

ÉQUATIONS AUX DÉRIVÉES PARTIELLES, SOLUTIONS CLASSIQUES.

DIFFÉRENCES FINIES.

Alexandre Popier

Université du Maine, Le Mans

1 FORMULES DE GREEN

2 ÉQUATION DE LAPLACE

- Domaine \mathbb{R}^d tout entier
- Domaine borné

3 ÉQUATION DE LA CHALEUR

- Domaine \mathbb{R}^d tout entier
- Domaine borné

4 MÉTHODE DES DIFFÉRENCES FINIES

- Étude d'un exemple en dimension 1
- Remarques en dimension supérieure à 2
- Équation de la chaleur

DÉFINITION

Une **équation aux dérivées partielles** (EDP en abrégé) est une équation faisant intervenir une fonction inconnue de plusieurs variables ainsi que certaines de ses dérivées partielles.

On appelle **ordre** d'une EDP l'ordre de la plus grande dérivée présente dans l'équation.

Une EDP est **linéaire** si l'équation est linéaire par rapport aux dérivées partielles de la fonction inconnue.

EXEMPLE

L'équation de Black-Scholes

$$\frac{\partial v(t, x)}{\partial t} + \frac{1}{2}\sigma^2 x^2 \frac{\partial^2 v(t, x)}{\partial x^2} + rx \frac{\partial v(t, x)}{\partial x} - rv(t, x) = 0,$$

est une EDP linéaire d'ordre 2.

CLASSIFICATION SOMMAIRE.

EDP d'ordre 2, linéaire, à deux variables :

$$a \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + b \frac{\partial^2 u}{\partial x \partial y} + c \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} + d \frac{\partial u}{\partial x} + e \frac{\partial u}{\partial y} + fu = g.$$

DÉFINITION

L'équation est *elliptique* si $b^2 - 4ac < 0$, *parabolique* si $b^2 - 4ac = 0$ et *hyperbolique* si $b^2 - 4ac > 0$.

EXEMPLE

L'EDP de Black-Scholes ou l'équation de la chaleur sont paraboliques.
L'équation de Laplace

$$\Delta u = \sum_{i=1}^d \frac{\partial^2 u}{\partial x_i^2} = 0$$

sur un ouvert $\Omega \in \mathbb{R}^d$, est elliptique.

DÉFINITION

On appelle **problème aux limites** une équation aux dérivées partielles munie de conditions aux limites sur la totalité de la frontière du domaine sur lequel elle est posée.

DÉFINITION

Le problème est **bien posé** si pour toute donnée (second membre, domaine, données au bord, etc .), il admet une solution unique et si cette solution dépend continuellement de la donnée.

1 FORMULES DE GREEN

2 ÉQUATION DE LAPLACE

- Domaine \mathbb{R}^d tout entier
- Domaine borné

3 ÉQUATION DE LA CHALEUR

- Domaine \mathbb{R}^d tout entier
- Domaine borné

4 MÉTHODE DES DIFFÉRENCES FINIES

- Étude d'un exemple en dimension 1
- Remarques en dimension supérieure à 2
- Équation de la chaleur

NORMALE À UN OUVERT.

Soit Ω ouvert de \mathbb{R}^n de classe C^k , avec

- $\rho \in C^k(\mathbb{R}^d)$,
- $\Omega = \{x \in \mathbb{R}^n, \rho(x) < 0\}$,
- $\partial\Omega = \{x \in \mathbb{R}^n, \rho(x) = 0\}$,
- $\text{grad } \rho(x) = \nabla\rho(x) \neq 0$ pour $x \in \partial\Omega$.

DÉFINITION

La fonction $\nu : x \in \partial\Omega \mapsto \frac{1}{\|\text{grad } \rho(x)\|} \text{grad } \rho(x)$ est appelée *normale unitaire orientée vers l'extérieur* de Ω .

DÉFINITION

Si $u \in C^1(\bar{\Omega})$, on note $\frac{\partial u}{\partial \nu} = \nu \cdot \text{grad } u$ la *dérivée normale* de u le long de $\partial\Omega$.

THÉORÈME DE GAUSS-GREEN.

DONNÉES :

- Ω ouvert de \mathbb{R}^d de classe (au moins) C^1 ;
- $\nu = (\nu_1, \dots, \nu_d)$: normale extérieure à $\partial\Omega$;
- $d\sigma$: mesure superficielle du bord $\partial\Omega$.

THÉORÈME DE GAUSS-GREEN

Si $f \in C^1(\overline{\Omega})$, alors

$$\int_{\Omega} \frac{\partial f}{\partial x_i}(x) dx = \int_{\partial\Omega} (f\nu_i)(\sigma) d\sigma.$$

FORMULE DE STOKES

$$\int_{\Omega} \operatorname{div} U(x) dx = \int_{\Omega} \sum_{i=1}^d \frac{\partial U_i}{\partial x_i}(x) dx = \int_{\partial\Omega} (U \cdot \nu)(\sigma) d\sigma.$$

INTÉGRATION PAR PARTIES

Si f et g sont dans $C^1(\bar{\Omega})$, pour tout $i \in \{1, \dots, d\}$:

$$\int_{\Omega} \frac{\partial f}{\partial x_i}(x) g(x) dx = - \int_{\Omega} f(x) \frac{\partial g}{\partial x_i}(x) dx + \int_{\partial\Omega} f(\sigma) g(\sigma) \nu_i(\sigma) d\sigma.$$

