

Chapitre 3

Equation de la Chaleur

3.1 Modélisation

Pour modéliser la diffusion de la chaleur par un dispositif quelconque enfermé dans un volume V , le critère choisi est celui de l'évolution de la température $T(x, t)$ répartie dans le volume à l'instant $t > 0$. En admettant qu'en l'absence de forces extérieures, le seul phénomène à prendre en compte est le flux de chaleur au travers de la surface ∂V du volume généré par le gradient de température, on obtient l'équation de conservation :

$$\frac{d}{dt} \int_V T(x, t) d\Omega_x = \int_{\partial V} \vec{\nabla} T \cdot \vec{dS}$$

où le vecteur \vec{dS} est orienté dans le sens de la normale extérieure au volume V , en accord avec l'observation que la température du volume V augmente à mesure qu'il diffuse de la chaleur autour de lui, i.e. la température cumulée $\int_V T(x, t) d\Omega_x$ augmente dès que $\vec{\nabla} T \cdot \vec{dS} > 0$ dans V . D'après la formule de Stokes :

$$\int_{\partial V} \underbrace{\vec{\nabla} T \cdot \vec{dS}}_{:=\omega} = \int_V d\omega = \int_V \operatorname{div}(\vec{\nabla} T) d\Omega_x.$$

On suppose de plus que l'application $(x, t) \mapsto T(x, t)$ est suffisamment régulière pour écrire :

$$\frac{d}{dt} \int_V T(x, t) d\Omega_x = \int_V \frac{\partial}{\partial t} T(x, t) d\Omega_x.$$

On en déduit, le volume V étant arbitraire :

$$\frac{\partial}{\partial t} T(x, t) = \underbrace{\operatorname{div}(\vec{\nabla} T)}_{=\Delta T} \quad \text{dans } \mathbb{R}^n$$

i.e., par définition de l'opérateur Δ :

$$\frac{\partial}{\partial t}T(x, t) = \Delta T \quad \text{dans } \mathbb{R}^n$$

3.2 Existence et unicité

Soit $\Omega \subset \mathbb{R}^n$ un ouvert de frontière $\partial\Omega$ assez régulière, par exemple \mathcal{C}^1 par morceaux. Soit $f : \Omega \times]0, +\infty[\rightarrow \mathbb{R}$, $u_0 : \Omega \rightarrow \mathbb{R}$. On considère le problème : trouver $u : \Omega \times]0, +\infty[\rightarrow \mathbb{R}$ solution de :

$$\begin{cases} \frac{\partial u}{\partial t} - \Delta u = f & \text{dans } \Omega \times]0, +\infty[, \\ u = 0 & \text{sur } \partial\Omega \times]0, +\infty[, \\ u(x, 0) = u_0(x) & \text{dans } \Omega \end{cases} \quad (3.1)$$

Proposition 3.2.1. *Si $u_0 \in L^2(\Omega)$ et si $f \in L^2(\Omega \times]0, +\infty[)$, le problème (3.1) admet une unique solution $u \in L^2(]0, +\infty[, H_0^1(\Omega)) \cap \mathcal{C}([0, +\infty[, L^2(\Omega))$ telle que, de façon équivalente à (3.1) :*

$$\forall v \in H_0^1(\Omega), \quad \frac{d}{dt} \int_{\Omega} u(t)v dx + \int_{\Omega} \nabla u \nabla v dx = \int_{\Omega} f(t)v dx.$$

Démonstration. Soit $\varphi \in \mathcal{C}_c^1(\Omega)$. Par intégration par parties sur Ω , on obtient :

$$\frac{d}{dt} \int_{\Omega} u(t)\varphi dx + \int_{\Omega} \nabla u(t) \nabla \varphi dx = \int_{\Omega} f(t)\varphi dx. \quad (3.2)$$

Par densité de $\mathcal{C}_c^1(\Omega)$ dans $L^2(\Omega)$ et dans $H_0^1(\Omega)$, la formulation variationnelle (3.2) se généralise à $\varphi = v \in H_0^1(\Omega)$. On retrouve (3.1) à partir de (3.2) immédiatement par intégration par parties de (3.2). Le choix $v = u(t)$ dans (3.2) conduit à, pour tout $t > 0$:

$$\begin{aligned} \int_{\Omega} |u(t)|^2 dx + \int_0^t \int_{\Omega} |\nabla u(s)|^2 dx ds &= \int_0^t \int_{\Omega} f(s)u(s) dx ds + \int_{\Omega} |u_0|^2 dx \\ \Rightarrow \sup_{t \in [0, +\infty[} \int_{\Omega} |u(t)|^2 dx + \int_0^{+\infty} \int_{\Omega} |\nabla u|^2 dx dt &\leq \|f\|_2 \|u\|_2 + \int_{\Omega} |u_0|^2 dx \end{aligned}$$

i.e. :

$$\sup_{t \in [0, +\infty[} \|u(t)\|_{L^2(\Omega)} + \|\nabla u\|_{L^2(\Omega \times]0, +\infty[)} < +\infty.$$

□

Proposition 3.2.2. *Si $u_0 \in L^2(\Omega)$ et si $f = 0$, alors la solution u de (3.1) vérifie :*

$$u \in \mathcal{C}^1(]0, +\infty[, L^2(\Omega))$$

et

$$u \in \mathcal{C}^\infty([\varepsilon, +\infty[\times \bar{\Omega}), \quad \forall \varepsilon > 0.$$

