

TD 1 : Différences Finies

UF « Modélisation et calcul scientifique » Formation ModIA « Modélisation et Intelligence Artificielle »

Nicolas Bertier (nicolas.bertier@onera.fr)

INSA, 4A



└─ Enoncé

Exercice 1 : Etude du schéma « Leapfrog » pour l'équation d'advection

Equation d'advection discrétisée à l'aide du schéma Leapfrog :

$$\frac{u_i^{n+1} - u_i^{n-1}}{2\Delta t} + a \frac{u_{i+1}^n - u_{i-1}^n}{2\Delta x} = 0$$

- 1 Quels sont les ordres en espace et en temps de ce schéma?
- 2 Étudiez la stabilité de ce schéma.
- 3 Quels sont les avantages et inconvénients de ce schéma?

Analyse de stabilité

Ecriture explicite de u_i^{n+1} en fonction des autres états :

$$u_i^{n+1} = u_i^{n-1} - \mathcal{C}(u_{i+1}^n - u_{i-1}^n)$$

Analyse de Von Neumann pour l'étude de stabilité :

- domaine périodique;
- décomposition de la solution discrète en série de Fourier finie, chaque terme étant de la forme $A^n e^{ji\varphi}$.

En réinjectant ce mode dans le schéma discret en espace et en temps on obtient successivement :

$$A^{n+1} e^{ji\varphi} = A^{n-1} e^{ji\varphi} - \mathcal{C} \left(A^n e^{j(i+1)\varphi} - A^n e^{j(i-1)\varphi} \right)$$

$$A^{n+1} = A^{n-1} - \mathcal{C} \left(A^n e^{j\varphi} - A^n e^{-j\varphi} \right)$$

$$A^{n+1} = A^{n-1} - \mathcal{C} A^n \left(e^{j\varphi} - e^{-j\varphi} \right)$$

Equation du facteur d'amplification

Par définition, on a :

$$\mathcal{G} = \frac{A^{n+1}}{A^n}$$

Or, le facteur d'amplification ne dépendant pas de n, on a également :

$$\mathcal{G} = \frac{A^n}{A^{n-1}} = \frac{A^{n+1}}{A^n}$$

En divisant l'expression précédente par \mathcal{A}^n on obtient successivement :

$$\frac{A^{n+1}}{A^n} = \frac{A^{n-1}}{A^n} - \mathcal{C}\left(e^{j\varphi} - e^{-j\varphi}\right)$$

$$\mathcal{G} = \frac{1}{\mathcal{G}} - \mathcal{C}\left(e^{j\varphi} - e^{-j\varphi}\right)$$

En multipliant cette équation par \mathcal{G} , on obtient l'équation du second degré :

$$\mathcal{G}^{2} + \mathcal{G} \underbrace{\mathbb{C} \left(e^{j\varphi} - e^{-j\varphi} \right)}_{\mathsf{P}} - 1 = 0$$

Résolution de l'équation du facteur d'amplification

Soit l'équation du second degré pour $\mathcal G$:

$$\mathcal{G}^2 + B\mathcal{G} - 1 = 0$$

avec:

$$B = \mathcal{C}\left(e^{j\varphi} - e^{-j\varphi}\right) = 2j\mathcal{C}\sin\varphi$$

Le discriminant Δ de l'équation s'écrit :

$$\Delta = B^2 + 4 = -4C^2 \sin^2 \varphi + 4 = 4 (1 - C^2 \sin^2 \varphi)$$

Les racines de l'équation sont alors :

$$\mathcal{G}_1 = -\mathrm{j}\mathcal{C}\sin\varphi + \sqrt{\left(1 - \mathcal{C}^2\sin^2\varphi\right)}$$

$$\mathcal{G}_2 = -\mathrm{j}\mathcal{C}\sin\varphi - \sqrt{\left(1 - \mathcal{C}^2\sin^2\varphi\right)}$$

Stabilité du schéma selon C

On observe que ce schéma est conditionnellement stable :

- Si C > 1 alors les solutions sont purement imaginaires (le discriminant est négatif) et de module supérieur à l'unité. Le schéma est donc instable sous cette condition.
- Si $\mathcal{C} \leq 1$, le discriminant est positif et les solutions comportent alors une partie imaginaire et une partie réelle. Le carré du module du facteur d'amplification s'écrit alors (qu'il s'agisse de \mathcal{G}_1 ou \mathcal{G}_2) :

$$\begin{aligned} |\mathcal{G}|^2 &=& \left(1-\mathcal{C}^2\sin^2\varphi\right)+\mathcal{C}^2\sin^2\varphi=1\\ |\mathcal{G}| &=& 1 \end{aligned}$$

Le module du facteur d'amplification est donc toujours égal à l'unité, quel que soit $\mathfrak{C} \leq 1$. On parle alors dans ce cas de **stabilité neutre**.