FORMULES DE GREEN

① Si $f \in C^2(\bar{\Omega})$ et $g \in C^1(\bar{\Omega})$, on a :

$$\int_{\Omega} \Delta f(x)g(x)dx = - \int_{\Omega} \nabla f(x) \cdot \nabla g(x)dx + \int_{\partial\Omega} \frac{\partial f}{\partial \nu}(\sigma)g(\sigma)d\sigma.$$

② Si f et g sont dans $C^2(\bar{\Omega})$, alors :

$$\begin{aligned} \int_{\Omega} \Delta f(x)g(x)dx &= \int_{\Omega} f(x)\Delta g(x)dx \\ &+ \int_{\partial\Omega} \left[\frac{\partial f}{\partial \nu}(\sigma)g(\sigma) - \frac{\partial g}{\partial \nu}(\sigma)f(\sigma) \right] d\sigma. \end{aligned}$$

1 FORMULES DE GREEN

2 ÉQUATION DE LAPLACE

- Domaine \mathbb{R}^d tout entier
- Domaine borné

3 ÉQUATION DE LA CHALEUR

- Domaine \mathbb{R}^d tout entier
- Domaine borné

4 MÉTHODE DES DIFFÉRENCES FINIES

- Étude d'un exemple en dimension 1
- Remarques en dimension supérieure à 2
- Équation de la chaleur

DÉFINITIONS.

- ▶ ÉQUATION DE LAPLACE : $\Delta u(x) = 0$ pour tout $x \in \Omega \subset \mathbb{R}^d$.
- ▶ ÉQUATION DE POISSON : $-\Delta u(x) = f(x)$ pour tout $x \in \Omega$.

DÉFINITION

Une fonction u de classe C^2 sur Ω satisfaisant l'équation de Laplace est dite *harmonique*.

1 FORMULES DE GREEN

2 ÉQUATION DE LAPLACE

- Domaine \mathbb{R}^d tout entier
- Domaine borné

3 ÉQUATION DE LA CHALEUR

- Domaine \mathbb{R}^d tout entier
- Domaine borné

4 MÉTHODE DES DIFFÉRENCES FINIES

- Étude d'un exemple en dimension 1
- Remarques en dimension supérieure à 2
- Équation de la chaleur

SOLUTION INVARIANTE PAR ROTATION.

DOMAINE : $\Omega = \mathbb{R}^d \Rightarrow$ invariance par rotation, d'où $u(x) = v(r)$ avec $r = \|x\|$.

LEMME

$$\frac{\partial u}{\partial x_i} = v'(r) \frac{x_i}{r}, \quad \frac{\partial^2 u}{\partial x_i^2} = v''(r) \frac{x_i^2}{r^2} + v'(r) \left(\frac{1}{r} - \frac{x_i^2}{r^3} \right).$$

$$\Delta u = 0 \Leftrightarrow v'' + \frac{d-1}{r} v' = 0.$$

$$v(r) = \begin{cases} \alpha \ln(r) + \beta, & d = 2; \\ \frac{\alpha}{r^{d-2}} + \beta, & d \geq 3; \end{cases} \quad (\alpha, \beta) \in \mathbb{R}^2.$$

DÉFINITION

La fonction

$$\Phi(x) = \begin{cases} -\frac{1}{2\pi} \ln(\|x\|), & d = 2; \\ \frac{1}{d(d-2)\kappa(d)} \frac{1}{\|x\|^{d-2}}, & d \geq 3; \end{cases} \quad \text{pour } x \in \mathbb{R}^d, x \neq 0,$$

est la *solution fondamentale* de l'équation de Laplace.

NOTATION

$$\kappa(d) = \frac{\pi^{d/2}}{\Gamma(\frac{d}{2} + 1)}$$
 est le volume de la boule unité de \mathbb{R}^d .

THÉORÈME

Soit $f \in C_c^2(\mathbb{R}^d)$. Alors $u = \Phi * f$:

$$u(x) = \begin{cases} -\frac{1}{2\pi} \int_{\mathbb{R}^2} \ln(\|x - y\|) f(y) dy, & d = 2; \\ \frac{1}{d(d-2)\kappa(d)} \int_{\mathbb{R}^d} \frac{f(y)}{\|x - y\|^{d-2}} dy, & d \geq 3; \end{cases}$$

est correctement définie et vérifie :

- 1 $u \in C^2(\mathbb{R}^d)$,
- 2 $-\Delta u = f$ sur \mathbb{R}^d .

1 FORMULES DE GREEN

2 ÉQUATION DE LAPLACE

- Domaine \mathbb{R}^d tout entier
- **Domaine borné**

3 ÉQUATION DE LA CHALEUR

- Domaine \mathbb{R}^d tout entier
- Domaine borné

4 MÉTHODE DES DIFFÉRENCES FINIES

- Étude d'un exemple en dimension 1
- Remarques en dimension supérieure à 2
- Équation de la chaleur

THÉORÈME

Soit $u \in C^2(\Omega) \cap C(\overline{\Omega})$ harmonique sur Ω ouvert borné.

- 1 Alors $\max_{\overline{\Omega}} u = \max_{\partial\Omega} u$.
- 2 De plus si Ω est connexe et s'il existe $x_0 \in \Omega$ t.q. $u(x_0) = \max_{\overline{\Omega}} u$, alors u est constante sur Ω .

REMARQUE

Avec $-u$ à la place de u , on a les mêmes assertions pour le min.