Démonstration. Brézis Théorème X.1. □

Proposition 3.2.3 (Principe du maximum). *Si $u_0 \in L^2(\Omega)$ et si $f = 0$, alors la solution u de (3.1) vérifie :*

$$\min(0, \inf_{\Omega} u_0) \leq u \leq \max(0, \sup_{\Omega} u_0).$$

1. *Si $u_0 \geq 0$ p.p. dans Ω , alors $u \geq 0$ dans $\Omega \times]0, +\infty[$.*
2. *Si $u_0 \in L^\infty(\Omega)$, alors $u \in L^\infty(\Omega \times]0, +\infty[)$ et*

$$\|u\|_\infty \leq \|u_0\|_\infty.$$

Démonstration. Dans le cas où $\Omega = \mathbb{R}^n$, c'est une conséquence directe de l'expression de u obtenue explicitement. En supposant que u admet une transformée de Fourier à tout instant $t > 0$, soit

$$\hat{u}(\xi, t) = \int_{\mathbb{R}} e^{-i\xi x} u(x, t) dx, \quad \xi \in \mathbb{R}^n, \quad t > 0$$

ainsi que ses dérivées, on obtient l'équation avec condition initiale :

$$\frac{\partial}{\partial t} \hat{u}(\xi, t) + |\xi|^2 \hat{u}(\xi, t) = 0, \quad \hat{u}(\xi, 0) = \hat{u}_0(\xi), \quad \xi \in \mathbb{R}^n, \quad t > 0.$$

de solution :

$$\hat{u}(\xi, t) = e^{-|\xi|^2 t} \hat{u}_0(\xi), \quad \xi \in \mathbb{R}^n, \quad t > 0.$$

On en déduit, par transformation de Fourier inverse :

$$u(x, t) = \frac{1}{4\pi t} \int_{\mathbb{R}} e^{-\frac{|x-y|^2}{4t}} u_0(y) dy, \quad x \in \mathbb{R}^n, \quad t > 0. \quad (3.3)$$

□

Définition 3.2.1. Pour tout $t > 0$, on appelle noyau de la chaleur l'application :

$$K_t : x \mapsto \frac{1}{4\pi t} e^{-\frac{x^2}{4t}}$$

Dans la suite, on considère le problème lorsque $n = 1$ car c'est la discrétisation en temps qui nous intéresse ici. Plus précisément, soit $T > 0$. On considère le problème avec conditions aux limites :

$$\begin{cases} \frac{\partial u}{\partial t} - \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} = 0 & \text{dans }]0, L[\times]0, +\infty[=: Q, \\ u(x, 0) = u_0(x) & \text{dans }]0, L[\\ u(0, t) = u(L, t) = 0 & \text{dans }]0, +\infty[\end{cases} \quad (3.4)$$

Théorème 3.2.4 (Existence et unicité). *Soit $u_0 \in \mathcal{C}([0, L], \mathbb{R})$. Alors, il existe une unique fonction $u \in \mathcal{C}^2(]0, L[\times]0, +\infty[, \mathbb{R}) \cap \mathcal{C}([0, L] \times [0, +\infty[, \mathbb{R})$ solution de (3.4).*

Remarque 12 (Effet régularisant de l'équation de la chaleur). Si u est solution de (3.4) et si $u_0 \in \mathcal{C}([0, L], \mathbb{R})$, alors $u \in \mathcal{C}^\infty(]0, L[\times]0, T])$.

Proposition 3.2.5 (Principe du maximum). *Sous les hypothèses du Théorème 3.2.4, la solution u du problème (3.4) vérifie*

1. Si $u_0(x) \geq 0, \forall x \in [0, L]$, alors $u(x, t) \geq 0, \forall t \geq 0, \forall x \in]0, L[$.
2. $\|u\|_{L^\infty(]0, L[\times]0, +\infty[} \leq \|u_0\|_{L^\infty([0, L])}$.

Résolution analytique par les séries de Fourier

Proposition 3.2.6. *On suppose que $u_0 \in \mathcal{C}^1([0, L], \mathbb{R})$ et que $u_0(0) = u_0(L) = 0$. Alors la solution du problème (3.4) se développe en série de Fourier sous la forme :*

$$u(x, t) = \sum_{n \in \mathbb{Z}} c_n(u_0) e^{-(n\pi)^2 t} \sin\left(\frac{n\pi x}{L}\right) \quad (3.5)$$

où $(c_n(u_0))_{n \in \mathbb{Z}}$ est la suite des coefficients de Fourier de u_0 définis par :

$$c_n(0) = \frac{2}{L} \int_0^L u_0(x) \sin\left(\frac{n\pi x}{L}\right) dx, \quad \forall n \geq 0.$$

Démonstration. On commence par chercher u sous la forme $u(x, t) = X(x)T(t)$ où X et T sont de classe \mathcal{C}^2 , en accord avec le Théorème 3.2.4. Après report dans (3.4), on obtient :

$$\frac{X''}{X} = \frac{T'}{T} = \lambda \in \mathbb{R}.$$

Si $\lambda = \omega^2 > 0$ avec $\omega > 0$, alors

$$X(x) = ae^{\omega x} + be^{-\omega x}, \quad a, b \in \mathbb{R}$$

avec : $X(0) = X(L) = 0$, ce qui entraîne que (a, b) est solution du système :

$$\begin{cases} a + b = 0, \\ ae^{\omega L} + be^{-\omega L} = 0 \end{cases}$$

dont l'unique solution est $a = b = 0$, en contradiction avec $u \neq 0$. Donc $\lambda = -\omega^2 < 0$ et on a :

$$X(x) = a \cos(\omega x) + b \sin(\omega x)$$

avec : $X(0) = 0 \Rightarrow a = 0$. Il reste : $X(L) = b \sin(\omega L) = 0$ et donc $\omega \in \frac{\pi}{L}\mathbb{N}$. On obtient donc la suite de solutions $(u_n)_{n \in \mathbb{N}}$ définies par :

$$u_n(x, t) = e^{-\left(\frac{n\pi}{L}\right)^2 t} \sin\left(\frac{n\pi x}{L}\right), \quad \forall (x, t) \in Q.$$

