Équations aux dérivées partielles (EDP1) - contrôle 06-11-2024 (corrigé)

1) équation de la chaleur $\frac{\partial u}{\partial t} - \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} = 0$ avec coefficient de diffusion $\nu = 1$

$$\int_0^1 \frac{\partial u}{\partial t} \cdot u \, dx - \int_0^1 \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} \cdot u \, dx = \int_0^1 \frac{1}{2} \frac{\partial u^2}{\partial t} dx - \left[\frac{\partial u}{\partial x} \cdot u \right]_0^1 + \int_0^1 \left(\frac{\partial u}{\partial x} \right)^2 dx = 0$$

$$\implies \frac{1}{2} \frac{d}{dt} \int_0^1 u^2 dx = -\int_0^1 \left(\frac{\partial u}{\partial x} \right)^2 dx \le 0$$

pour les conditions aux limites u(t,0) = u(t,1) = 0 qui annulent le terme inter

par linéarité de l'équation, la différence de deux solutions u_1 et u_2 vérifie le même problème avec donnée initiale nulle, et la décroissance de l'énergie implique que $E(t) \leq E(0) = 0$, $\forall t$: comme l'nergie est positive, elle est nœssairement nulle pour tout temps, d'où l'unicité.

2) erreur de troncature du schéma implicite (en temps) centré (en espace) pour l'équation d'advection

$$\mathcal{E}_{j}^{n} = \frac{u(x_{j}, t_{n+1}) - u(x_{j}, t_{n})}{\Delta t} + V \frac{u(x_{j+1}, t_{n+1}) - u(x_{j-1}, t_{n+1})}{2\Delta x}$$

$$= \frac{\partial u}{\partial t}(x_{j}, t_{n+1}) - \frac{\Delta t}{2} \frac{\partial^{2} u}{\partial t^{2}}(x_{j}, t_{n+1}) + \mathcal{O}(\Delta t^{2}) + V \frac{\partial u}{\partial x}(x_{j}, t_{n+1}) + V \frac{\Delta x^{2}}{6} \frac{\partial^{3} u}{\partial x^{3}}(x_{j}, t_{n+1}) + \mathcal{O}(\Delta x^{4})$$

$$= -V^{2} \frac{\Delta t}{2} \frac{\partial^{2} u}{\partial x^{2}}(x_{j}, t_{n+1}) + V \frac{\Delta x^{2}}{6} \frac{\partial^{3} u}{\partial x^{3}}(x_{j}, t_{n+1}) + \mathcal{O}(\Delta t^{2}) + \mathcal{O}(\Delta x^{4})$$

en utilisant l'équation $\frac{\partial u}{\partial t} + V \frac{\partial u}{\partial x} = 0$ et ses conséquences $\frac{\partial^2 u}{\partial t^2} = V^2 \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}$

le schéma est d'ordre 1 en temps et d'ordre 2 en espace, et il est stable pour tout $V \in \mathbb{R}$ (propriétés de diffusion et dispersion numérique)

3) le schéma explicite (en temps) décentré aval (en espace) pour l'équation d'advection avec vitesse V<0 se réécrit comme une combinaison linéaire convexe

$$u_j^{n+1} = (1 - \sigma)u_j^n + \sigma u_{j+1}^n$$
 avec $\sigma = |V| \frac{\Delta t}{\Delta x} \le 1$

sous la condition de stabilité (CFL), de sorte qu'on reste dans le convexe [m, M]. Le principe du maximum discret est donc vérifié sous la condition CFL pour la norme uniforme

4) on injecte un mode de Fourier $u_j^n = A(k)^n \exp((2i\pi)jk\Delta x)$ dans le schéma (en simplifiant les facteurs communs)

$$\frac{2A(k)^{2} - 3A(k) + 1}{\Delta t} - \nu \frac{A(k)^{2} \exp((2i\pi)k\Delta x) - 2A(k)^{2} + A(k)^{2} \exp(-(2i\pi)k\Delta x)}{\Delta x^{2}} = 0$$

$$\implies 2A(k)^{2} - 3A(k) + 1 - \nu \frac{\Delta t}{\Delta x^{2}} A(k)^{2} \left(2\cos\left((2\pi)k\Delta x\right) - 2\right)$$

$$= 2A(k)^{2} \left(1 + 2\nu \frac{\Delta t}{\Delta x^{2}} \sin^{2}\left(\pi k\Delta x\right)\right) - 3A(k) + 1 = 0$$

en utilisant les formules trigonométriques

$$\cos((2\pi)k\Delta x) = \cos^2(\pi k\Delta x) - \sin^2(\pi k\Delta x)$$
 et $\cos^2(\pi k\Delta x) + \sin^2(\pi k\Delta x) = 1$

étude des racines de l'équation algébrique du second degré ci-dessus

$$A_{1,2}(k) = \frac{3 \pm \sqrt{9 - 8(1 + 2\gamma)}}{4(1 + 2\gamma)} = \frac{3 \pm \sqrt{1 - 16\gamma}}{4(1 + 2\gamma)} \quad \text{avec} \quad \gamma = \nu \frac{\Delta t}{\Delta x^2} \sin^2(\pi k \Delta x)$$

- (i) pour $1 16 \nu \frac{\Delta t}{\Delta x^2} \sin^2(\pi k \Delta x) < 0$ les racines sont complexes conjuguées et $|A_{1,2}(k)| \leq 1$ puisque leur produit, qui est égal leur module au carré, est inférieur à 1
- (ii) pour $1-16 \nu \frac{\Delta t}{\Delta x^2} \sin^2(\pi k \Delta x) \ge 0$ les racines sont réelles et on voit que $0 \le A_1(k) \le A_2(k) \le 1$ dans la mesure où $2 \le 3 \pm \sqrt{1-16\gamma} \le 4$