COROLLAIRE

Si $u \in C^2(\Omega) \cap C(\overline{\Omega})$ est harmonique sur Ω et vérifie $u = g$ sur $\partial\Omega$ avec $g \geq 0$, u est strictement positive partout sur Ω pourvu que g soit strictement positive en au moins un point du bord.

THÉORÈME (UNICITÉ)

Soit $g \in C(\partial\Omega)$, $f \in C(\Omega)$. Alors il existe au plus une solution $u \in C^2(\Omega) \cap C(\bar{\Omega})$ au problème suivant :

$$\begin{cases} -\Delta u = f & \text{sur } \Omega, \\ u = g & \text{sur } \partial\Omega. \end{cases}$$

THÉORÈME

Si $u \in C(\Omega)$ est harmonique, alors $u \in C^\infty(\Omega)$.

REMARQUE

Attention : u n'est pas nécessairement régulière, ni même continue sur le bord $\partial\Omega$.

THÉORÈME

Soit $f \in C_c^2(\mathbb{R}^d)$ avec $d \geq 3$. Toute solution bornée de $-\Delta u = f$ sur \mathbb{R}^d est de la forme

$$u(x) = \int_{\mathbb{R}^d} \Phi(x-y)f(y)dy + C, \text{ avec } C \text{ constante.}$$

FONCTION DE GREEN.

HYPOTHÈSE : Ω est un ouvert borné de classe C^1 .

DÉFINITION

Pour tout $x \in \Omega$,

- *Fonction correctrice* : ϕ^x solution de

$$\begin{cases} \Delta \phi^x = 0 & \text{sur } \Omega, \\ \phi^x = \Phi(y - x) & \text{sur } \partial\Omega. \end{cases}$$

- *Fonction de Green de Ω* :

$$G(x, y) = \Phi(y - x) - \phi^x(y), \quad (x, y) \in \Omega^2, x \neq y.$$

PROPOSITION

Pour tout $(x, y) \in \Omega^2, x \neq y, G(x, y) = G(y, x)$.

HYPOTHÈSE : Ω est un ouvert borné de classe C^1 .

THÉORÈME

Si $u \in C^2(\bar{\Omega})$ est solution de

$$\begin{cases} -\Delta u = f & \text{sur } \Omega, \\ u = g & \text{sur } \partial\Omega, \end{cases}$$

alors pour tout $x \in \Omega$:

$$u(x) = - \int_{\partial\Omega} g(\sigma) \frac{\partial G}{\partial \nu}(x, \sigma) d\sigma + \int_{\Omega} f(y) G(x, y) dy.$$

FONCTION DE GREEN POUR LE DEMI-ESPACE.

DOMAINE : $\Omega = \mathbb{R}_+^d = \{x = (x_1, \dots, x_d) \in \mathbb{R}^d \mid x_d > 0\}$.

NOYAU DE POISSON POUR \mathbb{R}_+^d :

$$K(x, y) = \frac{2x_d}{d\kappa(d)} \frac{1}{\|x - y\|^d}, \quad x \in \mathbb{R}_+^d, y \in \partial\mathbb{R}_+^d.$$

THÉORÈME

Soit $g \in C(\mathbb{R}^{d-1}) \cap L^\infty(\mathbb{R}^{d-1})$ et u définie par

$$\forall x \in \mathbb{R}_+^d, u(x) = \int_{\partial\mathbb{R}_+^d} g(y)K(x, y)dy.$$

Alors $u \in C^\infty(\mathbb{R}_+^d) \cap L^\infty(\mathbb{R}_+^d)$ et

- 1 $\Delta u = 0$ sur \mathbb{R}_+^d ,
- 2 $\lim_{x \rightarrow x_0, x \in \mathbb{R}_+^d} u(x) = g(x_0)$ pour tout $x_0 \in \partial\mathbb{R}_+^d$.

FONCTION DE GREEN POUR UNE BOULE.

DOMAINE : $\Omega = B(0, r)$ avec $r > 0$.

NOYAU DE POISSON POUR $B(0, r)$:

$$K(x, y) = \frac{r^2 - \|x\|^2}{d\kappa(d)r} \frac{1}{\|x - y\|^d}, \quad x \in B(0, r), y \in \partial B(0, r).$$

THÉORÈME

Soit $g \in C(\partial B(0, r))$ et u définie par

$$\forall x \in B(0, r), u(x) = \int_{\partial B(0, r)} g(y)K(x, y)dy.$$

Alors $u \in C^\infty(B(0, r))$ et

- 1 $\Delta u = 0$ sur $B(0, r)$,
- 2 $\lim_{x \rightarrow x_0, x \in B(0, r)} u(x) = g(x_0)$ pour tout $x_0 \in \partial B(0, r)$.

1 FORMULES DE GREEN

2 ÉQUATION DE LAPLACE

- Domaine \mathbb{R}^d tout entier
- Domaine borné

3 ÉQUATION DE LA CHALEUR

- Domaine \mathbb{R}^d tout entier
- Domaine borné

4 MÉTHODE DES DIFFÉRENCES FINIES

- Étude d'un exemple en dimension 1
- Remarques en dimension supérieure à 2
- Équation de la chaleur

DÉFINITION.

ÉQUATION HOMOGÈNE : $\frac{\partial u}{\partial t} - \Delta u = 0.$

ÉQUATION INHOMOGÈNE : $\frac{\partial u}{\partial t} - \Delta u = f.$

DONNÉES

- initiales et de bord à préciser !
- $f : \mathbb{R}_+^* \times \Omega \rightarrow \mathbb{R}, \Omega \subset \mathbb{R}^d$ ouvert.

