

UNIVERSITÉ DE M'SILA
FACULTÉ des MATHÉMATIQUES et de l'INFORMATIQUE
DEPARTEMENT de MATHÉMATIQUES

Première année Master EDPs et Applications
Semestre II

N. Benhamidouche

Analyse numérique des EDPS - suite

Année: **2019/2020**

Table des matières

1	Introduction	1
1.1	Rappels	1
1.2	Principe de la méthode des différences finies	1
2	Différences finies pour l'équation de la chaleur	2
2.1	Description la méthode	2
2.1.1	Discrétisation des dérivées;	2
2.1.2	Les Différents Schémas de différences finies:	3
3	Stabilité des schémas des différences finies	5
3.1	Définitions et propriétés	5
3.2	Stabilité au sens L^∞	5
3.2.1	Stabilité du schéma explicite du problème de la chaleur	5
3.3	Stabilité au sens de Von-Neuman- Stabilité au sens de Fourier	7
3.3.1	Schéma explicite par Von neumann	8
3.3.2	Stabilité du schéma générale par Von Neumann	9
3.4	Différences finies pour d'autres problèmes	11
3.4.1	Problème de transport	11
12		
3.4.2	Etude de stabilité de quelques shémas de l'équation de transport . . .	13

Chapitre 1

Introduction

1.1 Rappels

1.2 Principe de la méthode des différences finies

Déjà présenté avant les vacances

Chapitre 2

Différences finies pour l'équation de la chaleur

2.1 Description la méthode

Soit le problème de chaleur suivant

$$\begin{cases} \frac{\partial u}{\partial t} = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}, & t > 0 \\ u(x, 0) = f(x), & x \in [a, b] \\ \text{avec conditions aux bords } u(a, t) = u(b, t) = 0, \end{cases} \quad (2.1)$$

On veut résoudre cette équation par la méthode des différences finies, on doit donc la discrétiser, en posant

$x = ih$, $t = jk$, avec les pas de discrétisation $h = \Delta x$ et $k = \Delta t$, $i, j \in (1, 2, \dots, N)$, on pose $u_{i,j} = u(ih, jk)$.

La condition initiale s'écrit $u_{i,0} = f_i$;

2.1.1 Discrétisation des dérivées;

La dérivée $\frac{\partial u}{\partial t}$ peut être discrétisée par trois manières:

1. Dérivée à droite

$$\frac{\partial u}{\partial t} = \frac{u_{i,j+1} - u_{i,j}}{k} \quad (2.2)$$

2. Dérivée à gauche

$$\frac{\partial u}{\partial t} = \frac{u_{i,j} - u_{i,j-1}}{k} \quad (2.3)$$

3. Dérivée centrée

$$\frac{\partial u}{\partial t} = \frac{u_{i,j+1} - u_{i,j-1}}{2k} \quad (2.4)$$

Pour la dérivée $\frac{\partial^2 u}{\partial x^2}$ elle peut être discrétisée d'une seule manière

$$\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} = \frac{u_{i+1,j} - u_{i-1,j} + u_{i,j}}{h^2} \quad (2.5)$$

Ce qui conduit à plusieurs schémas pour l'équation de la chaleur , qu'on va les détailler.

2.1.2 Les Différents Schémas de différences finies:

On va a présenter les differents schémas de l'équation de la chaleur;

1. Schéma explicite

$$\frac{u_{i,j+1} - u_{i,j}}{k} = \frac{u_{i+1,j} - 2u_{i,j} + u_{i-1,j}}{h^2}$$

qu'on peut écrire sous la forme

$$u_{i,j+1} = \frac{k}{h^2}(u_{i+1,j} + u_{i-1,j}) + \left(1 - \frac{k}{h^2}\right)u_{i,j} \quad (2.6)$$

2. Schéma implicite

$$\frac{u_{i,j+1} - u_{i,j}}{k} = \frac{u_{i+1,j+1} - 2u_{i,j+1} + u_{i-1,j+1}}{h^2}$$

qu'on peut écrire sous la forme

$$u_{i,j+1} = \frac{k}{h^2}(u_{i+1,j+1} + u_{i-1,j+1} - 2u_{i,j+1}) + u_{i,j} \quad (2.7)$$

