

Examen

Exercice 1 *Discrétisation par éléments finis (environ 9 pts)*

On note $\Omega =]0, 1[$. On s'intéresse au problème

$$-u'' + u' + u = f \text{ dans } \Omega \quad (1)$$

$$u(0) = u(1) = 0 \quad (2)$$

où $f : \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}$ une fonction donnée.

- (a) Prouver que toute solution $u \in C^2(\overline{\Omega})$ de (1)–(2) est aussi solution de la formulation variationnelle suivante:

$$\text{Trouver } u \in H_0^1(\Omega) \text{ telle que } a(u, v) = \int_{\Omega} f v \quad \forall v \in H_0^1(\Omega), \quad (3)$$

$$\text{où } a(u, v) := \int_0^1 (u'v' + u'v + uv).$$

- (b) Montrer que pour tout $v \in H_0^1(\Omega)$, on a $\int_0^1 v'v = 0$. En déduire que si $f \in L^2(\Omega)$, alors le problème (3) admet une unique solution.
- (c) Proposer une discrétisation éléments finis du problème considéré. On rappellera la définition des points de discrétisation et de l'espace de fonctions utilisé.
- (d) Montrer que le problème éléments finis admet une unique solution.
- (e) Donner l'écriture algébrique du problème éléments finis (le système linéaire à résoudre pour trouver la solution). On ne vous demande **pas** de calculer les coefficients de la matrice.

Exercice 2 *Discretisation par différences finies (environ 11 pts)*

On se place dans le domaine temporel $]0, T[$ ($T > 0$) et spatial $]0, 1[$. On veut discrétiser l'équation de transport avec conditions aux limites périodiques

$$\begin{aligned}\frac{\partial u}{\partial t} + a \frac{\partial u}{\partial x} &= 0 \quad \text{sur }]0, T[\times]0, 1[, \\ u(t, 0) &= u(t, 1) \quad \forall t \in [0, T], \\ u(0, x) &= u_0(x) \quad \forall x \in [0, 1].\end{aligned}$$

Pour cela, on discrétise l'espace en par $M + 1$ points $x_j = jh_x$ ($h_x = 1/M$) et le temps par $N + 1$ points $t_n = nh_t$ ($h_t = T/N$). On considère le schéma donné par

$$\begin{aligned}u_j^{n+1} &= u_j^n - \frac{ah_t}{2h_x}(u_{j+1}^n - u_{j-1}^n) + \frac{u_{j+1}^n - 2u_j^n + u_{j-1}^n}{2} \quad 0 \leq j \leq M, \quad 0 \leq n \leq N-1, \\ u_0^n &= u_M^n \quad \text{pour tout } n \in \llbracket 0, N \rrbracket \\ u_j^0 &= u_0(x_j) \quad \text{pour tout } j \in \llbracket 0, M \rrbracket\end{aligned}$$

Pour simplifier, on notera dans la suite $c = \frac{ah_t}{h_x}$ le nombre de CFL.

- (a) Montrer que le vecteur $U^n \in \mathbb{R}^M$ donné par $(U^n)_j = u_j^n$ ($1 \leq j \leq M$) vérifie $U^{n+1} = AU^n$ avec une matrice $A \in \mathbb{R}^{M \times M}$ à déterminer.
- (b) Montrer que ce schéma est stable pour la norme $\|\cdot\|_\infty$ sous la condition $c \leq 1$.
- (c) Montrer que ce schéma n'est pas stable au sens de Von Neumann si $c > 1$.
- (d) Montrer que si $h_x \leq Ch_t$ (pour une certaine constante $C > 0$), alors le schéma est consistant d'ordre 1 en temps et en espace.
- (e) En déduire, sous certaines conditions que l'on précisera, une estimée pour l'erreur

$$\max_{\substack{0 \leq n \leq N \\ 0 \leq j \leq M}} |u(t_n, x_j) - u_j^n|.$$

Corrigé 1

- (a) Soit u une solution $C^2(\overline{\Omega})$ de (1)–(2). Pour $v \in H_0^1(\Omega)$, on multiplie l'équation par v et on intègre sur le domaine. On a