INCONNUE : $u : \mathbb{R}_+^* \times \bar{\Omega} \rightarrow \mathbb{R}.$

1 FORMULES DE GREEN

2 ÉQUATION DE LAPLACE

- Domaine \mathbb{R}^d tout entier
- Domaine borné

3 ÉQUATION DE LA CHALEUR

- Domaine \mathbb{R}^d tout entier
- Domaine borné

4 MÉTHODE DES DIFFÉRENCES FINIES

- Étude d'un exemple en dimension 1
- Remarques en dimension supérieure à 2
- Équation de la chaleur

DÉFINITION

La fonction

$$\Phi(t, x) = \begin{cases} \frac{1}{(4\pi t)^{d/2}} \exp\left(-\frac{\|x\|^2}{4t}\right) & t > 0, x \in \mathbb{R}^d, \\ 0 & t < 0, x \in \mathbb{R}^d \end{cases}$$

est appelée **solution fondamentale** de l'équation de la chaleur (homogène).

LEMME

Pour tout $t > 0$, $\int_{\mathbb{R}^d} \Phi(t, x) dx = 1$.

PROBLÈME DE CAUCHY.

À RÉSOUDRE :

$$\frac{\partial u}{\partial t} - \Delta u = 0, t > 0, x \in \mathbb{R}^d, \quad \text{et } u(0, \cdot) = g.$$

THÉORÈME

Soit $g \in C(\mathbb{R}^d) \cap L^\infty(\mathbb{R}^d)$. Soit

$$u(t, x) = \Phi(t, \cdot) * g = \int_{\mathbb{R}^d} \Phi(t, x - y) g(y) dy, \quad t > 0, x \in \mathbb{R}^d.$$

Alors $u \in C^\infty(\mathbb{R}_+^* \times \mathbb{R}^d)$ et

- 1 $u_t(t, x) - \Delta u(t, x) = 0$ pour $(t, x) \in]0, +\infty[\times \mathbb{R}^d$,
- 2 $\lim_{(t,x) \rightarrow (0,x_0), t>0} u(t, x) = g(x_0)$ pour $x_0 \in \mathbb{R}^d$.
- 3 Si $g \geq 0$, avec $g \neq 0$, alors pour tout $t > 0$ et tout $x \in \mathbb{R}^d$, $u(t, x) > 0$.

PROBLÈME NON HOMOGÈNE.

À RÉSOUDRE :

$$\begin{cases} \frac{\partial u}{\partial t} - \Delta u = f, & t > 0, x \in \mathbb{R}^d, \\ u = 0 & t = 0, x \in \mathbb{R}^d. \end{cases}$$

THÉORÈME

Soit $f \in C_0^{1,2}(\mathbb{R}_+ \times \mathbb{R}^d)$. Soit

$$u(t, x) = \int_0^t \int_{\mathbb{R}^d} \Phi(t-s, x-y) f(s, y) ds dy, \quad t > 0, x \in \mathbb{R}^d.$$

Alors $u \in C^{1,2}(\mathbb{R}_+^* \times \mathbb{R}^d)$ et

- 1 $u_t(t, x) - \Delta u(t, x) = f(t, x)$ pour $(t, x) \in]0, +\infty[\times \mathbb{R}^d$,
- 2 $\lim_{(t,x) \rightarrow (0,x_0), t>0} u(t, x) = 0$ pour tout $x_0 \in \mathbb{R}^d$.

PROBLÈME NON HOMOGÈNE.

PROPOSITION

EN COMBINANT LES DEUX THÉORÈMES :

$$u(t, x) = \int_{\mathbb{R}^d} \Phi(t, x - y)g(y)dy + \int_0^t \int_{\mathbb{R}^d} \Phi(t - s, x - y)f(s, y)dsdy$$

est solution de

$$\begin{cases} \frac{\partial u}{\partial t} - \Delta u = f, & t > 0, x \in \mathbb{R}^d, \\ u = g & t = 0, x \in \mathbb{R}^d. \end{cases}$$

1 FORMULES DE GREEN

2 ÉQUATION DE LAPLACE

- Domaine \mathbb{R}^d tout entier
- Domaine borné

3 ÉQUATION DE LA CHALEUR

- Domaine \mathbb{R}^d tout entier
- **Domaine borné**

4 MÉTHODE DES DIFFÉRENCES FINIES

- Étude d'un exemple en dimension 1
- Remarques en dimension supérieure à 2
- Équation de la chaleur

DÉFINITION

Soit Ω ouvert *borné* de \mathbb{R}^d et $T > 0$.

- *Cylindre parabolique* : $\Omega_T =]0, T] \times \Omega$.
- *Bord parabolique* de Ω_T : $\Gamma_T = \overline{\Omega_T} \setminus \Omega_T = \{0\} \times \Omega \cup [0, T] \times \partial\Omega$.

THÉORÈME

Soit $u \in C^{1,2}(\Omega_T) \times C(\overline{\Omega_T})$ solution de l'équation de la chaleur sur Ω_T .

- 1 Alors $\max_{\overline{\Omega_T}} u = \max_{\Gamma_T} u$.
- 2 Si Ω est connexe et s'il existe $(t_0, x_0) \in \Omega_T$ t.q. $u(t_0, x_0) = \max_{\overline{\Omega_T}} u$, alors u est constante sur $\overline{\Omega_{t_0}}$.

