

Équation d'advection - suite (Diffusion et dispersion).

Pour comparer les différents schémas d'advection pratique on introduit le concept d'équation équivalente.

Définition: On appelle équation équivalente d'un schéma l'équation obtenue en ajoutant au modèle étudié, la partie principale (c.à.d. le terme d'ordre dominant) de l'erreur de troncature du schéma.

Rem: Le bénéfice de l'ajout de la partie principale de l'erreur est de rendre le schéma encore plus précis.

1. Montrons que l'équation équivalente du schéma d'advection

$$\text{auvent est } \frac{\partial u}{\partial t} + V \frac{\partial u}{\partial x} - \frac{|V|}{2} (\Delta x - |V| \Delta t) \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} = 0.$$

$$\begin{aligned} E_j^n &= \frac{u(x_j, t_{n+1}) - u(x_j, t_n)}{\Delta t} + V \frac{u(x_j, t_n) - u(x_{j-1}, t_n)}{\Delta x} \\ &= \frac{\partial u}{\partial t}(x_j, t_n) + \frac{\Delta t}{2} \frac{\partial^2 u}{\partial t^2}(x_j, t_n) + O(\Delta t^2) + V \left(\frac{\partial u}{\partial x}(x_j, t_n) + \frac{\Delta x}{2} \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}(x_j, t_n) + O(\Delta x^2) \right) \\ &= \frac{\Delta t}{2} \frac{\partial^2 u}{\partial t^2}(x_j, t_n) + V \frac{\Delta x}{2} \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}(x_j, t_n) + O(\Delta x^2) + O(\Delta t^2) \end{aligned}$$

On voit bien que le schéma d'advection auvent est d'ordre 1 en temps et espace. On peut ré-écrire l'erreur de troncature en tenant compte du fait que u vérifie l'équation: $\frac{\partial u}{\partial t} + V \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} = 0$

$$\Rightarrow \frac{\partial^2 u}{\partial t^2} = -V^2 \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} \Rightarrow E_j^n = \left(\frac{V \Delta x}{2} - \frac{V^2 \Delta t}{2} \right) \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}(x_j, t_n) + O(\Delta x^2) + O(\Delta t^2)$$

Ceci montre que l'équation équivalente sera:

$$\frac{\partial u}{\partial t} + V \frac{\partial u}{\partial x} - \left(\frac{V \Delta x}{2} - \frac{V^2 \Delta t}{2} \right) \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} = 0.$$

Ce nouveau schéma sera d'ordre 2 en temps et espace.

(celui qui discrétise cette nouvelle équation sera d'ordre 2)

Pour le deuxième bénéfice de l'ajout de terme dominant $\frac{v^2}{2}$ et construire aussi un nouveau schéma, et éliminer la partie "diffusive" de l'ancien. (2)

On voit que dans l'erreur de troncature du schéma décentré avant il existe un terme dominant de la forme $\left(\frac{v\Delta x}{2} - \frac{v^2\Delta t}{2}\right)$.
La quantité $\tilde{\tau} = \frac{v\Delta x}{2} - \frac{v^2\Delta t}{2}$ s'appelle diffusion numérique.
Si $\tilde{\tau}$ est grand on dit que le schéma est diffusif ou décentré.
Un schéma "trop diffusif" n'est pas un bon schéma.
(ils étalent artificiellement les données initiales au cours du temps).

Afin d'éliminer la diffusion numérique du schéma décentré, on peut soit simplement le modifier, en choisissant son équation équivalente. On obtient aussi:

$$\frac{u_{j+1}^{n+1} - u_j^n}{\Delta t} + v \frac{u_j^n - u_{j-1}^n}{\Delta x} - \left(\frac{v\Delta x}{2} - \frac{v^2\Delta t}{2}\right) \frac{u_{j+1}^n - 2u_j^n + u_{j-1}^n}{\Delta x^2} = 0$$

Q₁: Pourquoi on n'avait pas ce phénomène pour l'éq de la chaleur?

R₁: Tous les schémas d'ordre 1 sont clairement diffusifs.
(ils "écrasent" la solution).

Q₂: Qu'en est-il des schémas d'ordre 2?

R₂: Dans ce cas le terme dominant dans l'erreur de troncature sera une dérivée 3^e $\frac{\partial^3 u}{\partial x^3}(x_j, t_n)$ (terme de "dispersion")
et le coefficient dominant s'appelle "dispersion numérique".
On a vu en TD que le schéma de Lax-Wendroff est très bon pour le sin(x) (solution régulière) mais mauvais pour le "crneau" (exclle autour des discontinuités).