Il reste à vérifier la condition au bord en $t = 0$, ce qu'on cherche a priori pour $u = \sum_{n \in \mathbb{N}} b_n u_n$. Formellement, on trouve que :

$$u(x, 0) = \sum_{n \in \mathbb{N}} b_n u_n(x, 0) = \sum_{n \in \mathbb{N}} b_n \sin\left(\frac{n\pi x}{L}\right) = u_0(x).$$

Le problème admet une solution ssi u_0 coïncide avec sa série de Fourier et si cette dernière est impaire. Comme $u_0(0) = 0$, on prolonge u_0 en une fonction impaire de classe \mathcal{C}^1 sur $[-L, L]$. La condition $u_0(L) = 0$ permet de prolonger u_0 par périodicité à \mathbb{R} en une fonction périodique de période $2L > 0$, continue et \mathcal{C}^1 par morceaux. On en déduit que la série de Fourier de u_0 est absolument convergente sur \mathbb{R} vers u_0 et que la série des coefficients est dans ℓ^1 . Il reste à vérifier qu'on peut dériver sous le signe somme dans $u = \sum_{n \in \mathbb{N}} b_n u_n$ lorsque $(b_n)_{n \in \mathbb{N}} \in \ell^1$. Soit $T > 0$. On a :

$$|b_n u_n(x, t)| \leq |b_n| e^{-\left(\frac{n\pi}{L}\right)^2 t} \leq |b_n| e^{-\left(\frac{n\pi}{L}\right)^2 T} \leq C e^{-\left(\frac{n\pi}{L}\right)^2 T}, \quad \forall (x, t) \in \mathbb{R} \times [0, T]$$

et la série majorante est convergente. On en déduit que la série de fonctions continues $\sum b_n u_n$ est uniformément convergente sur tout compact de $[0, L] \times \mathbb{R}^+$ donc de somme continue sur $[0, L] \times \mathbb{R}^+$. On a aussi : $\forall k, \ell > 0$,

$$\left| \frac{\partial^{k+\ell}}{\partial t^k \partial x^\ell} u_n(x, t) \right| \leq C \left(\frac{n\pi}{L}\right)^{2k+\ell} e^{-\left(\frac{n\pi}{L}\right)^2 T}, \quad \forall (x, t) \in \mathbb{R} \times [0, T]$$

où la série majorante est convergente. On en déduit que la série des dérivées partielles $\sum \frac{\partial^{k+\ell}}{\partial t^k \partial x^\ell} u_n$ est uniformément convergente sur tout compact de $[0, L] \times \mathbb{R}^+$, donc que la somme de la série $\sum b_n u_n$ est de classe \mathcal{C}^∞ sur $[0, L] \times \mathbb{R}^+$. On conclut par unicité de la série de Fourier de u_0 . \square

Proposition 3.2.7. *Si $u_0 \in C^1([0, L], \mathbb{R})$, alors (3.5) est l'unique solution de (3.4).*

Démonstration. C'est une conséquence du principe du maximum. \square

3.3 Approximation numérique

Le Schéma d'Euler explicite

Soit $L, T > 0$. On considère les subdivisions :

$$x_0 = 0 < x_1 < \cdots < x_I < x_{I+1} = L, \quad 0 = t_0 < t_1 < \cdots < t_N < t_{N+1} = T.$$

Pour simplifier les notations, on suppose que les subdivisions sont régulières de pas $\Delta x > 0, \Delta t > 0$. Soit $(u_i^n)_{0 \leq i \leq I+1, 0 \leq n \leq N+1}$ la suite solution du schéma :

$$\left\{ \begin{array}{ll} \frac{1}{\Delta t}(u_i^{n+1} - u_i^n) + \frac{1}{\Delta x^2}(-u_{i-1}^n + 2u_i^n - u_{i+1}^n) = f(x_i), & i = 1, \dots, I, \\ & n = 1, \dots, N, \\ u_i^0 = u_0(x_i) & i = 1, \dots, I, \\ u_0^n = u_{I+1}^n = 0 & n = 1, \dots, N \end{array} \right. \quad (3.6)$$

Définition 3.3.1 (Consistance). On définit l'erreur de consistance au point (x_i, t_n) , par :

$$\varepsilon_i^n = \frac{1}{\Delta t}(u(x_i, t_{n+1}) - u(x_i, t_n)) + \frac{1}{\Delta x^2}(-u(x_{i-1}, t_n) + 2u(x_i, t_n) - u(x_{i+1}, t_n)) - f(x_i).$$

Le schéma est dit consistant si

$$\lim_{(\Delta t, \Delta x) \rightarrow (0,0)} \max_{1 \leq i \leq I, 1 \leq n \leq N} |\varepsilon_i^n| = 0.$$

Proposition 3.3.1. *On pose :*

$$\|\varepsilon^n\|_\infty = \max_{1 \leq i \leq I} |\varepsilon_i^n|, \quad \forall n \geq 0.$$

Si $u \in C^4(]0, L[\times]0, T])$, alors

$$\sup_{1 \leq n \leq N} \|\varepsilon^n\|_\infty \leq C \|u^{(4)}\|_\infty (\Delta t + \Delta x^2)$$

Démonstration. On pose :

$$\varepsilon(x, t) = \frac{1}{\Delta t}(u(x, t+\Delta t) - u(x, t)) + \frac{1}{\Delta x^2}(-u(x-\Delta x, t) + 2u(x, t) - u(x+\Delta x, t)) - f(x).$$

La formule de Taylor donne :

$$\varepsilon(x, t) = \frac{\Delta t}{2} \frac{\partial^2 u}{\partial t^2}(x, t) - \frac{(\Delta x)^2}{12} \frac{\partial^4 u}{\partial x^4}(x, t) + o(\Delta t) + o((\Delta x)^2) \quad (3.7)$$