DÉFINITION

Soit Ω ouvert *borné* de \mathbb{R}^d et $T > 0$.

- *Cylindre parabolique* : $\Omega_T =]0, T] \times \Omega$.
- *Bord parabolique* de Ω_T : $\Gamma_T = \overline{\Omega_T} \setminus \Omega_T = \{0\} \times \Omega \cup [0, T] \times \partial\Omega$.

THÉORÈME

Soit $g \in C(\Gamma_T)$ et $f \in C(\Omega_T)$. Il existe au plus une solution $u \in C^{1,2}(\Omega_T) \times C(\overline{\Omega_T})$ au problème :

$$\begin{cases} u_t - \Delta u = f & \text{dans } \Omega_T, \\ u = g & \text{sur } \Gamma_T. \end{cases}$$

THÉORÈME (PRINCIPE DU MAXIMUM)

Soit $u \in C^{1,2}(]0, T] \times \mathbb{R}^d) \times C([0, T] \times \mathbb{R}^d)$ solution de

$$\begin{cases} u_t - \Delta u = 0 & \text{sur }]0, T[\times \mathbb{R}^d, \\ u = g & \text{sur } \{0\} \times \mathbb{R}^d, \end{cases}$$

et satisfaisant $|u(t, x)| \leq Ae^{a|x|^2}$ (avec A, a constantes). Alors

$$\sup_{[0, T] \times \mathbb{R}^d} u = \sup_{\mathbb{R}^d} g.$$

THÉORÈME (UNICITÉ)

Soit $g \in C(\mathbb{R}^d)$ et $f \in C([0, T] \times \mathbb{R}^d)$. Il existe au plus une solution $u \in C^{1,2}([0, T] \times \mathbb{R}^d) \times C([0, T] \times \mathbb{R}^d)$ au problème :

$$\begin{cases} u_t - \Delta u = f & \text{sur }]0, T[\times \mathbb{R}^d, \\ u = g & \text{sur } \{0\} \times \mathbb{R}^d, \end{cases}$$

satisfaisant $|u(t, x)| \leq Ae^{a|x|^2}$ (avec A, a constantes).

REMARQUE SUR LES BORNES

Il existe une infinité de solutions pour

$$\begin{cases} u_t - \Delta u = 0 & \text{sur }]0, T[\times \mathbb{R}^d, \\ u = 0 & \text{sur } \{0\} \times \mathbb{R}^d, \end{cases}$$

THÉORÈME (RÉGULARITÉ)

Si $u \in C^{1,2}(\Omega_T)$ satisfait l'équation de la chaleur sur Ω_T , alors $u \in C^\infty(\Omega_T)$.

1 FORMULES DE GREEN

2 ÉQUATION DE LAPLACE

- Domaine \mathbb{R}^d tout entier
- Domaine borné

3 ÉQUATION DE LA CHALEUR

- Domaine \mathbb{R}^d tout entier
- Domaine borné

4 MÉTHODE DES DIFFÉRENCES FINIES

- Étude d'un exemple en dimension 1
- Remarques en dimension supérieure à 2
- Équation de la chaleur

PRINCIPALES MÉTHODES DE DISCRÉTISATION.

DIFFÉRENCES FINIES (ou volumes finis) : discrétisation du domaine Ω et remplacement de l'opérateur différentiel par un quotient différentiel.

ÉLÉMENTS FINIS : très liée à la formulation variationnelle des EDP.
Principe : remplacer un espace de Hilbert H par un sous-espace de dimension finie H_N .

MÉTHODES SPECTRALES : chercher une solution approchée sous forme d'un développement sur une certaine famille de fonctions (Fourier, polynômes, splines, etc.) :

$$u = \sum_{i=1}^N \alpha_i(u) p_i, \quad (\text{voir exercices de TD}).$$

Méthodes souvent coûteuses, mais précises.

PRINCIPE.

DÉRIVÉE :

$$\frac{du}{dx}(x) = \lim_{h \rightarrow 0} \frac{u(x+h) - u(x)}{h} \approx \frac{u(x+h) - u(x)}{h}, \quad \text{si } h \text{ est assez petit.}$$

LEMME (EN EXERCICE)

Si u est de classe C^2 au voisinage de x , alors

$$\left| \frac{du}{dx}(x) - \frac{u(x+h) - u(x)}{h} \right| \leq \left(\sup_{y \in [x, x+h_0[} \frac{|u''(y)|}{2} \right) h.$$

DÉFINITION

Une approximation est **consistante d'ordre p** s'il existe une constante C positive indépendante de h , t.q. cette erreur soit majorée par Ch^p .

PRINCIPE.

DÉRIVÉE :

$$\frac{du}{dx}(x) = \lim_{h \rightarrow 0} \frac{u(x+h) - u(x-h)}{2h} \approx \frac{u(x+h) - u(x-h)}{2h}.$$

LEMME (EN EXERCICE)

Si u est de classe C^3 au voisinage de x , alors

$$\left| \frac{du}{dx}(x) - \frac{u(x+h) - u(x-h)}{2h} \right| \leq \left(\sup_{y \in]x-h_0, x+h_0[} \frac{|u^{(3)}(y)|}{6} \right) h^2.$$

DÉRIVÉE D'ORDRE 2 :

PROPOSITION

Si u est de classe C^4 au voisinage de x , alors

$$\left| \frac{d^2 u}{dx^2}(x) - \frac{u(x+h) - 2u(x) + u(x-h)}{h^2} \right| \leq \left(\sup_{y \in [x, x+h_0[} \frac{|u^{(4)}(y)|}{2} \right) h^2.$$

1 FORMULES DE GREEN

2 ÉQUATION DE LAPLACE

- Domaine \mathbb{R}^d tout entier
- Domaine borné

3 ÉQUATION DE LA CHALEUR

- Domaine \mathbb{R}^d tout entier
- Domaine borné

4 MÉTHODE DES DIFFÉRENCES FINIES

- Étude d'un exemple en dimension 1
- Remarques en dimension supérieure à 2
- Équation de la chaleur

PROBLÈME.