Exercice 2 : Etude d'une équation de diffusion discrète

Soit l'équation de diffusion :

$$\frac{\partial u}{\partial t} - \kappa \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} = 0$$

- 1 Proposez un schéma DF centré pour la dérivée seconde en espace de u.
- 2 Utilisez le schéma d'intégration temporelle d'Euler explicite afin d'écrire un schéma discret (en espace et en temps)
- 3 Quelles sont les condition de stabilité de ce schéma?
- 4 Mettez en perspective les résultats obtenus par rapport à ce qui a été étudié en cours sur l'équation d'advection.



Rappel de trigonométrie

Rappel des formules d'Euler :

$$\begin{array}{rcl} \cos\varphi & = & \frac{\mathrm{e}^{i\varphi} + \mathrm{e}^{-i\varphi}}{2} \\ \sin\varphi & = & \frac{\mathrm{e}^{i\varphi} - \mathrm{e}^{-i\varphi}}{2} \end{array}$$

Ce qui permet d'écrire après quelques transformations :

$$\sin^2\varphi = \frac{1 - \cos(2\varphi)}{2}$$



Question 1

Proposez un schéma DF pour la dérivée seconde en espace de u.

Principe de résolution

- De la même manière que l'on a exprimé les dérivées premières de u par des différences entre des valeurs de u en différents points de discrétisation, on va maintenant exprimer la dérivée seconde comme une différence de dérivées premières.
- On choisit ici de prendre un décentrement dans le sens de l'écoulement :

$$\frac{\partial u}{\partial t} \approx \frac{1}{\Delta x} \left[\left(\frac{\partial u}{\partial x} \right)_{i+1} - \left(\frac{\partial u}{\partial x} \right)_{i} \right]$$



Développement de Taylor à l'ordre trois de u_{i-1} au point i

$$u_{i-1} = u_i - \Delta x \left(\frac{\partial u}{\partial x} \right) \bigg|_i + \frac{(\Delta x)^2}{2!} \left(\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} \right) \bigg|_i - \frac{(\Delta x)^3}{3!} \left(\frac{\partial^3 u}{\partial x^3} \right) \bigg|_i + \mathcal{O}(\Delta x)^4$$

Développement de Taylor à l'ordre trois de $\overline{u_i}$ au point i+1

$$u_{i} = u_{i+1} - \Delta x \left(\frac{\partial u}{\partial x} \right) \bigg|_{i+1} + \frac{(\Delta x)^{2}}{2!} \left(\frac{\partial^{2} u}{\partial x^{2}} \right) \bigg|_{i+1} - \frac{(\Delta x)^{3}}{3!} \left(\frac{\partial^{3} u}{\partial x^{3}} \right) \bigg|_{i+1} + \mathcal{O}(\Delta x)^{4}$$



Expression des dérivées premières aux points i et i+1:

$$\left(\frac{\partial u}{\partial x}\right)\Big|_{i} = \frac{u_{i} - u_{i-1}}{\Delta x} - \frac{\Delta x}{2!} \left(\frac{\partial^{2} u}{\partial x^{2}}\right)\Big|_{i} + \frac{(\Delta x)^{2}}{3!} \left(\frac{\partial^{3} u}{\partial x^{3}}\right)\Big|_{i} + \mathcal{O}(\Delta x)^{3}$$

$$\left(\frac{\partial u}{\partial x}\right)\Big|_{i+1} = \frac{u_{i+1} - u_{i}}{\Delta x} - \frac{\Delta x}{2!} \left(\frac{\partial^{2} u}{\partial x^{2}}\right)\Big|_{i+1} + \frac{(\Delta x)^{2}}{3!} \left(\frac{\partial^{3} u}{\partial x^{3}}\right)\Big|_{i+1} + \mathcal{O}(\Delta x)^{3}$$



On peut alors écrire la différence entre les expressions discrètes de ces dérivées :

$$\left(\frac{\partial u}{\partial x}\right)_{i+1} - \left(\frac{\partial u}{\partial x}\right)_{i} = \frac{u_{i+1} - 2u_{i} + u_{i-1}}{\Delta x} + \mathcal{O}(\Delta x)^{3}$$

Soit

$$\frac{1}{\Delta x} \left[\left(\frac{\partial u}{\partial x} \right)_{i+1} - \left(\frac{\partial u}{\partial x} \right)_{i} \right] = \frac{u_{i+1} - 2u_{i} + u_{i-1}}{(\Delta x)^{2}} + \mathcal{O}(\Delta x)^{2}$$

On notera bien que ce schéma DF pour la dérivée seconde est **d'ordre deux** :

$$\left. \left(\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} \right) \right|_i = \frac{u_{i+1} - 2u_i + u_{i-1}}{(\Delta x)^2} + \mathcal{O}(\Delta x)^2$$



Question 2

Utilisez le schéma d'intégration temporelle d'Euler explicite afin d'écrire un schéma discret (en espace et en temps)

Utiliser le schéma d'intégration d'Euler explicite implique :

De discrétiser la dérivée partielle par rapport au temps comme :

$$\left(\frac{\partial u}{\partial t}\right)\Big|_{i}^{n} = \frac{u_{i}^{n+1} - u_{i}^{n}}{\Delta t} + \mathcal{O}(\Delta t)$$

• D'évaluer les états du second membre de l'équation à l'instant n.