□

Définition 3.3.2 (Convergence). On définit l'erreur de convergence par :

$$e_i^n = u(x_i, t_n) - u_i^n, \quad i = 1, \dots, I, \quad n = 1, \dots, N.$$

et on pose :

$$\|e^n\|_\infty = \max_{i=1, \dots, I} |e_i^n|, \quad n = 1, \dots, N.$$

Le schéma est dit convergent si

$$\lim_{(\Delta t, \Delta x) \rightarrow (0,0)} \|e^n\|_\infty = 0.$$

Proposition 3.3.2. On suppose que $u \in \mathcal{C}^4([0, L] \times [0, T])$ et que

$$0 < \frac{\Delta t}{(\Delta x)^2} < \frac{1}{2}. \quad (3.8)$$

Alors :

$$\max_{1 \leq n \leq N} \|e^n\|_\infty \leq CT \|u^{(4)}\|_\infty (\Delta t + (\Delta x)^2).$$

Démonstration. Soit (μ_i^n) une suite de réels et soit (z_i^n) la suite définie par le schéma :

$$\begin{cases} \frac{1}{\Delta t}(z_i^{n+1} - z_i^n) + \frac{1}{\Delta x^2}(-z_{i-1}^n + 2z_i^n - z_{i+1}^n) = \mu_i^n, & i = 1, \dots, I, \quad n = 1, \dots, N, \\ z_i^0 \in \mathbb{R} & i = 1, \dots, I, \\ z_0^n = z_{I+1}^n = 0 & n = 1, \dots, N \end{cases} \quad (3.9)$$

Alors :

$$z_i^{n+1} = \left(1 - 2\frac{\Delta t}{(\Delta x)^2}\right) z_i^n + \frac{\Delta t}{(\Delta x)^2} (z_{i-1}^n + z_{i+1}^n) + \Delta t \mu_i^n, \quad n = 1, \dots, N, \quad i = 1, \dots, I.$$

On en déduit, compte tenu de (3.8) :

$$\|z^{n+1}\|_\infty \leq \|z^n\|_\infty + \Delta t \|\mu^n\|_\infty \leq \|z^0\|_\infty + \Delta t \sum_{k=0}^n \|\mu^k\|_\infty$$

Si $\mu_i^n = f(x_i)$, $\forall n \in [[1, N]]$ et si $z_i^0 = u_0(x_i)$, $i = 1, \dots, I$, alors $z_i^n = u_i^n$ et on en déduit :

$$\|u^{n+1}\|_\infty \leq \|u^n\|_\infty + \Delta t \|f\|_\infty$$

i.e., le schéma est stable, donc convergent puisque consistant. Si $z_i^n = e_i^n$, alors $\mu_i^n = \varepsilon_i^n$ est l'erreur de consistance et $z_i^0 = 0 \Rightarrow$

$$\|e^n\|_\infty \leq C \|u^{(4)}\|_\infty N \Delta t (\Delta t + (\Delta x)^2) \leq C \|u^{(4)}\|_\infty T (\Delta t + (\Delta x)^2).$$

□

Définition 3.3.3 (Erreur d'arrondis). On appelle erreur sur les arrondis au point (x_i, t_n) le terme z_i^n dans la suite définie par le schéma (3.9) lorsque $\mu_i^n = 0$.

Proposition 3.3.3. *Le schéma (3.6) est stable au sens des erreurs d'arrondi.*

Démonstration. Soit (z_i^n) la suite résultant du schéma (3.9). On pose :

$$Z^{(n)} = \begin{pmatrix} z_1^n \\ \vdots \\ z_N^n \end{pmatrix} \in \mathbb{R}^N.$$

Le schéma (3.9) se réécrit sous forme matricielle :

$$Z^{n+1} = \underbrace{\left(I - \frac{\Delta t}{(\Delta x)^2} A_N \right)}_{=: B_N} Z^n + \Delta t \mu_i^n, \quad n \geq 0,$$

où $A_N \in \mathbb{R}^{N \times N}$ est la matrice (2.13). On en déduit :

$$Z^{(n)} = B_N^n Z^{(0)} + \sum_{k=0}^{n-1} B_N^k \mu^{n-k}, \quad \forall n \geq 1.$$

La matrice B_N étant symétrique réelle, on a :

$$\|B^n\|_2 = \rho(B_N^n) = \rho(B_N)^n.$$

D'après (2.17), les valeurs propres $\lambda_i^{(N)}$, $i = 1, \dots, N$ de A_N vérifient :

$$0 < \lambda_1^{(N)} = 4 \sin \left(\frac{\pi}{(N+1)} \right)^2 < \dots < \lambda_N^{(N)} = 4 \cos \left(\frac{\pi}{(N+1)} \right)^2 < 4$$

On en déduit :

$$-1 \underset{(3.8)}{<} 1 - \frac{\Delta t}{(\Delta x)^2} \lambda_N^{(N)} < \dots < 1 - \frac{\Delta t}{(\Delta x)^2} \lambda_1^{(N)} < 1$$

i.e. $\rho(B_N) < 1$ et donc le schéma est stable. \square

Proposition 3.3.4 (Stabilité au sens de Von Neumann). *On suppose que $\sum_{k \in \mathbb{Z}} |c_k| < +\infty$ et que (3.8) est vérifié. Alors, le schéma (3.6) converge au sens de Von Neumann, i.e. :*

$$\lim_{(\Delta t, \Delta x) \rightarrow (0,0)} \|e^{N+1}\|_\infty = 0.$$

Démonstration. Pour simplifier les notations, on pose $L = \pi$. On suppose que la donnée initiale u_0 dans (3.4) coïncide avec son développement en série de Fourier, soit :

$$u_0(x) = \sum_{k \in \mathbb{Z}} c_k e^{ikx}, \quad \forall x \in [0, \pi].$$

Alors, le schéma (3.6) est défini avec :

$$u_j^0 = \sum_{k \in \mathbb{Z}} c_k e^{ijk\Delta x}, \quad j = 0, \dots, N+1.$$