Soit $u : [0, 1] \rightarrow \mathbb{R}$ solution de

$$\begin{cases} -\frac{d^2 u}{dx^2}(x) + c(x)u(x) = f(x) & \text{pour } 0 < x < 1, \\ u(0) = g_0, u(1) = g_1. \end{cases}$$

HYPOTHÈSES : $f \in C([0, 1])$, $c \in C([0, 1])$, $c \geq 0$.

RÉSULTAT :

- il existe une unique solution $u \in C^2([0, 1])$.
- Mais pas de forme explicite de la solution si $c \neq 0$.

DISCRÉTISATION DU DOMAINE : pour tout entier N ,

$$x_0 = 0 < x_1 < \dots < x_N < x_{N+1} = 1.$$

DISCRÉTISATION RÉGULIÈRE : $x_i = ih$ avec $h = 1/(N + 1)$ et $i = 0, \dots, N + 1$.

SCHÉMA DE DIFFÉRENCES FINIES.

BUT : chercher en tout point x_i une valeur u_i t.q. $u_i \approx u(x_i)$. Donc

- $u_0 = g_0, u_{N+1} = g_1,$
- $U = (u_1, \dots, u_N) \in \mathbb{R}^N.$

APPROXIMATION : en chacun des sommets internes x_i :

$$-\frac{d^2 u}{dx^2}(x_i) + c(x_i)u(x_i) = f(x_i);$$

$$-\frac{u(x_i + h) - 2u(x_i) + u(x_i - h)}{h^2} + c(x_i)u(x_i) \approx f(x_i);$$

$$-\frac{u_{i+1} - 2u_i + u_{i-1}}{h^2} + c(x_i)u_i \approx f(x_i), \quad i \in \{1, \dots, N\}.$$

ÉCRITURE MATRICIELLE.

$A_h U = b_h$, avec $A_h \in \mathbb{R}^{N \times N}$ et $b_h \in \mathbb{R}^N$:

$$A_h = \frac{1}{h^2} \begin{pmatrix} 2 & -1 & 0 & \dots & 0 \\ -1 & 2 & -1 & 0 & \vdots \\ 0 & \ddots & \ddots & \ddots & 0 \\ \vdots & 0 & -1 & 2 & -1 \\ 0 & \dots & 0 & -1 & 2 \end{pmatrix} + \begin{pmatrix} c(x_1) & 0 & \dots & 0 \\ 0 & c(x_2) & 0 & \vdots \\ \vdots & \ddots & \ddots & \ddots \\ 0 & \dots & 0 & c(x_N) \end{pmatrix}$$

$$b_h = \begin{pmatrix} f(x_1) + \frac{g_0}{h^2} \\ f(x_2) \\ \vdots \\ f(x_{N-1}) \\ f(x_N) + \frac{g_1}{h^2} \end{pmatrix}$$

ATTENTION AUX BORDS !

PROPOSITION

Si $c \geq 0$, A_h est symétrique et définie positive.

CONSÉQUENCE : U existe et est unique.

INÉGALITÉ DE STABILITÉ

Si $c \geq 0$, $\|(A_h)^{-1}\|_{\infty} \leq \frac{1}{8}$.

DÉFINITION

On appelle *erreur de consistance* du schéma la quantité obtenue en remplaçant l'inconnue par la solution exacte dans le schéma numérique :

$$\varepsilon_h(u) = A_h \pi_h(u) - b_h, \quad \pi_h(u) = \begin{pmatrix} u(x_1) \\ \vdots \\ u(x_N) \end{pmatrix}.$$

Le schéma est *consistant* si $\lim_{h \rightarrow 0} \|\varepsilon_h(u)\| = 0$.

Le schéma est *consistant d'ordre p* s'il existe $C > 0$ et $h_0 > 0$ t.q. pour tout $0 < h < h_0$, $\|\varepsilon_h(u)\| \leq Ch^p$.

PROPOSITION

Supposons la solution u de classe C^4 sur $[0, 1]$. Alors le schéma est consistant d'ordre 2 pour la norme infinie :

$$\|\varepsilon_h(u)\|_\infty \leq \frac{h^2}{12} \sup_{y \in [0,1]} |u^{(4)}(y)|.$$

THÉORÈME

Soit $u : [0, 1] \rightarrow \mathbb{R}$ solution exacte de

$$\begin{cases} -\frac{d^2 u}{dx^2}(x) + c(x)u(x) = f(x) & \text{pour } 0 < x < 1, \\ u(0) = g_0, u(1) = g_1. \end{cases}$$