3. Schéma de Crank Nicolson

c'est la moyenne des deux schémas précédents

$$u_{i,j+1} = \frac{1}{2} \left[\frac{k}{h^2}(u_{i+1,j} + u_{i-1,j}) + \left(2 - \frac{k}{h^2}\right)u_{i,j} + \frac{k}{h^2}(u_{i+1,j+1} + u_{i-1,j+1} - 2u_{i,j+1}) \right] \quad (2.8)$$

4. Schéma générale, appelé aussi R-schéma

$$u_{i,j+1} = u_{i,j} + \frac{k}{h^2} [(1 - R)(u_{i+1,j} + u_{i-1,j} - 2u_{i,j}) + R(u_{i+1,j+1} + u_{i-1,j+1} - 2u_{i,j+1})] \quad (2.9)$$

5- Schéma "Saut-mouton"

On obtient ce schéma en utilisant le schéma centré en temps

$$\frac{u_{i,j+1} - u_{i,j-1}}{2k} = \frac{u_{i+1,j} - 2u_{i,j} + u_{i-1,j}}{h^2} \quad (2.10)$$

qui s'écrit comme

$$u_{i,j+1} = \frac{2k}{h^2}(u_{i+1,j} + u_{i-1,j}) - \frac{2k}{h^2}u_{i,j} + u_{i,j-1} \quad (2.11)$$

6. Schéma de Dufor-Franel .

Il s'agit de remplacer le terme $u_{i,j}$ dans le schéma (2.10) par la moyenne $\frac{u_{i,j+1} + u_{i,j-1}}{2}$. on obtient

$$u_{i,j+1} = \frac{2k}{h^2}(u_{i+1,j} + u_{i-1,j}) - \frac{2k}{h^2}(u_{i,j+1} + u_{i,j-1}) + u_{i,j-1}$$

qui s'écrit comme

$$(1 - \frac{2k}{h^2})u_{i,j+1} = \frac{2k}{h^2}(u_{i+1,j} + u_{i-1,j}) + (1 - \frac{2k}{h^2})u_{i,j-1} \quad (2.12)$$

on a va aborder dans dans le prochain chapitre le principe de stabilité des schémas

Chapitre 3

Stabilité des schémas des différences finies

3.1 Définitions et propriétés

Définition 3.1.1 Un schéma est dit stable si $\forall h, k$ et $\forall n / nk < T$, la solution du problème discret reste bornée pour une condition initiale bornée. h, k , désigne les pas de l'espace et du temps.

Il existe plusieurs méthodes de démontrer la stabilité, on peut citer la stabilité au sens L^∞ , la stabilité par la méthode de Fourier (au sens l^2) appelée aussi méthode de Von Neuman.

3.2 Stabilité au sens L^∞

Définition 3.2.1 Par définition le schéma est dit stable au sens L^∞ , si $\text{Max} |u_{i,j}| \leq |u_{i,0}| \leq M. \forall h, k$ et $\forall n / nk < T$,

3.2.1 Stabilité du schéma explicite du problème de la chaleur

Le schéma explicite s'écrit comme

$$u_{i,j+1} = \frac{k}{h^2}(u_{i+1,j} + u_{i-1,j}) + (1 - 2\frac{k}{h^2})u_{i,j}$$

On va démontrer que $\text{Max } |u_{i,j}| \leq |u_{i,0}|$, pour cela on pose $\lambda = \frac{k}{h^2}$, le schéma s'écrit comme;

$$u_{i,j+1} = \lambda u_{i+1,j} + \lambda u_{i-1,j} + (1 - 2\lambda)u_{i,j}. \quad (3.1)$$

On démontre par récurrence, en effet pour $j = 0$, on a

$$u_{i,1} = \frac{k}{h^2}(u_{i+1,0} + u_{i-1,0}) + (1 - 2\frac{k}{h^2})u_{i,0},$$

cela implique

$$|u_{i,1}| \leq \lambda |u_{i+1,0}| + \lambda |u_{i-1,0}| + (1 - 2\lambda) |u_{i,0}|$$

si la condition initiale est bornée c'est à dire $|u_{i,0}| \leq M$, alors on obtient