On en déduit : $\forall j \in [[1, N]]$,

$$u_j^1 = \sum_{k \in \mathbb{Z}} c_k \underbrace{\left(1 - \frac{4\Delta t}{(\Delta x)^2} \left(\sin \left(\frac{k}{2} \Delta x \right) \right)^2 \right)}_{=: \gamma_k} e^{ijk\Delta x}$$

puis, par récurrence sur $n \geq 0$,

$$u_j^n = \sum_{k \in \mathbb{Z}} c_k \gamma_k^n e^{ijk\Delta x}, \quad n \geq 0,$$

avec :

$$1 \geq \gamma_k \underset{(3.8)}{>} 1 - 2 \left(\sin \left(\frac{k}{2} \Delta x \right) \right)^2 \geq -1$$

Soit $j \in [[0, I]]$. On pose $L = \pi$ dans (3.5). D'après (3.5), on a alors :

$$u(x_j, T) - u_j^{N+1} = \sum_{k \in \mathbb{Z}} c_k (e^{-k^2 T} - \gamma_k^{N+1}) e^{ikx_j}$$

avec :

$$|c_k (e^{-k^2 T} - \gamma_k^{N+1}) e^{ikx_j}| = |c_k| |e^{-k^2 T} - \gamma_k^{N+1}| \leq 2|c_k|$$

et la série majorante est convergente par hypothèse. Soit $k \in \mathbb{Z}$. On a :

$$\begin{aligned} \gamma_k - 1 &= -\frac{4\Delta t}{(\Delta x)^2} \left(\sin \left(\frac{k}{2} \Delta x \right) \right)^2 \underset{(\Delta t, \Delta x) \rightarrow (0,0)}{\sim} -\frac{4\Delta t}{(\Delta x)^2} \left(\frac{k}{2} \Delta x \right)^2 = -k^2 \Delta t \\ \gamma_k - 1 &= -\frac{4\Delta t}{(\Delta x)^2} \left(\sin \left(\frac{k}{2} \Delta x \right) \right)^2 = -\frac{4\Delta t}{(\Delta x)^2} \left(\frac{k}{2} \Delta x + o(k \Delta x)^2 \right)^2 \\ &= -k^2 \Delta t (1 + o(k \Delta x)) \end{aligned}$$

donc :

$$\begin{aligned} \ln(\gamma_k^{N+1}) &= (N+1) \ln \gamma_k = (N+1) \ln(1 - k^2 \Delta t (1 + o(k \Delta x))) \\ &\underset{(\Delta t, \Delta x) \rightarrow (0,0)}{\sim} -(N+1) k^2 \Delta t = -k^2 T \end{aligned}$$

i.e. :

$$\lim_{(\Delta t, \Delta x) \rightarrow (0,0)} \ln(\gamma_k^{N+1}) = -k^2 T.$$

On en déduit, par continuité de l'exponentielle :

$$\lim_{(\Delta t, \Delta x) \rightarrow (0,0)} \gamma_k^{N+1} = e^{-k^2 T}$$

i.e :

$$\lim_{(\Delta t, \Delta x) \rightarrow (0,0)} (\gamma_k^{N+1} - e^{-k^2 T}) = 0.$$

Du Théorème de convergence dominée il résulte que

$$\lim_{(\Delta t, \Delta x) \rightarrow (0,0)} \sum_{k \in \mathbb{Z}} |c_k| |\gamma_k^{N+1} - e^{-k^2 T}| = 0.$$

On remarque que :

$$|e_j^{(N+1)}| \leq \sum_{k \in \mathbb{Z}} |c_k| |\gamma_k^{N+1} - e^{-k^2 T}|, \quad j = 0, \dots, I+1.$$

et donc :

$$\|e^{(N+1)}\|_\infty \leq \sum_{k \in \mathbb{Z}} |c_k| |\gamma_k^{N+1} - e^{-k^2 T}| \underset{(\Delta t, \Delta x) \rightarrow (0,0)}{\rightarrow} 0.$$

□

Schéma implicite et schéma de Crank-Nickolson

Soit $\theta \in [0, 1]$. On considère le schéma :

$$\begin{cases} \frac{u_i^{n+1} - u_i^n}{\Delta x} + \theta \frac{(-u_{i-1}^{n+1} + 2u_i^{n+1} - u_{i+1}^{n+1})}{(\Delta x)^2} + (1 - \theta) \frac{(-u_{i-1}^n + 2u_i^n - u_{i+1}^n)}{(\Delta x)^2} = 0, \\ u_i^0 = u_0(x_i), \quad u_0^n = u_{N+1}^n = 0, \quad i = 1, \dots, N, \quad n \geq 0. \end{cases} \quad (3.10)$$

Proposition 3.3.5. *Le schéma (3.10) est consistant d'ordre 2 en espace. Il est consistant d'ordre 2 en temps si $\theta = \frac{1}{2}$, d'ordre 1 en temps sinon.*