On suppose $u \in C^4([0, 1])$. Soit $U \in \mathbb{R}^N$ la solution du schéma. Alors l'**erreur de discrétisation**, i.e. la différence $\pi_h(u) - U$, vérifie :

$$\|\pi_h(u) - U\|_\infty \leq \frac{h^2}{96} \sup_{y \in [0,1]} |u^{(4)}(y)|.$$

REPOSE SUR

$$\pi_h(u) - U = -(\mathbf{A}_h)^{-1} \varepsilon_h(u).$$

1 FORMULES DE GREEN

2 ÉQUATION DE LAPLACE

- Domaine \mathbb{R}^d tout entier
- Domaine borné

3 ÉQUATION DE LA CHALEUR

- Domaine \mathbb{R}^d tout entier
- Domaine borné

4 MÉTHODE DES DIFFÉRENCES FINIES

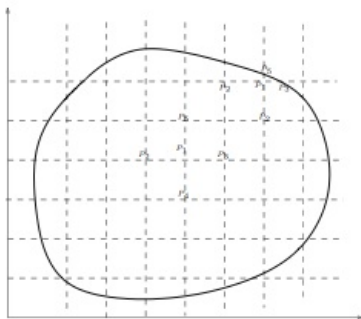
- Étude d'un exemple en dimension 1
- Remarques en dimension supérieure à 2
- Équation de la chaleur

UN PROBLÈME DE GÉOMÉTRIQUE.

Problème de Laplace inhomogène :

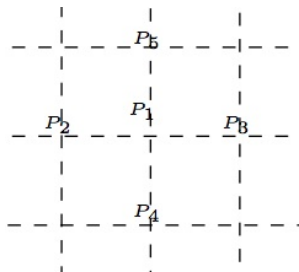
$$\begin{cases} -\Delta u(x) = f(x) & \text{pour } x \in \Omega, \\ u = 0 & \text{sur } \partial\Omega. \end{cases}$$

DISCRÉTISATION : points alignés dans les directions x et y .



APPROXIMATION.

EN UN POINT RÉGULIER :



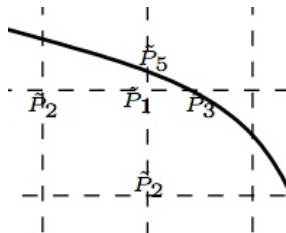
$$\Delta u(P_1) \approx \frac{u(P_2) + u(P_3) - 2u(P_1)}{h_1^2} + \frac{u(P_5) + u(P_4) - 2u(P_1)}{h_2^2}.$$

Si u de classe C^4 , approximation d'ordre 2.

EXEMPLE : si Ω est un rectangle, tous les points sont réguliers.

APPROXIMATION.

EN UN POINT SINGULIER :



CORRECTION : $\frac{\partial^2 u}{\partial x^2}(P_1) + O(h) = \alpha u(\tilde{P}_2) + \beta u(\tilde{P}_1) + \gamma u(P_3).$

Formule de Taylor :

$$\alpha + \beta + \gamma = 0, \quad -\alpha h + \gamma h' = 0, \quad \alpha h^2/2 + \gamma h'^2/2 = 1.$$

Erreur de consistance en $O(h)$ et matrice du système linéaire non symétrique.

1 FORMULES DE GREEN

2 ÉQUATION DE LAPLACE

- Domaine \mathbb{R}^d tout entier
- Domaine borné

3 ÉQUATION DE LA CHALEUR

- Domaine \mathbb{R}^d tout entier
- Domaine borné

4 MÉTHODE DES DIFFÉRENCES FINIES

- Étude d'un exemple en dimension 1
- Remarques en dimension supérieure à 2
- Équation de la chaleur

SCHÉMAS D'EULER POUR EDO.

À résoudre EDO : $u' = f(u)$ sur $]0, 1[$ avec $u(0) = u_0$.

SCHÉMAS D'EULER :

- EXPLICITE : $u'(x) \approx \frac{u(x+h) - u(x)}{h}$, d'où

$$u(x+h) = u(x) + hf(u(x)).$$

- IMPLICITE : $u'(x) \approx \frac{u(x) - u(x-h)}{h}$, d'où

$$u(x+h) - hf(u(x+h)) = u(x) \Leftrightarrow u(x+h) = (Id - hf)^{-1}(u(x)).$$

- θ -SCHÉMA ($\theta \in [0, 1]$) :

$$u(x+h) - (1 - \theta)hf(u(x+h)) = u(x) + \theta hf(u(x)).$$

ÉQUATION DE LA CHALEUR.

Soit u solution de

$$\begin{cases} \frac{\partial u}{\partial t}(t, x) - \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}(t, x) = 0 & \text{pour } x \in]0, 1[, t \in]0, T[\\ u(0, x) = u_0(x) & \forall x \in]0, 1[, \\ u(t, 0) = u(t, 1) = 0 & \text{pour } t \in]0, T[. \end{cases}$$

THÉORÈME

Si $u_0 \in C(]0, 1[)$, il existe une unique solution $u \in C^2(]0, T[\times]0, 1[) \cap C([0, T] \times [0, 1])$. De plus

- $u \in C^\infty(]0, T[\times]0, 1[)$.
- Si $u_0 \geq 0$, $u(t, \cdot) \geq 0$ pour tout $t \geq 0$.
- Si $u \in L^\infty(]0, 1[)$, alors $u \in L^\infty(]0, T[\times]0, 1[)$ et $\|u\|_\infty \leq \|u_0\|_\infty$.

DISCRÉTISATION PAR EULER EXPLICITE EN TEMPS.

