

Distributions, analyse de Fourier, EDP

Amphi no. 8

INTRODUCTION A L'ETUDE DES EDP

- Méthode générale pour l'étude des EDP à coefficients constants: notion de **solution élémentaire**
- Les **EDP** sont une branche des mathématiques pour laquelle il n'existe **pas de théorie générale satisfaisante** (contrairement aux EDO): il faut donc étudier séparément des **exemples venant (par ex.) de la physique**

Opérateurs différentiels: généralités

Notations: $D = (D_1, \dots, D_N)$ avec $D_k = \frac{1}{i} \partial_k$

Déf: Un **opérateur différentiel à coefficients constants** sur \mathbf{R}^N est une **application linéaire** $\mathcal{D}'(\mathbf{R}^N) \rightarrow \mathcal{D}'(\mathbf{R}^N)$ de la forme

$$P(D) = \sum_{|\alpha| \leq d} b_\alpha D^\alpha \quad \text{où } b_\alpha \in \mathbf{C}$$

Ordre de $P(D) :=$ degré du symbole complet de $P(D)$

$$\sigma(P)(\xi) = \sum_{|\alpha| \leq d} b_\alpha \xi^\alpha, \quad \text{symbole complet de } P(D)$$

$$\sigma_d(P)(\xi) = \sum_{|\alpha|=d} b_\alpha \xi^\alpha, \quad \text{symbole principal de } P(D)$$

où $d =$ ordre de $P(D)$

EXEMPLES FONDAMENTAUX:

a) laplacien sur \mathbf{R}^N :

$$\Delta = \sum_{k=1}^N \partial_k^2$$

b) d'Alembertien sur $\mathbf{R}_t \times \mathbf{R}_x^N$:

$$\square_{t,x} = \partial_t^2 - \Delta_x$$

c) opérateur de la chaleur sur $\mathbf{R}_t \times \mathbf{R}_x^N$:

$$\partial_t - \frac{1}{2} \Delta_x$$

d) opérateur de Schrödinger sur $\mathbf{R}_t \times \mathbf{R}_x^N$:

$$i\partial_t + \frac{1}{2} \Delta_x$$

Déf: Solution élémentaire de $P(D)$ opérateur différentiel à coefficients constants sur \mathbf{R}^N = une distribution $E \in \mathcal{D}'(\mathbf{R}^N)$ t.q.

$$P(D)E = \delta_0 \quad \text{dans } \mathcal{D}'(\mathbf{R}^N)$$

INTERET DE CETTE NOTION: supposons qu'on veuille résoudre l'EDP d'inconnue $f \in \mathcal{D}'(\mathbf{R}^N)$:

$$P(D)f = S, \quad \text{où } S \in \mathcal{E}'(\mathbf{R}^N) \text{ est donnée}$$

Thm: On obtient une solution par la formule

$$f = E \star S$$

PBMS: est-ce la seule solution? ($\Leftrightarrow \ker P(D) = ?$) Régularité de f ?

a) utiliser la **transformation de Fourier**

Prop: Soit $S \in \mathcal{E}'(\mathbf{R})$; une distribution tempérée $f \in \mathcal{S}'(\mathbf{R}^N)$ vérifie

$$P(D)f = S \Leftrightarrow \sigma(P)(\xi)\mathcal{F}f = \mathcal{F}S$$

CAS DE LA SOLUTION ELEMENTAIRE: $S = \delta_0$, donc $\mathcal{F}S = 1$

$$\sigma(P)(\xi)\mathcal{F}E = 1, \quad \text{mais } \frac{1}{\sigma(P)(\xi)} \in \mathcal{S}'(\mathbf{R}^N)???$$

b) utiliser les **symétries de l'opérateur différentiel** — cad. les transformations géométriques laissant invariante l'EDP à résoudre