Démonstration. Soit $(x, t) \in [0, 1] \times \mathbb{R}^+$. On a :

$$\begin{aligned} \varepsilon_1(x, t) &:= \frac{u(x, t + \Delta t) - u(x, t)}{\Delta t} + \frac{-u(x - \Delta x, t + \Delta t) + 2u(x, t + \Delta t) - u(x + \Delta x, t + \Delta t)}{\Delta x^2} = \\ &= \frac{\partial u}{\partial t}(x, t) + \frac{\Delta t}{2} \frac{\partial^2 u}{\partial t^2} - \underbrace{\frac{\partial^2 u}{\partial x^2}(x, t + \Delta t)}_{= \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}(x, t + \Delta t)} + O(\Delta t^2) + O(\Delta x^2) \\ &= \frac{\partial u}{\partial t}(x, t) + \frac{\Delta t}{2} \frac{\partial^2 u}{\partial t^2}(x, t) - \frac{\partial u}{\partial t}(x, t + \Delta t) + O(\Delta t^2) + O(\Delta x^2) \\ &= \frac{\Delta t}{2} \frac{\partial^2 u}{\partial t^2}(x, t) - \Delta t \frac{\partial^2 u}{\partial t^2}(x, t) + O(\Delta t^2) + O(\Delta x^2) \\ &= -\frac{\Delta t}{2} \frac{\partial^2 u}{\partial t^2}(x, t) + O(\Delta t^2) + O(\Delta x^2) \\ \varepsilon_2(x, t) &:= \frac{u(x, t + \Delta t) - u(x, t)}{\Delta t} + \frac{-u(x - \Delta x, t) + 2u(x, t) - u(x + \Delta x, t)}{\Delta x^2} = \\ &\stackrel{(3.7)}{=} \frac{\Delta t}{2} \frac{\partial^2 u}{\partial t^2}(x, t) + O(\Delta t^2) + O(\Delta x^2) \end{aligned}$$

On en déduit :

$$\begin{aligned} \theta \varepsilon_1(x, t) + (1 - \theta) \varepsilon_2(x, t) &= \left(\frac{1}{2} - \theta \right) \frac{\Delta t}{2} \frac{\partial^2 u}{\partial t^2}(x, t) + O(\Delta t^2) + O(\Delta x^2) \\ &= \begin{cases} O(\Delta t^2) + O(\Delta x^2) & \text{si } \theta = \frac{1}{2}, \\ O(\Delta t) + O(\Delta x^2) & \text{sinon} \end{cases} \end{aligned}$$

□

Proposition 3.3.6 (Convergence du θ -Schéma). *Sous les hypothèses de la Proposition 3.2.6, le schéma (3.10) est convergent.*

Démonstration. Soit $\theta \in [0, 1]$ et soit $(\mu_i^n)_{0 \leq i \leq N, n \geq 0}$ une suite de réels. On considère le schéma :

$$\begin{cases} \frac{z_i^{n+1} - z_i^n}{\Delta x} + \theta \frac{(-z_{i-1}^{n+1} + 2z_i^{n+1} - z_{i+1}^{n+1})}{(\Delta x)^2} + (1 - \theta) \frac{(-z_{i-1}^n + 2z_i^n - z_{i+1}^n)}{(\Delta x)^2} = \mu_i^n, \\ \mu_i^0 \in \mathbb{R}, \quad \mu_0^n = \mu_{N+1}^n = 0, \quad i = 1, \dots, N, \quad n \geq 0. \end{cases}$$

On note $(Z^n)_{n \geq 0}$ la suite des vecteurs de composantes z_i^n , $i = 1, \dots, N$. Alors :

$$\left(1 + \theta \frac{\Delta t}{(\Delta x)^2} A_N\right) Z^{n+1} = \left(1 - (1 - \theta) \frac{\Delta t}{(\Delta x)^2} A_N\right) Z^{n+1} + \Delta t \mu^n$$

d'où on déduit que :

$$\begin{aligned} \|Z^{n+1}\|_2 &\leq \left\| \left(1 + \theta \frac{\Delta t}{(\Delta x)^2} A_N\right)^{-1} \right\|_2 \left(\left\| 1 - (1 - \theta) \frac{\Delta t}{(\Delta x)^2} A_N \right\|_2 \|Z^n\|_2 + \Delta t \|\mu^n\|_2 \right) \\ &\leq \frac{\left(1 - (1 - \theta) \frac{\Delta t}{(\Delta x)^2} \lambda_1(A_N)\right)}{\left(1 + \theta \frac{\Delta t}{(\Delta x)^2} \lambda_N(A_N)\right)} \|Z^n\|_2 + \frac{\Delta t \|\mu^n\|_2}{\left(1 + \theta \frac{\Delta t}{(\Delta x)^2} \lambda_N(A_N)\right)} \\ &\leq \underbrace{\left(1 - \frac{\frac{\Delta t}{(\Delta x)^2}}{1 + \theta \frac{\Delta t}{(\Delta x)^2} \lambda_N(A_N)}\right)}_{=: \tau_N} \|Z^n\|_2 + \Delta t \|\mu^n\|_2. \\ &\leq \tau_N^n \|Z^0\|_2 + \Delta t \sum_{k=0}^{n-1} \tau_N^k \|\mu^{n-k}\|_2. \end{aligned}$$

Si $\mu_i^n = \varepsilon_i^n$, alors $z_i^n = e_i^n$, $\forall i \in [[1, N]]$. Par construction : $Z^0 = 0$, donc

$$\begin{aligned} \|e^n\|_2 &\leq C \Delta t (\Delta t + (\Delta x)^2) \frac{\tau_N^n - 1}{\tau_N - 1} \stackrel{0 < \tau_N < 1}{=} C \Delta t (\Delta t + (\Delta x)^2) \frac{1 - \tau_N^n}{1 - \tau_N} \\ &\leq C (\Delta t + (\Delta x)^2) \frac{\Delta t}{1 - \tau_N} \leq \\ &\leq C \left(1 + \theta \frac{\Delta t}{(\Delta x)^2} \lambda_N(A_N)\right) (\Delta x)^2 (\Delta t + (\Delta x)^2) \end{aligned}$$

□

Proposition 3.3.7 (Principe du maximum). *On suppose (3.8) réalisé. Alors, la solution du schéma (3.10) vérifie :*

$$\min_{0 \leq i \leq N+1} u_i^0 \leq \min_{0 \leq i \leq N+1} u_i^n \leq \max_{0 \leq i \leq N+1} u_i^n \leq \max_{0 \leq i \leq N+1} u_i^0$$