$$|u_{i,1}| \leq \lambda M + \lambda M + (1 - 2\lambda)M = M$$

par récurrence sur j , en supposant qu'elle est vrai pour tout j , on a

$$|u_{i,j+1}| \leq \lambda |u_{i+1,j}| + \lambda |u_{i-1,j}| + (1 - 2\lambda) |u_{i,j}| = M$$

d'où

$$|u_{i,j+1}| \leq \lambda M + \lambda M + (1 - 2\lambda)M = M \quad (3.2)$$

donc la solution discrète $u_{i,j}$, est bornée, pour tout j , donc $\text{Max } |u_{i,j}| \leq M$. Le schéma explicite est donc stable si la condition suivante est vérifiée $(1 - 2\lambda) > 0$,

ce qui implique $\lambda < \frac{1}{2}$, donc on la condition

$$k < \frac{h^2}{2} \quad (3.3)$$

cette condition est appelée CFL.

On peut aussi démontrer la stabilité des schémas en utilisant le principe de combinaison convexe,

Définition 3.2.2 *Combinaison convexe*

Soit $f_1, f_2, f_3 \in \mathbb{R}$, alors $\alpha f_1 + \beta f_2 + \gamma f_3$ est dite combinaison convexe si $\alpha > 0, \beta > 0, \gamma > 0$, et $\alpha + \beta + \gamma = 1$.

Proposition 3.2.1 *Si un schéma numérique est une combinaison convexe alors il est stable.*

Exemple 3.2.1 *le schéma explicite est une combinaison convexe, en effet dans (3.1), on voit bien qu'on a $\lambda + \lambda + 1 - 2\lambda = 1$, et $\lambda > 0$ et $(1 - 2\lambda) > 0$*

cela implique $\lambda < \frac{1}{2}$, donc on retrouve la condition CFL $k < \frac{h^2}{2}$.

Exemple 3.2.2 *Le Schémas de Dufor-Franel est stable, en effet on peut écrire (2.12) comme*

$$(1 + 2\lambda)u_{i,j+1} = 2\lambda(u_{i+1,j} + u_{i-1,j}) + (1 - 2\lambda)u_{i,j-1}$$

qui s'écrit finalement sous la forme

$$u_{i,j+1} = \frac{2\lambda}{(1 + 2\lambda)}(u_{i+1,j} + u_{i-1,j}) + \frac{(1 - 2\lambda)}{(1 + 2\lambda)}u_{i,j-1} \quad (3.4)$$

On peut vérifier que ce schéma est une combinaison convexe, en effet on a la somme

$$\frac{2\lambda}{(1 + 2\lambda)} + \frac{(1 - 2\lambda)}{(1 + 2\lambda)} = 1$$

et on doit avoir $\frac{2\lambda}{(1+2\lambda)} > 0$, qui est vérifié et on doit avoir aussi $\frac{(1-2\lambda)}{(1+2\lambda)} > 0$, cela implique $\lambda < \frac{1}{2}$, on a ici la stabilité sous la condition CFL. c'est à dire $k < \frac{h^2}{2}$.

Remarque:

- A. Le schéma "Saut-mouton" est instable .
- B. Le schémas implicite est stable, $\forall h, k$, dans ce cas est dit Inconditionnellement stable.
- C. le schémas de Crank Nicolson est stable sous condition $k < h^2$.
- D. Le schéma générale R-schéma est stable sans condition avec $\frac{1}{2} \leq R \leq 1$, et avec condition si $\lambda = \frac{k}{h^2} \leq \frac{1}{2(1-2R)}$.

3.3 Stabilité au sens de Von-Neuman- Stabilité au sens de Fourier

On va exposer une autre méthode pour démontrer la stabilité des schémas, cette méthode est appelée "Von-Neuman" basée sur la transformée de fourier dont le principe est le suivant:

Soit le problème suivant

$$\begin{cases} \frac{\partial u}{\partial t} = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}, & t > 0 \\ u(x, 0) = u_0(x), \end{cases}, \quad c$$

le principe est de supposer que $u_0(x)$ est bornée , par exemple $u_0(x) = \sin(px)$, la solution exacte donnée par $u(x, t) = \sin(px)e^{-p^2t}$ (selon Fourier).

L'objectif est de démontrer que la solution discrète $u_{i,j}$ d'un schéma quelconque reste bornée pour la condition initiale bornée $u_{i,0}$.