OBSERVATION: a) laplacien invariant par les matrices orthogonales

$$\Delta(f \circ R) = (\Delta f) \circ R, \quad R \in O_N(\mathbf{R})$$

b) laplacien des fonctions radiales: pour tout $\phi \in C^\infty(\mathbf{R}_+^*)$

$$\Delta[\phi(|x|)] = \phi''(|x|) + \frac{N-1}{|x|}\phi'(|x|), \quad x \in \mathbf{R}^N \setminus \{0\}$$

Thm: pour $N \geq 3$, une solution élémentaire de Δ sur \mathbf{R}^N est

$$E_N(x) = -\frac{1}{c_N}|x|^{2-N} \quad \text{où } c_N = (N-2)|\mathbf{S}^{N-1}| = \frac{\Gamma(N/2)}{2(N-2)\pi^{N/2}}$$

Pour $N = 1, 2$, des solutions élémentaires de Δ sur \mathbf{R}^N sont

$$E_1(x) = \frac{1}{2}|x|, \quad E_2(x) = \frac{1}{2\pi} \ln|x|$$

Solution élémentaire de l'opérateur de la chaleur

LEMME D'UNICITÉ: soit $f \in \mathcal{S}'(\mathbf{R}_t \times \mathbf{R}_x^N)$

$$(\partial_t - \frac{1}{2}\Delta_x)f = 0 \text{ et } \text{supp}(f) \subset \mathbf{R}_+ \times \mathbf{R}^N \Rightarrow f = 0$$

Thm: il existe une unique solution élémentaire E de $\partial_t - \frac{1}{2}\Delta_x$ vérifiant

$$E \in \mathcal{S}'(\mathbf{R}_t \times \mathbf{R}_x^N), \quad \text{et } \text{supp}(E) \subset \mathbf{R}_+ \times \mathbf{R}^N$$

Elle est donnée par la formule

$$E(t, x) = \frac{\mathbf{1}_{]0, +\infty[}(t)}{(2\pi t)^{N/2}} e^{-|x|^2/2t}$$

Solution élémentaire de l'opérateur de Schrödinger

Thm: il existe une unique solution élémentaire E de $i\partial_t + \frac{1}{2}\Delta_x$ vérifiant $E \in \mathcal{S}'(\mathbf{R}_t \times \mathbf{R}_x^N)$ et $\text{supp}(E) \subset \mathbf{R}_+ \times \mathbf{R}^N$.

Elle est définie par sa transformée de Fourier partielle en x

$$\hat{E}(t, \xi) = \mathbf{1}_{]0, +\infty[}(t) e^{-\frac{1}{2}it|\xi|^2}$$

ou, de façon équivalente

$$E(t, x) = \frac{\mathbf{1}_{]0, +\infty[}(t)}{(\sqrt{2\pi it})^N} e^{-|x|^2/2it} := \lim_{\epsilon \rightarrow 0^+} \frac{\mathbf{1}_{]0, +\infty[}(t)}{(\sqrt{2\pi(\epsilon + i)t})^N} e^{-\frac{|x|^2}{2(\epsilon + i)t}}$$

où $\sqrt{}$ = détermination principale de la racine carrée, et $\lim_{\epsilon \rightarrow 0^+}$ est prise au sens de $\mathcal{S}'(\mathbf{R}_t \times \mathbf{R}_x^N)$

Equation de Laplace / de Poisson (Chap. 8)

Inconnue: une fonction (ou distribution) f sur un ouvert Ω de \mathbf{R}^N

$$\text{Equation de Laplace} \quad - \Delta f = 0$$

$$\text{Equation de Poisson} \quad - \Delta f = S \quad \text{avec } S \text{ donnée}$$

L'EDP ne suffit pas à déterminer f ; il faut y ajouter des conditions au bord

Exemples classiques:

a) $\Omega = \mathbf{R}^N$ et on impose que $f \rightarrow 0$ à l'infini

b) Ω est un ouvert à bord de classe C^1 et on impose la

$$\text{Condition de Dirichlet} \quad f|_{\partial\Omega} = b$$

$$\text{Condition de Neuman} \quad \frac{\partial f}{\partial n}|_{\partial\Omega} = 0$$

Problème: résoudre l'équation de Poisson

$$-\Delta f = S \text{ dans } \mathcal{D}'(\mathbf{R}^N), \quad \text{où } S \in \mathcal{E}'(\mathbf{R}^N) \text{ est donnée}$$

- On sait qu'il EXISTE UNE solution $f = E \star S \in \mathcal{D}'(\mathbf{R}^N)$
- Unicité? \Leftrightarrow déterminer $\ker \Delta$
- Régularité? $S \in C^\infty(\Omega) \Rightarrow f \in C^\infty(\Omega)$?

