc le système admet une unique solution en effet pour $x \in \mathbb{R}^n$

$$x^{T}Ax = \sum_{(i,j)\in[1,n]^{2}} A_{ij}x_{i}x_{j} = \sum_{(i,j)\in[1,n]^{2}} a(\eta_{i},\eta_{j})x_{i}x_{j}$$

par bilinéairité de a on a

$$x^{T}Ax = a(\sum_{j=1}^{n} x_{j}\eta_{j}, \sum_{i=1}^{n} x_{i}\eta_{i}) = a(z, z)$$

avec $z = \sum_{i=1}^{n} x_i \eta_i$ or a et continue donc

$$x^T A x \ge C|z|_{(1,\Omega)}^2$$

or si $|z|_{(1,\Omega)}=0$ donc z=0 alors x=0