3.3.1 Schéma explicite par Von neumann

Prenons par exemple le schéma explicite (3.1) qui s'écrit comme

$$u_{i,j+1} = u_{i,j} + \lambda(u_{i+1,j} + u_{i-1,j}) - 2\lambda u_{i,j}$$

On a $u_{i,0} = \sin(pih)$, on démontre par récurrence qu'on a

$$u_{i,j} = A^j \sin(pih)$$

et donc dans ce cas une condition nécessaire de stabilité s'écrira bien évidemment $\forall p, h, |A| < 1$, pour que $u_{i,j}$ reste bornée si j augmente. On doit trouver A .

pour $j = 0$, on a

$$u_{i,1} = \sin(pih) + \lambda(\sin(p(i+1)h) + \sin(p(i-1)h)) - 2\lambda \sin(pih), \quad (3.5)$$

On peut remarque que

$$\sin(p(i+1)h) + \sin(p(i-1)h) = 2 \sin(pih) \cos(ph) \quad (3.6)$$

Alors (3.5), s'écrit comme

$$u_{i,1} = \sin(pih) + \lambda(2 \sin(pih) \cos(ph)) - 2\lambda \sin(pih),$$

Qu'on peut écrire

$$u_{i,1} = \sin(pih) [1 + 2\lambda \cos(ph) - 2\lambda],$$

qui peut être écrite sous la forme

$$u_{i,1} = \sin(pih) \left[1 - 4\lambda \sin^2\left(\frac{ph}{2}\right) \right], \quad (3.7)$$

qui s'écrit

$$u_{i,1} = A \sin(pih), \text{ avec } A = \left[1 - 4\lambda \sin^2\left(\frac{ph}{2}\right) \right]$$

par récurrence sur j , on obtient

$$u_{i,j} = A^j \sin(pih), \text{ avec } A = \left[1 - 4\lambda \sin^2\left(\frac{ph}{2}\right) \right]$$

comme on a trivialement $A < 1$, reste la condition $A > -1$, pour avoir $|A| < 1$.

Cela implique $1 - 4\lambda \sin^2\left(\frac{ph}{2}\right) > -1$, donc $4\lambda \sin^2\left(\frac{ph}{2}\right) > 2$, d'où $\lambda < \frac{1}{2}$, donc on obtient la condition CFL $k < \frac{h^2}{2}$. pour le schéma explicite.

3.3.2 Stabilité du schéma générale par Von Neumann

Le Schéma générale s'écrit sous la forme

$$u_{i,j+1} = u_{i,j} + \frac{k}{h^2} [(1 - R)(u_{i+1,j} + u_{i-1,j}) - 2u_{i,j}] + R(u_{i+1,j+1} + u_{i-1,j+1} - 2u_{i-1,j+1}) \quad (3.8)$$

Si $u_{i,0} = \sin(pih)$, de même manière nous allons montrer par récurrence que

$$u_{i,j} = A^j \sin(pih) \quad (3.9)$$

une condition nécessaire de stabilité s'écrira $\forall p, h, |A| < 1$, pour que $u_{i,j}$ reste bornée si j augmente.

en remplaçant (3.9) dans (3.8), et en utilisant les relations (3.6), (3.7), et après simplification par $A^j \sin(pih)$, on obtient

$$A = 1 + \lambda [(1 - R) + RA] \left[-4 \sin^2\left(\frac{ph}{2}\right) \right] \quad (3.10)$$

cela implique

$$A = \frac{1 - (1 - R)B}{1 + RB} = 1 - \frac{B}{1 + RB}, \quad \text{avec} \quad B = 4\lambda \sin^2\left(\frac{ph}{2}\right) \quad (3.11)$$

pour avoir $|A| < 1$, d'abord on voit bien que $A < 1$, avec $B > 0$. et $0 < R < 1$, reste la condition $A > -1$, c'est à dire

$$A > -1 \Rightarrow 1 - \frac{B}{1 + RB} > -1 \Rightarrow \frac{B}{1 + RB} \leq 2, \quad (3.12)$$

c'est à dire

$$B(1 - 2R) \leq 2, \quad \text{avec} \quad B > 0 \quad (3.13)$$

On constate que si $\frac{1}{2} \leq R \leq 1$, la relation (3.13) est satisfaite, cela veut dire que le schéma implicite ($R = 1$) et le schéma de Crank Nicolson ($R = 1$) sont inconditionnelement stable $\forall h, k$. et de même pour tous les autres schémas entre les deux, sont stables aussi.