DISCRÉTISATION :

- $[0, T]$ divisé en $t_n = nk$, $n = 0, \dots, M$, pas $k = T/M$,
- $[0, 1]$ divisé en $x_i = ih$, $i = 0, \dots, N + 1$, pas $h = 1/(N + 1)$.

En chaque point (t_n, x_i) :

$$\frac{\partial u}{\partial t}(t_n, x_i) \approx \frac{u(t_{n+1}, x_i) - u(t_n, x_i)}{k}$$

$$-\frac{\partial^2 u}{\partial x^2}(t_n, x_i) \approx \frac{2u(t_n, x_i) - u(t_n, x_{i+1}) - u(t_n, x_{i-1}))}{h^2}.$$

APPROXIMATION $u_i^{(n)}$ de $u(t_n, x_i)$, $i = 1, \dots, N$ et $n = 1, \dots, M$.

DISCRÉTISATION PAR EULER EXPLICITE EN TEMPS.

DISCRÉTISATION :

- $[0, T]$ divisé en $t_n = nk$, $n = 0, \dots, M$, pas $k = T/M$,
- $[0, 1]$ divisé en $x_i = ih$, $i = 0, \dots, N + 1$, pas $h = 1/(N + 1)$.

SCHÉMA : pour tout $i = 1, \dots, N$ et tout $n = 1, \dots, M$

$$\left\{ \begin{array}{l} \frac{u_i^{(n+1)} - u_i^{(n)}}{k} + \frac{2u_i^{(n)} - u_{i+1}^{(n)} - u_{i-1}^{(n)}}{h^2}(t, x) = 0, \\ u_i^{(0)} = u_0(x_i), \\ u_0^{(n)} = u_{N+1}^{(n)} = 0. \end{array} \right.$$

DISCRÉTISATION PAR EULER EXPLICITE EN TEMPS.

DISCRÉTISATION :

- $[0, T]$ divisé en $t_n = nk$, $n = 0, \dots, M$, pas $k = T/M$,
- $[0, 1]$ divisé en $x_i = ih$, $i = 0, \dots, N + 1$, pas $h = 1/(N + 1)$.

SCHÉMA EXPLCITE car $u_i^{(n+1)}$ explicite en fonction de $(u_i^{(n)})_{i=1, \dots, N}$:

$$u_i^{(n+1)} = u_i^{(n)} - \frac{k}{h^2} (2u_i^{(n)} - u_{i-1}^{(n)} - u_{i+1}^{(n)}).$$

PROPOSITION

Le schéma est consistant d'ordre 1 en temps et d'ordre 2 en espace :

$$\left| \frac{\partial u}{\partial t}(t_n, x_i) - \frac{u(t_{n+1}, x_i) - u(t_n, x_i)}{k} \right| \leq Ck,$$

$$\left| -\frac{\partial^2 u}{\partial x^2}(t_n, x_i) - \frac{2u(t_n, x_i) - u(t_n, x_{i+1}) - u(t_n, x_{i-1}))}{h^2} \right| \leq Ch^2.$$

DÉFINITION

Un schéma est L^∞ -stable si la solution approchée est bornée dans L^∞ indépendamment du pas du maillage.

PROPOSITION

Si $\frac{k}{h^2} \leq 1/2$, alors le schéma est stable : $\sup_{i,n} |u_i^{(n)}| \leq \|u_0\|_\infty$.

THÉORÈME

Si la condition de stabilité est satisfaite, alors il existe $C \geq 0$ t.q. pour tout $n = 1, \dots, M$:

$$\sup_{i=1, \dots, N} \left| u(t_n, x_i) - u_i^{(n)} \right| \leq \sup_{i=1, \dots, N} \left| u(0, x_i) - u_i^{(0)} \right| + TC(k + h^2).$$

ÉCRITURE MATRICIELLE.

NOTATIONS :

- $\lambda = k/h^2$.
- Pour $n = 1, \dots, M$, $U^n = (u_j^{(n)})_{j=1, \dots, N}$.
- $U^0 = (u_0(x_i))_{i=1, \dots, N}$.

SYSTÈME LINÉAIRE : $U^n = AU^{n-1}$ avec

$$A = \begin{pmatrix} 1 - 2\lambda & -\lambda & 0 & \dots & 0 \\ -\lambda & 1 - 2\lambda & -\lambda & 0 & \vdots \\ 0 & \ddots & \ddots & \ddots & 0 \\ \vdots & 0 & -\lambda & 2 & -\lambda \\ 0 & \dots & 0 & -\lambda & 1 - 2\lambda \end{pmatrix}$$

REMARQUE : **attention aux conditions de bord** en $x = 0$ et $x = 1$.

Pour $\theta \in [0, 1]$

$$\begin{aligned} \frac{u_i^{(n+1)} - u_i^{(n)}}{k} &= \frac{1 - \theta}{h^2} \left(-2u_i^{(n)} + u_{i+1}^{(n)} + u_{i-1}^{(n)} \right) \\ &+ \frac{\theta}{h^2} \left(-2u_i^{(n+1)} + u_{i+1}^{(n+1)} + u_{i-1}^{(n+1)} \right). \end{aligned}$$

PROPRIÉTÉS.

- Euler implicite si $\theta = 1$, Crank-Nicholson si $\theta = 1/2$.
- D'ordre 2 en espace. D'ordre 2 en temps si $\theta = 1/2$, d'ordre 1 sinon.
- Inconditionnellement stable si $\theta \geq 1/2$. Sinon stable si

$$\frac{k}{h^2} \leq \frac{1}{2(1 - 2\theta)}.$$