Rapport de projet MAP411:

Résolution des problèmes elliptiques symétriques en grande dimension

Cheikh Fall Wilson Jallet Promotion X2016

2 décembre 2017

1 L'algorithme glouton

Question 1. On rappelle l'équation de Laplace

$$\begin{cases}
-\Delta u + u = f \operatorname{sur} \Omega \\
\frac{\partial u}{\partial n} = 0 \operatorname{sur} \partial \Omega
\end{cases}$$
(1)

où $u\in C^2(\overline{\Omega}),\,\Omega=(0,1)^2.$

Supposons que la fonction $u:\overline{\Omega} \longrightarrow \mathbb{R}$ soit une solution de (1). Soit $v \in V$. Par une intégration par parties, on obtient

$$-\int_{\Omega} \Delta u \, v = -\int_{\partial \Omega} \frac{\partial u}{\partial n} v + \int_{\Omega} \nabla u \cdot \nabla v$$
$$= \int_{\Omega} \nabla u \cdot \nabla v \quad \text{d'après (1)}$$

puis en utilisant que $-\Delta u = f - u$

$$-\int_{\Omega} uv + \int_{\Omega} fv = \int_{\Omega} \nabla u \cdot \nabla v$$

et

$$\forall v \in V \quad \int_{\Omega} \nabla u \cdot \nabla v + \int_{\Omega} uv = \int_{\Omega} fv. \tag{2}$$

Réciproquement, si u est une fonction de classe C^2 sur $\overline{\Omega}$ qui vérifie (2), une intégration par parties permet de retrouver

$$\forall v \in V \quad \int_{\partial \Omega} \frac{\partial u}{\partial n} v - \int_{\Omega} \Delta u \, v + \int_{\Omega} u v = \int_{\Omega} f v$$

En particulier $-\int_{\Omega}\Delta u\,v+\int_{\Omega}uv=\int_{\Omega}fv$ quand v=0 sur $\partial\Omega.$ D'après un lemme du cours, cela entraı̂ne que

$$-\Delta u + u - f = 0$$

et en réinjectant dans l'équation intégrale plus haut

$$\forall v \in V \quad \int_{\partial \Omega} \frac{\partial u}{\partial n} v = 0 \quad \text{d'où} \quad \frac{\partial u}{\partial n} = 0$$

et u est solution de (1).

Question 2. Pour tous i et j de [0, I],

$$\nabla \phi_i \otimes \phi_j(x, y) = \left(\phi_i'(x)\phi_j(y), \phi_i(x)\phi_j'(y)\right)$$

donc

$$\begin{split} \int_{\Omega} \nabla(\phi_i \otimes \phi_j) \cdot \nabla(\phi_k \otimes \phi_l) &= \int_{\Omega} \phi_i'(x) \phi_j(y) \phi_k'(x) \phi_l(y) + \phi_i(x) \phi_j'(y) \phi_k(x) \phi_l'(y) \, dx \, dy \\ &= \int_0^1 \phi_i' \phi_k' \int_0^1 \phi_j \phi_l + \int_0^1 \phi_i \phi_k \int_0^1 \phi_j' \phi_l' \text{ (th\'eor\`eme de Fubini)} \\ &= D_{i,k} M_{j,l} + M_{i,k} D_{j,l}. \end{split}$$

Ainsi, avec $u_h = \sum_{i,j=0}^I U_{i,j} \phi_i \otimes \phi_j$ on obtient

$$\int_{\Omega} \nabla u_h(x,y) \cdot \nabla \phi_k \otimes \phi_l(x,y) \, dx \, dy = \sum_{i,j=0}^{I} U_{i,j} \int_{\Omega} \nabla (\phi_i \otimes \phi_j) \cdot \nabla (\phi_k \otimes \phi_l) \qquad (a)$$

$$= \sum_{i,j=0}^{I} U_{i,j} (D_{i,k} M_{j,l} + M_{i,k} D_{j,l}).$$

On a de plus

$$\int_{\Omega} (\phi_i \otimes \phi_j)(x,y)(\phi_k \otimes \phi_l)(x,y) \, dx \, dy = \int_0^1 \phi_i \phi_k \int_0^1 \phi_j \phi_l = M_{i,k} M_{k,l}$$

d'où

$$\int_{\Omega} u_h(x,y)\phi_k \otimes \phi_l = \sum_{i,j=0}^{I} U_{i,j} M_{i,k} M_{j,l}$$
 (b)