Par contre pour $0 \leq R < \frac{1}{2}$; la condition de stabilité (3.13) s'écrit $B \leq \frac{2}{(1-2R)}$ c'est à dire

$$\lambda \leq \frac{1}{2(1 - 2R)}, \quad (3.14)$$

par exemple pour le schéma explicite ($R = 0$), on a $\lambda < \frac{1}{2}$, on obtient donc la condition CFL $k < \frac{h^2}{2}$.

Résumé :

Schéma explicite

1. Stabilité $L^\infty \rightarrow$ oui avec $k < \frac{h^2}{2}$. CFL
2. Stabilité Von neumann \rightarrow oui avec $k < \frac{h^2}{2}$. CFL

Schéma implicite

1. Stabilité $L^\infty \rightarrow$ oui toujours sans condition
2. Stabilité Von neumann \rightarrow oui toujours sans condition

Schéma Crank Nicolson

1. Stabilité $L^\infty \rightarrow$ oui avec $k < h^2$.
2. Stabilité Von neumann \rightarrow oui toujours sans condition

Schéma Générale - R-schéma

1. Stabilité $L^\infty \rightarrow$ oui sans condition avec $\frac{1}{2} \leq R \leq 1$, et avec condition $\lambda = \frac{k}{h^2} \leq \frac{1}{2(1-2R)}$.

2. Stabilité Von neumann \rightarrow oui avec condition $\lambda = \frac{k}{h^2} \leq \frac{1}{2(1-2R)}$ pour $0 \leq R < \frac{1}{2}$.

Schéma Frank Duffort

1. Stabilité $L^\infty \rightarrow$ oui avec $k < \frac{h^2}{2}$. CFL.

2. Stabilité Von neumann \rightarrow oui toujours sans condition

Schéma Saut Mouton

Schéma instable

3.4 Différences finies pour d'autres problèmes

3.4.1 Problème de transport

L'équation de transport s'écrit sous la forme

$$\begin{aligned} \frac{\partial u}{\partial t} &= C \frac{\partial u}{\partial x}, & t > 0 \\ u(x, 0) &= f(x), \end{aligned} \quad ,$$

En tenant compte de la discrétisation suivante :

$x = ih$, $t = jk$, avec les pas de discrétisation $h = \Delta x$ et $k = \Delta t$, $i, j \in (1, 2, \dots, N)$, on pose $u_{i,j} = u(ih, jk)$.

La condition initiale s'écrit $u_{i,0} = f_i$;

Cette équation admet plusieurs schémas numérique de différences finies, selon la discrétisation de la dérivée temporelle et spatiale. en tout on a neuf (9) schémas