$$\int_{\Omega} (-u'' + u' + u)v = \int_{\Omega} f v.$$

Puis en intégrant par parties (et en utilisant $u(0) = u(1) = 0$) on obtient

$$\int_{\Omega} (u'v' + u'v + uv) = \int_{\Omega} f v.$$

De plus, toute fonction fortement dérivable est aussi faiblement dérivable, et toute fonction continue sur un compact K est dans $L^2(K)$. On a donc $u \in C^2(\overline{\Omega}) \subset C^1(\overline{\Omega}) \subset H^1(\Omega)$. On a donc montré que u est solution du problème (3).

[2 pts]

- (b) Pour $v \in H_0^1(0, 1)$, on a

$$\int_0^1 v'v = \int_0^1 \left(\frac{1}{2}v^2 \right)' = \left[\frac{1}{2}v^2 \right]_0^1 = 0,$$

où on a utilisé $v(0) = v(1) = 0$.

Montrons maintenant que toutes les hypothèses du théorème de Lax-Milgram sont vérifiées:

- On rappelle que $V = H_0^1(\Omega)$ est un espace de Hilbert pour le produit scalaire $(u, v)_{H^1} = \int_{\Omega} (u'v' + uv)$.
- $\ell(v) = \int_0^1 f v$ est bien une forme linéaire sur V (pas besoin de détailler cette partie). Si $f \in L^2(0, 1)$, alors ℓ est continue car

$$|\ell(v)| = \left| \int_{\Omega} f v \right| \leq \|f\|_{L^2} \|v\|_{L^2} \leq \|f\|_{L^2} \|v\|_{H^1},$$

où on a utilisé l'inégalité de Cauchy-Schwarz.

- a est une forme bilinéaire sur V . Elle est continue car

$$\begin{aligned} |a(u, v)| &= \left| \int_{\Omega} (u'v' + u'v + uv) \right| \leq \left| \int_{\Omega} (u'v' + uv) \right| + \left| \int_{\Omega} u'v \right| \\ &\leq \|u\|_{H^1} \|v\|_{H^1} + \left(\int_{\Omega} (u')^2 \right)^{\frac{1}{2}} \left(\int_{\Omega} v^2 \right)^{\frac{1}{2}} \leq 2\|u\|_{H^1} \|v\|_{H^1}, \end{aligned}$$

où on a utilisé l'inégalité de Cauchy-Schwarz.

- a est coercive car pour $v \in H_0^1(0, 1)$, on a $a(v, v) = \int_0^1 (v')^2 + v'v + v^2 = \|v\|_{H^1}^2$.

En appliquant le théorème de Lax-Milgram, le problème (3) admet une unique solution.

[3 pts]

- (c) Le problème éléments finis associé est

$$\text{Trouver } u_h \in V_{h0} \text{ telle que } a(u_h, v_h) = \ell(v_h) \quad \forall v_h \in V_{h0},$$

avec

$$V_{h0} := \{v_h \in C^0(\overline{\Omega}) \mid v_h|_{[x_{j-1}, x_j]} \text{ est affine pour } j \in \llbracket 1, M \rrbracket \text{ et } v_h(0) = v_h(1) = 0\},$$

et les points de discrétisation sont définis par $x_j = jh$ et $h = 1/M$ avec M le nombre de sous-intervalles considérés.

[1 pt]

- (d) On rappelle que V_{h0} est un sous-espace vectoriel de dimension finie de $H_0^1(0, 1)$, c'est donc un Hilbert pour le produit scalaire $(\cdot, \cdot)_{H^1}$. On a déjà montré les autres hypothèses du théorème de Lax-Milgram dans les questions précédentes. Le problème éléments finis admet donc une unique solution.