En utilisant la discrétisation centrée de la dérivée seconde établie précédemment et l'intégration Euler explicite, on obtient le schéma discret en espace et en temps suivant :

$$\frac{u_i^{n+1} - u_i^n}{\Delta t} = \kappa \left(\frac{u_{i+1}^n - 2u_i^n + u_{i-1}^n}{(\Delta x)^2} \right)$$



Question 3

Quelles sont les condition de stabilité de ce schéma?

Ecriture explicite de u_i^{n+1} en fonction des autres états :

$$u_i^{n+1} = u_i^n + \frac{\kappa \Delta t}{\Delta x^2} \left(u_{i+1}^n - 2u_i^n + u_{i-1}^n \right)$$

On note un nouveau groupement combinant les pas d'espace et de temps, que l'on note ${\mathfrak D}$:

$$\mathcal{D} = \frac{\kappa \Delta t}{\Delta x^2}$$

Soit:

$$u_i^{n+1} = u_i^n + \mathcal{D}\left(u_{i+1}^n - 2u_i^n + u_{i-1}^n\right)$$



Afin d'étudier la stabilité de ce schéma, on va mettre en oeuvre l'analyse de Von Neumann, qui nécessite :

- de se placer sur un domaine périodique;
- de décomposer la solution discrète en série de Fourier finie.
- On rappelle que chaque terme de la série de Fourier est de la forme Aⁿ e^{jiφ}.
- En réinjectant ce mode dans le schéma discret en espace et en temps on obtient successivement :

$$A^{n+1} e^{ji\varphi} = A^n e^{ji\varphi} + \mathcal{D} \left(A^n e^{j(i+1)\varphi} - 2A^n e^{ji\varphi} + A^n e^{j(i-1)\varphi} \right)$$

$$A^{n+1} = A^n + \mathcal{D} \left(A^n e^{j\varphi} - 2A^n + A^n e^{-j\varphi} \right)$$

On rappelle que le facteur d'amplification \mathcal{G} peut s'écrire :

$$\mathcal{G} = \frac{A^{n+1}}{A^n}$$

Soit successivement:

$$\mathcal{G} = 1 + \mathcal{D} \left(e^{j\varphi} - 2 + e^{-j\varphi} \right)$$

$$= 1 + \mathcal{D} \left(\cos \varphi + j \sin \varphi + \cos \varphi - j \sin \varphi - 2 \right)$$

$$= 1 + 2\mathcal{D} \left(\cos \varphi - 1 \right)$$

Or, on rappelle la formule de trigonométrie (directement issue de la formule d'Euler) :

$$\sin^2\varphi = \frac{1 - \cos(2\varphi)}{2}$$

Soit enfin:

$$\mathcal{G} = 1 - 2 \mathcal{D} \left(2 \sin^2 \frac{\varphi}{2} \right) = 1 - 4 \mathcal{D} \sin^2 \frac{\varphi}{2}$$



On rappelle que le schéma numérique est stable ssi :

$$||\mathcal{G}|| \leq 1$$

Soit:

$$|1 - 4\mathcal{D}\sin^2\frac{\varphi}{2}| \le 1$$

Ce qui se traduit par la double inégalité :

$$\begin{array}{lll} -1 \leq & 1 - 4 \mathcal{D} \sin^2 \frac{\varphi}{2} & \leq 1 \\ -2 \leq & 4 \mathcal{D} \sin^2 \frac{\varphi}{2} & \leq 0 \\ 2 \geq & 4 \mathcal{D} \sin^2 \frac{\varphi}{2} & \geq 0 \end{array}$$

Le schéma est donc conditionnellement stable

- $\kappa > 0$: le coefficient de diffusion doit être **positif** \Rightarrow condition sur la **nature du phénomène physique** étudié (pas une condition numérique)
- D ≤ ½ : condition liée à la discrétisation du problème, qui est l'équivalent pour une équation de diffusion de la condition sur C pour une équation de convection.

Quelques remarques supplémentaires :

- On note que, contrairement au schéma centré pour la dérivée spatiale dans l'équation de convection, la discrétisation centrée de la dérivée seconde de l'équation est stable.
- Cela est lié à la manière dont l'information se propage avec les deux types d'équations physiques.