Schémas explicites

1- On prend la dérivée à droite pour

$$\frac{\partial u}{\partial t} = \frac{u_{i,j+1} - u_{i,j}}{k},$$

et la dérivée à droite pour

$$\frac{\partial u}{\partial x} = \frac{u_{i+1,j} - u_{i,j}}{h},$$

, ce qui amène

$$u_{i,j+1} = \frac{k}{h}(u_{i+1,j} - u_{i,j}) + u_{i,j} \quad (3.15)$$

2- On prend la dérivée à droite pour

$$\frac{\partial u}{\partial t} = \frac{u_{i,j+1} - u_{i,j}}{k},$$

et la dérivée à gauche pour

$$\frac{\partial u}{\partial x} = \frac{u_{i,j} - u_{i-1,j}}{h},$$

ce qui amène

$$u_{i,j+1} = \frac{k}{h}(u_{i,j} - u_{i-1,j}) + u_{i,j} \quad (3.16)$$

3- On prend la dérivée à droite pour

$$\frac{\partial u}{\partial t} = \frac{u_{i,j+1} - u_{i,j}}{k},$$

et la dérivée centrée pour

$$\frac{\partial u}{\partial x} = \frac{u_{i+1,j} - u_{i-1,j}}{2h},$$

ce qui amène

Schémas implicites

$$u_{i,j+1} = \frac{k}{2h}(u_{i+1,j} - u_{i-1,j}) + u_{i,j} \quad (3.17)$$

1- On prend la dérivée à gauche pour

$$\frac{\partial u}{\partial t} = \frac{u_{i,j} - u_{i,j-1}}{k},$$

et la dérivée à droite pour

$$r \frac{\partial u}{\partial x} = \frac{u_{i+1,j} - u_{i,j}}{h},$$

ce qui amène

$$u_{i,j} = \frac{k}{h}(u_{i+1,j} - u_{i,j}) + u_{i,j-1}$$

qui s'écrit comme

$$(1 + \frac{k}{h})u_{i,j} = \frac{k}{h}(u_{i+1,j}) + u_{i,j-1} \quad (3.18)$$

2. On prend la dérivée à gauche pour $\frac{\partial u}{\partial t} = \frac{u_{i,j}-u_{i,j-1}}{k}$, et la dérivée à gauche pour $\frac{\partial u}{\partial x} = \frac{u_{i,j}-u_{i-1,j}}{h}$, ce qui amène

$$(1 - \frac{k}{h})u_{i,j} = -\frac{k}{h}(u_{i-1,j}) + u_{i,j-1} \quad (3.19)$$

3. On prend la dérivée à gauche pour $\frac{\partial u}{\partial t} = \frac{u_{i,j}-u_{i,j-1}}{k}$, et la dérivée centrée pour $\frac{\partial u}{\partial x} = \frac{u_{i+1,j}-u_{i-1,j}}{2h}$, ce qui amène

$$u_{i,j} = \frac{k}{2h}(u_{i+1,j} - u_{i-1,j}) + u_{i,j-1} \quad (3.20)$$

4. On prend la dérivée centrée pour $\frac{\partial u}{\partial t} = \frac{u_{i,j+1}-u_{i,j-1}}{2k}$, et la dérivée à droite pour $\frac{\partial u}{\partial x} = \frac{u_{i+1,j}-u_{i,j}}{h}$, ce qui amène

$$u_{i,j+1} = \frac{2k}{h}(u_{i+1,j} - u_{i,j}) + u_{i,j-1} \quad (3.21)$$

5- On prend la dérivée centrée pour $\frac{\partial u}{\partial t} = \frac{u_{i,j+1}-u_{i,j-1}}{2k}$, et la dérivée à gauche pour $\frac{\partial u}{\partial x} = \frac{u_{i,j}-u_{i-1,j}}{h}$, ce qui amène

$$u_{i,j+1} = \frac{2k}{h}(u_{i,j} - u_{i-1,j}) + u_{i,j-1} \quad (3.22)$$

6- On prend la dérivée centrée pour $\frac{\partial u}{\partial t} = \frac{u_{i,j+1}-u_{i,j-1}}{2k}$, et la dérivée centrée pour $\frac{\partial u}{\partial x} = \frac{u_{i+1,j}-u_{i-1,j}}{2h}$, ce qui amène

$$u_{i,j+1} = \frac{k}{h}(u_{i+1,j} - u_{i-1,j}) + u_{i,j-1} \quad (3.23)$$

3.4.2 Etude de stabilité de quelques schémas de l'équation de transport

Il n'est pas facile d'étudier la stabilité des schémas du problème de transport, surtout pour le cas implicite, on essaye de vérifier la stabilité L^∞ pour certains schémas,

par exemple le schéma (3.15)

$$u_{i,j+1} = \frac{k}{h}(u_{i+1,j} - u_{i,j}) + u_{i,j}$$

On applique le principe de convexité , en écrivant le schéma (3.15), sous la forme

$$u_{i,j+1} = \alpha u_{i+1,j} + (1 - \alpha)u_{i,j}$$

La somme des coefficients est égale à 1, et $\alpha = \frac{k}{h} > 0$, et on doit avoir aussi $(1 - \alpha) > 0$, cela implique $\alpha < 1$, donc ce schéma est stable si $k < h$.

Exercice 3.4.1 *vérifier la stabilité des autres schémas explicites.*

Références

- [1] D. Euvrard, Résolution numérique des équations différentielles , Masson, (1994).
- [2] Linear Partial Differential equations, Tyn Myint, Lokenath Debnath, Birkhauser. (2007).