[1 pt]

- (e) On a $u_h \in V_{h0}$, on peut donc décomposer

$$u_h = \sum_{j=1}^{M-1} u_h(x_j) \Phi_j,$$

avec $(\Phi_j)_{1 \leq j \leq M-1}$ la base canonique de V_{h0} définie par $\Phi_j(x_k) = \delta_{jk}$.

On a donc, par linéarité,

$$\sum_{j=1}^{M-1} u_h(x_j) a(\Phi_j, v_h) = \ell(v_h) \quad \forall v_h \in V_{h0}.$$

En prenant $v_h = \Phi_i$, on obtient

$$\sum_{j=1}^{M-1} u_h(x_j) a(\Phi_j, \Phi_i) = \ell(\Phi_i) \quad \forall i \in \llbracket 1, M-1 \rrbracket.$$

Ceci revient à résoudre le système linéaire

$$AU = F,$$

avec $a_{ij} = a(\Phi_j, \Phi_i)$ (attention : ici la matrice n'est pas symétrique) et $F_i = \ell(\Phi_i)$ pour déterminer les coefficients de u_h dans la base : $U_i = u_h(x_i)$.

[2 pts]

Corrigé 2

Dans toute la suite, on note $c = \frac{ah_t}{h_x}$ le nombre de cfl.

- (a) Comme $u_0^n = u_M^n$, on s'intéresse aux u_j^n ($1 \leq j \leq M$). Le schéma est défini par

$$\begin{aligned} u_j^{n+1} &= u_j^n - \frac{c}{2}(u_{j+1}^n - u_{j-1}^n) + \frac{u_{j+1}^n - 2u_j^n + u_{j-1}^n}{2} \\ &= \left(\frac{1-c}{2}\right) u_{j+1}^n + \left(\frac{1+c}{2}\right) u_{j-1}^n \end{aligned}$$

Cette relation est vraie même pour $j \in \{1, M\}$, en posant $u_0^n = u_M^n$ et $u_{M+1}^n = u_1^n$. On obtient donc la relation $U^{n+1} = AU^n$ pour la matrice

$$\begin{pmatrix} 0 & \frac{1-c}{2} & (0) & \frac{1+c}{2} \\ \frac{1+c}{2} & \ddots & \ddots & (0) \\ (0) & \ddots & \ddots & \frac{1-c}{2} \\ \frac{1-c}{2} & (0) & \frac{1+c}{2} & 0 \end{pmatrix}.$$

(Ne pas oublier les conditions périodiques)

[2 pts]

(b) On se place dans le cas où $0 < c \leq 1$, donc $1 + c > 0$ et $1 - c \geq 0$ On a

$$u_j^{n+1} = \left(\frac{1-c}{2}\right) u_{j+1}^n + \left(\frac{1+c}{2}\right) u_{j-1}^n$$

donc

$$\begin{aligned} |u_j^{n+1}| &= \left(\frac{1-c}{2}\right) |u_{j+1}^n| + \left(\frac{1+c}{2}\right) |u_{j-1}^n| \\ &\leq \left(\frac{1-c}{2}\right) \|U^n\|_\infty + \left(\frac{1+c}{2}\right) \|U^n\|_\infty \\ &\leq \|U^n\|_\infty. \end{aligned}$$

Ainsi, $\|U^{n+1}\|_\infty \leq \|U^n\|_\infty$ donc $\|A\|_\infty \leq 1$ et le schéma est donc stable en norme $\|\cdot\|_\infty$.

[2 pts]

(c) Soit $k \in \mathbb{Z}$. On considère une condition initiale de la forme $u_j^0 = e^{2i\pi k x_j}$. On a alors

$$\begin{aligned} u_j^1 &= \frac{u_{j+1}^0 + u_{j-1}^0}{2} - \frac{c}{2}(u_{j+1}^0 - u_{j-1}^0) \\ &= \frac{e^{2i\pi k h_x} + e^{-2i\pi k h_x}}{2} u_j^0 - \frac{c}{2}(e^{2i\pi k h_x} - e^{-2i\pi k h_x}) u_j^0 \\ &= (\cos(2\pi k h_x) - ci \sin(2\pi k h_x)) u_j^0 \end{aligned}$$

On peut donc écrire $u_j^1 = \mathcal{A}_j(k) u_j^0$ avec $\mathcal{A}_j(k) = \cos(2\pi k h_x) - ci \sin(2\pi k h_x)$.