Démonstration. Soit $\theta \in [0, 1]$ et soit $u_{i_0}^{n+1} = \min u_i^{n+1}$. On a :

$$\begin{aligned} & \left(1 + 2\theta \frac{\Delta t}{(\Delta x)^2}\right) u_{i_0}^{n+1} - \theta \frac{\Delta t}{(\Delta x)^2} (u_{i_0-1}^{n+1} + u_{i_0+1}^{n+1}) = \\ & = \left(1 - 2(1 - \theta) \frac{\Delta t}{(\Delta x)^2}\right) u_{i_0}^n + (1 - \theta) \frac{\Delta t}{(\Delta x)^2} (u_{i_0-1}^n + u_{i_0+1}^n) \end{aligned}$$

On en déduit, par définition de i_0 :

$$\begin{aligned} & \left(1 + 2\theta \frac{\Delta t}{(\Delta x)^2}\right) u_{i_0}^{n+1} \geq 2\theta \frac{\Delta t}{(\Delta x)^2} u_{i_0}^{n+1} + \\ & + \left(1 - 2(1 - \theta) \frac{\Delta t}{(\Delta x)^2}\right) u_{i_0}^n + (1 - \theta) \frac{\Delta t}{(\Delta x)^2} (u_{i_0-1}^n + u_{i_0+1}^n) \end{aligned}$$

i.e. :

$$\begin{aligned} u_{i_0}^{n+1} & \geq \left(1 - 2(1 - \theta) \frac{\Delta t}{(\Delta x)^2}\right) u_{i_0}^n + (1 - \theta) \frac{\Delta t}{(\Delta x)^2} (u_{i_0-1}^n + u_{i_0+1}^n) \\ & \stackrel{(3.8)}{\geq} \left(1 - 2(1 - \theta) \frac{\Delta t}{(\Delta x)^2}\right) \min_i u_i^n + 2(1 - \theta) \frac{\Delta t}{(\Delta x)^2} \min_i u_i^n = \min_i u_i^n \end{aligned}$$

i.e. : $\min_i u_i^{n+1} \geq \min_i u_i^n \geq \min_i u_i^0$.

De même, si $u_{i_0}^{n+1} = \max u_i^{n+1}$. On a, par définition de i_0 :

$$\begin{aligned} & \left(1 + 2\theta \frac{\Delta t}{(\Delta x)^2}\right) u_{i_0}^{n+1} \leq 2\theta \frac{\Delta t}{(\Delta x)^2} u_{i_0}^{n+1} + \\ & + \left(1 - 2(1 - \theta) \frac{\Delta t}{(\Delta x)^2}\right) u_{i_0}^n + (1 - \theta) \frac{\Delta t}{(\Delta x)^2} (u_{i_0-1}^n + u_{i_0+1}^n) \end{aligned}$$

i.e. :

$$\begin{aligned} u_{i_0}^{n+1} & \leq \left(1 - 2(1 - \theta) \frac{\Delta t}{(\Delta x)^2}\right) u_{i_0}^n + (1 - \theta) \frac{\Delta t}{(\Delta x)^2} (u_{i_0-1}^n + u_{i_0+1}^n) \\ & \stackrel{(3.8)}{\leq} \left(1 - 2(1 - \theta) \frac{\Delta t}{(\Delta x)^2}\right) \max_i u_i^n + 2(1 - \theta) \frac{\Delta t}{(\Delta x)^2} \max_i u_i^n = \max_i u_i^n \end{aligned}$$

i.e. : $\max_i u_i^{n+1} \leq \max_i u_i^n \leq \max_i u_i^0$.

□

Proposition 3.3.8 (Convergence au sens de Von Neumann). *On suppose que $\sum_{k \in \mathbb{Z}} |c_k| < +\infty$. Alors, le schéma (3.10) converge au sens de Von Neumann, i.e. :*

$$\lim_{(\Delta t, \Delta x) \rightarrow (0,0)} \|e^{N+1}\|_{\infty} = 0.$$

Démonstration. Par hypothèse :

$$u_j^0 = \sum_{k \in \mathbb{Z}} c_k e^{ikj\Delta x}, \quad i = 1, \dots, N.$$

Au temps $n = 0$, le schéma (3.10) se réécrit sous forme matricielle :

$$\left(I + \theta \frac{\Delta t}{(\Delta x)^2} A_N \right) u^1 = \left(I - (1 - \theta) \frac{\Delta t}{(\Delta x)^2} A_N \right) u^0.$$

On cherche u^1 sous la forme :

$$u_j^1 = \sum_{k \in \mathbb{Z}} c_k^1 e^{ikj\Delta x}, \quad j = 1, \dots, N.$$

Le calcul donne directement

$$c_k^1 = \underbrace{\left(1 - \frac{4 \frac{\Delta t}{(\Delta x)^2} \left(\sin \left(\frac{k}{2} \Delta x \right) \right)^2}{1 + 4\theta \frac{\Delta t}{(\Delta x)^2} \left(\sin \left(\frac{k}{2} \Delta x \right) \right)^2} \right)}_{=:\tau_k} c_k, \quad \forall k \in \mathbb{Z}. \quad (3.11)$$

Par récurrence sur $n \geq 0$, on trouve que :

$$u_j^n = \sum_{k \in \mathbb{Z}} \tau_k^n c_k e^{ikj\Delta x}, \quad j = 1, \dots, N.$$

avec

$$\lim_{\Delta x \rightarrow 0} \frac{4}{(\Delta x)^2} \left(\sin \left(\frac{k}{2} \Delta x \right) \right)^2 = k^2, \quad \forall k \in \mathbb{Z}.$$

donc

$$\lim_{\Delta x \rightarrow 0} \tau_k = 1.$$

Il en résulte :

$$\begin{aligned} \ln(\tau_k) &\underset{(\Delta t, \Delta x) \rightarrow (0,0)}{\sim} - \frac{4 \frac{\Delta t}{(\Delta x)^2} \left(\sin \left(\frac{k}{2} \Delta x \right) \right)^2}{1 + 4\theta \frac{\Delta t}{(\Delta x)^2} \left(\sin \left(\frac{k}{2} \Delta x \right) \right)^2} \underset{(\Delta t, \Delta x) \rightarrow (0,0)}{\sim} -k^2 \Delta t \\ &\Rightarrow n \ln(\tau_k) \underset{(\Delta t, \Delta x) \rightarrow (0,0)}{\sim} -k^2 t_n, \end{aligned}$$

i.e. :

$$\lim_{(\Delta t, \Delta x) \rightarrow (0,0)} \tau_k^n = e^{-k^2 t_n}, \quad \forall k \in \mathbb{Z}, \quad \forall n \geq 0.$$