En supposant que u_h est une solution de (2), sommer (a) et (b) donne pour tous $k, l \in [0, I]$

$$\sum_{i,j=0}^{I} U_{i,j}(D_{i,k}M_{j,l} + M_{i,k}D_{j,l} + M_{i,k}M_{j,l}) = \int_{\Omega} \nabla u_h \cdot \nabla \phi_k \otimes \phi_l + \int_{\Omega} u_h(\phi_k \otimes \phi_l) = F_{k,l}.$$
 (3)

On notera cela sous la forme $TU_h = F$ dans la suite.

Réciproquement, si le vecteur U vérifie le système linéaire (3), alors la fonction $u_h = \sum_{i,j=0}^I U_{i,j} \phi_i \otimes \phi_j$ vérifie (2) pour $v \in V_h$.

Le problème (3) est bien posé puisque (2) l'est : si u_1 et u_2 vérifient (2), alors $w:=u_2-u_1$ vérifie

$$\int_{\Omega} |\nabla w|^2 + \int_{\Omega} w^2 = ||w||_{H^1(\Omega)}^2 = 0$$

donc $w = 0, u_2 = u_1$.

Si on travaille sur un pavé $\Omega=(0,1)^d$ en dimension d avec la même méthode, la base tensorielle est $\phi_{i_1}\otimes\cdots\otimes\phi_{i_d}$ et on travaille avec des données $U\in\mathbb{R}^{(I+1)^d}$.

Question 3. Si $U_h \in \mathbb{R}^{(I+1)^2}$ et $u_h = \sum_{i,j=0}^I U_{i,j} \phi_i \otimes \phi_j$, remarquons qu'avec la notation introduite plus haut

$$\mathcal{E}(u_h) = \frac{1}{2} \int_{\Omega} |\nabla u_h|^2 + \frac{1}{2} \int_{\Omega} u_h^2 - \int_{\Omega} f u_h = \frac{1}{2} \langle T U_h, U_h \rangle - \langle U_h, F \rangle.$$

Le membre de droite est une fonction de classe C^1 sur $\mathbb{R}^{(I+1)^2}$ dont le gradient est $TU_h - F$, sa dérivée seconde est l'application bilinéaire définie positive

$$(X,Y) \in \mathbb{R}^{(I+1)^2} \times \mathbb{R}^{(I+1)^2} \longmapsto \langle TX, Y \rangle$$

On en tire que U_h vérifie (3) si et seulement si c'est un minimum du membre de droite, donc si et seulement si u_h est un minimum de \mathcal{E} restreint à $V_h \otimes V_h$:

$$u_h = \sum_{i,j=0}^{I} U_{i,j} \phi_i \otimes \phi_j = \arg \min_{v_h \in V_h \otimes V_h} \mathcal{E}(v_h)$$
 (4)

Question 4. L'algorithme est glouton puisqu'il consiste à faire une optimisation locale à chaque étape afin de trouver ce qui sera un optimum local de la fonction \mathcal{E} .

Si N est le numéro de la dernière itération, il faut stocker les en mémoire les fonctions $r_n, i \in V_h, i \in [\![1,d]\!]$ et $1 \le n \le N$, ce qui donne, en supposant les éléments de V_h représentés selon leur coordonnées avec I+1 réels, (I+1)Nd nombres réels à stocker.