Montrons maintenant que, pour $c > 1$, ce schéma n'est pas stable au sens de Von Neumann (i.e. $|\mathcal{A}_j(k)| > 1$ pour un certain j et un certain k). On a

$$|\mathcal{A}_j(k)|^2 = \cos^2(2\pi k h_x) + c^2 \sin^2(2\pi k h_x) = 1 + (c^2 - 1) \sin^2(2\pi k h_x).$$

Il existe un $k \in \mathbb{Z}$ tel que $\sin^2(2\pi k h_x) > 0$ (pour h_x assez petit) et alors, pour $c > 1$, $|\mathcal{A}_j(k)|^2 > 1$ et le schéma est instable au sens de Von Neumann.

[3 pts]

(d) On étudie l'erreur de consistance

$$\varepsilon_j^{n+1} = u(t_{n+1}, x_j) - \left[\frac{1}{2}u(t_n, x_{j+1}) + \frac{1}{2}u(t_n, x_{j-1}) - \frac{c}{2}(u(t_n, x_{j+1}) - u(t_n, x_{j-1})) \right]$$

On suppose que u est aussi régulière que l'on veut. On a les développements limités

$$\begin{aligned} u(t_n, x_{j+1}) &= u(t_n, x_j) + h_x \frac{\partial u}{\partial x}(t_n, x_j) + \frac{h_x^2}{2} \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}(t_n, x_j) + O(h_x^3) \\ u(t_n, x_{j-1}) &= u(t_n, x_j) - h_x \frac{\partial u}{\partial x}(t_n, x_j) + \frac{h_x^2}{2} \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}(t_n, x_j) + O(h_x^3) \end{aligned}$$

et donc

$$\begin{aligned} \frac{u(t_n, x_{j+1}) - u(t_n, x_{j-1})}{2} &= h_x \frac{\partial u}{\partial x}(t_n, x_j) + O(h_x^3) \\ \frac{u(t_n, x_{j+1}) + u(t_n, x_{j-1})}{2} &= u(t_n, x_j) + O(h_x^2) \end{aligned}$$

De plus, on a aussi le développement limité

$$u(t_{n+1}, x_j) = u(t_n, x_j) + h_t \frac{\partial u}{\partial t}(t_n, x_j) + O(h_t^2)$$

En combinant tout, on obtient

$$\begin{aligned} \varepsilon_j^{n+1} &= h_t \frac{\partial u}{\partial t}(t_n, x_j) + O(h_t^2 + h_x^2) + c \left(h_x \frac{\partial u}{\partial x}(t_n, x_j) + O(h_x^3) \right) \\ &= O(h_t^2 + h_t h_x^2 + h_x^2) \end{aligned}$$

En utilisant la condition $h_x \leq Ch_t$, le $O(h_x^2)$ peut être réécrit comme un $O(h_t h_x)$. On perd un h_t en sommant toutes les erreurs de consistance. On a donc un schéma d'ordre 1 en temps et 1 en espace.

[3 pts]

(e) Ayant prouvé la stabilité et la consistance du schéma en norme $\|\cdot\|_\infty$, on peut invoquer le théorème de Lax. Sous la condition de CFL $ah_t \leq h_x$ et sous la condition $h_x \leq Ch_t$ (pour n'importe quelle constante $C > 0$), on a l'estimée d'erreur

$$\max_{\substack{0 \leq n \leq N \\ 0 \leq j \leq M}} |u(t_n, x_j) - u_j^n| \leq \tilde{C}(h_t + h_x),$$

avec $\tilde{C} > 0$.

[1 pt]