On conclut comme pour la Proposition 3.3.4. □

Définition 3.3.4. Le schéma (3.10) est dit stable au sens de Von Neumann si dans (3.11) :

$$|\tau_k| < 1, \quad \forall k \in \mathbb{Z}.$$

Proposition 3.3.9 (Stabilité au sens de Von Neumann). 1. Si $\theta \geq \frac{1}{2}$, le schéma (3.10) est inconditionnellement stable.

2. Si $\theta < \frac{1}{2}$, le schéma (3.10) est stable si en outre :

$$\frac{\Delta t}{(\Delta x)^2} \leq \frac{1}{2(1-\theta)}$$

Démonstration. Soit $k \in \mathbb{Z}$ et soit $\theta \in [0, 1]$. On pose :

$$s_k = \frac{4\Delta t}{(\Delta x)^2} \left(\sin \left(\frac{k}{2} \Delta x \right) \right)^2.$$

On a :

$$|\tau_k| < 1 \iff 0 < \underbrace{\frac{s_k}{1 + \theta s_k}}_{=: f_\theta(s_k)} < 2 \quad (3.12)$$

1. Si $\theta \geq \frac{1}{2}$, l'étude des variations de f_θ montre que $f_\theta(\mathbb{R}^{++}) \subset]0, 2[$, i.e. que (3.12) est réalisé pour tout $k \in \mathbb{Z}$.
2. Si $\theta < \frac{1}{2}$, l'étude des variations de f_θ montre que $]0, 2[= f_\theta \left(]0, \frac{2}{1-2\theta}[\right)$. On conclut en remarquant que :

$$0 \leq s_k \leq \frac{4\Delta t}{(\Delta x)^2}$$

avec :

$$\frac{4\Delta t}{(\Delta x)^2} < \frac{2}{1-2\theta} \iff \frac{\Delta t}{(\Delta x)^2} < \frac{1}{2(1-2\theta)}$$

□

Corollaire 3.3.10. 1. Les schémas d'Euler implicite ($\theta = 1$ dans (3.10)) et de Crank-Nicolson ($\theta = \frac{1}{2}$ dans (3.10)) sont inconditionnellement stables.

2. Le schéma d'Euler explicite ($\theta = 0$ dans (3.10)) n'est stable que si

$$\frac{\Delta t}{(\Delta x)^2} \leq \frac{1}{2}.$$

Convection-diffusion

Dans l'approximation de l'équation de transport (1.10) par le schéma convectif (1.16), l'erreur de consistance est donnée par

$$\varepsilon(x, t) = \frac{\Delta x}{2} \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + O(\Delta t) + O((\Delta x)^2),$$

de sorte qu'un schéma convergent d'ordre 1 en temps et d'ordre 2 en espace est donné par :

$$\begin{cases} \frac{u_i^{n+1} - u_i^n}{\Delta t} + \frac{u_i^n - u_{i-1}^n}{\Delta x} + \frac{1}{2\Delta x} (-u_{i-1}^n + 2u_i^n - u_{i+1}^n) = 0, \\ u_i^0 = u_0(x_i), \quad i \in \mathbb{Z}, \quad n \geq 0. \end{cases} \quad (3.13)$$

Proposition 3.3.11. *Sous la condition :*

$$0 < \frac{\Delta t}{\Delta x} < \frac{1}{2}$$

le schéma (3.13) est convergent d'ordre 1 en temps et d'ordre 2 en espace.

Remarque 13. Le schéma (3.13) approche aussi l'équation de convection-diffusion :

$$\frac{\partial u}{\partial t} + \frac{\partial u}{\partial x} - \varepsilon \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} = 0, \quad x \in \mathbb{R}, \quad t \geq 0$$

lorsque $\varepsilon > 0$ est un petit paramètre.

Bibliographie

- [1] Haïm Brezis. Analyse Fonctionnelle. Théorie et applications. Masson, Paris, 1983. *Chapitres X.1 et X.2.*
- [2] Thierry Gallouët, Raphaèle Herbin. Analyse numérique des équations aux dérivées partielles. Master. Marseille, France. 2011. (<https://cel.hal.science/cel-00637008v2>) *Chapitre 2.*
- [3] P.A. Raviart et J.M. Thomas Introduction à l'analyse numérique des équations aux dérivés partielles, Masson, Paris 1996. *Chapitre 7.*
- [4] Lionel Sainsaulieu. Calcul Scientifique. Cours et exercices corrigés pour le second cycle et les écoles d'ingénieurs, Masson, Paris 1996. *Chapitre 2.4.*
- [5] Brigitte Lucquin, Olivier Pironneau. Introduction au calcul scientifique. Masson, Paris, 1996. *Chapitres VII.3 et VII.5*
- [6] Alfio Quarteroni, Riccardo Sacco, Fausto Saleri Numerical Mathematics. Springer, Berlin, 2007. *Chapitres 13.1, 13.2, 13.8*
- [7] Alfio Quarteroni, Riccardo Sacco, Paola Gervasio Calcul scientifique. Springer, Milan, 2010. *Chapitre 8.2.6*