Supposons une représentation séparée de la fonction f

$$f(x_1, \dots, x_d) = \sum_{p=1}^{P} f_1^p(x_1) \dots f_d^p(x_d)$$

Alors, les coefficients du vecteur $F=(\int_\Omega f\phi_{i_1}\otimes\cdots\otimes\phi_{i_d})$ s'écrivent grâce au théorème de Fubini

$$F_{i_1,\dots,i_d} = \sum_{p=1}^{P} \prod_{i=1}^{d} \int_0^1 f_j^p(x) \phi_{i_j}(x) dx$$

et pour les obtenir, il suffit de calculer et stocker les Pd(I+1) intégrales

$$\int_0^1 f_j^p \phi_i, \quad j \in [1, d], i \in [0, I], p \in [1, P].$$

Si f n'admet pas de représentation séparée, il faut alors calculer et stocker les $(I+1)^d$ intégrales $\int_{\Omega} f \phi_{i_1} \otimes \cdots \otimes \phi_{i_d}$, ce qui fait nettement plus de données.

On considère le problème de minimisation

$$(r_n, s_n) \in \arg\min_{(r,s) \in V_h \times V_h} \mathcal{E}(u_{n-1} + r \otimes s).$$
(5)

2 Équations d'Euler et convergence de l'algorithme

Question 5. On a montré plus haut que la restriction de l'énergie $\mathcal{E}:C^1(\overline{\Omega})\longrightarrow \mathbb{R}$ à l'espace $V_h\otimes V_h$ admet un minimum. Il en est donc de même de $\mathcal{J}:(r,s)\in V_h\times V_h\longmapsto \mathcal{E}(u_{n-1}+r\otimes s)$ quel que soit u dans V (puisque $r\otimes s\in V_h\otimes V_h$), et (r,s) en est un minimum si et seulement si c'en est un point critique.

La différentielle de $\mathcal J$ est

$$d_{(r,s)}\mathcal{J}(\delta r, \delta s) = d\mathcal{E}(u_{n-1} + r \otimes s) \cdot \underbrace{\left(d_{(r,s)}(u_{n-1} + r \otimes s)(\delta r, \delta s)\right)}_{=\delta r \otimes s + r \otimes \delta s}$$

$$= \int_{\Omega} \nabla(u_{n-1} + r \otimes s) \cdot \nabla(\delta r \otimes s + r \otimes \delta s) + \int_{\Omega} (u_{n-1} + r \otimes s)(\delta r \otimes s + r \otimes \delta s)$$

$$- \int_{\Omega} f(\delta r \otimes s + r \otimes \delta s).$$

On en déduit que (r_n, s_n) est un point critique de $\mathcal J$ si et seulement si $d_{(r_n, s_n)} \mathcal J(\delta r, \delta s) = 0$ pour tout $(\delta r, \delta s) \in V_h \times V_h$, soit

$$\int_{\Omega} \nabla (r_n \otimes s_n) \cdot \nabla (\delta r \otimes s_n + r_n \otimes \delta s) + \int_{\Omega} (r_n \otimes s_n) (\delta r \otimes s_n + r_n \otimes \delta s)
= \int_{\Omega} f(\delta r \otimes s_n + r_n \otimes \delta s) - \int_{\Omega} \nabla u_{n-1} \cdot \nabla (\delta r \otimes s_n + r_n \otimes \delta s) - \int_{\Omega} u_{n-1} (\delta r \otimes s_n + r_n \otimes \delta s)
(6)$$

$$-r_n''(x) \int_0^1 s_n^2 + r_n(x) \int_0^1 s_n'^2 dx = \int_0^1 (f(x,y) + \Delta u_{n-1}(x,y) - u_{n-1}(x,y)) s_n(y) dy$$
$$-s_n''(y) \int_0^1 r_n^2 dx + s_n(y) \int_0^1 r_n'^2 dx = \int_0^1 (f(x,y) + \Delta u_{n-1}(x,y) - u_{n-1}(x,y)) r_n(x) dx$$