Déf: Soient Ω ouvert de \mathbf{R}^N et $f \in C^2(\Omega)$

$$f \text{ harmonique dans } \Omega \Leftrightarrow \Delta f = 0$$

Ex: $N = 2$, $\Omega \subset \mathbf{R}^2 \simeq \mathbf{C}$ ouvert;

u holomorphe sur $\Omega \Rightarrow \Re(u)$ et $\Im(u)$ harmoniques dans Ω

Propriété de la moyenne: Soit $\Omega \subset \mathbf{R}^N$ ouvert. Une fonction $f \in C^2(\Omega)$ est harmonique dans Ω ssi

$$f(x_0) = \frac{1}{|\mathbf{S}^{N-1}|} \int_{\mathbf{S}^{N-1}} f(x_0 + r\omega) d\sigma(\omega)$$

pour tout $x_0 \in \Omega$ et tout $r > 0$ t.q. $\overline{B(x_0, r)} \subset \Omega$, où $d\sigma =$ élément de surface sur \mathbf{S}^{N-1} .

Thm. de Liouville: toute fonction harmonique sur \mathbf{R}^N tendant vers 0 à l'infini est identiquement nulle sur \mathbf{R}^N

Principe du maximum fort: soit Ω ouvert connexe de \mathbf{R}^N et $f \in C^2(\Omega; \mathbf{R})$ harmonique. S'il existe $a \in \Omega$ t.q.

$$f(x) \leq f(a) \text{ pour tout } x \in \Omega \Rightarrow f \text{ est constante sur } \Omega$$

Application: soient $\Omega \subset \mathbf{R}^N$ ouvert borné et $f \in C(\bar{\Omega}) \cap C^2(\Omega)$.

$$f \text{ harmonique dans } \Omega \Rightarrow \sup_{x \in \Omega} f(x) = \max_{x \in \partial\Omega} f(x)$$

Variante de la pté de la moyenne: soient $\Omega \subset \mathbf{R}^N$ ouvert et $f \in C^2(\Omega)$ harmonique. Alors, pour tout $x_0 \in \Omega$, tout $r > 0$ t.q. $\overline{B(x_0, r)} \subset \Omega$, et toute fonction continue $\psi \in C(\mathbf{R}_+)$

$$f(x_0) \int_{|y| \leq r} \psi(|y|) dy = \int_{|y| \leq r} f(x_0 + y) \psi(|y|) dy$$

Régularité des distributions harmoniques: soit $\Omega \subset \mathbf{R}^N$ ouvert

$$T \in \mathcal{D}'(\Omega) \text{ et } \Delta T = 0 \text{ dans } \mathcal{D}'(\Omega) \Rightarrow T \in C^\infty(\Omega)$$

Cas $\Omega = \mathbf{R}^N$: soit $\zeta_\epsilon \equiv \zeta_\epsilon(|x|)$ suite régularisante **radiale** dans \mathbf{R}^N

a) $\Delta(\zeta_\epsilon \star T) = \zeta_\epsilon \star \Delta T = 0$, donc $\zeta_\epsilon \star T$ fonction harmonique C^∞

$$\Rightarrow \zeta_\epsilon \star T = \zeta_1 \star (\zeta_\epsilon \star T)$$

b) pour $\epsilon \rightarrow 0$, on a $T = \zeta_1 \star T$ donc $T \in C^\infty(\mathbf{R}^2)$

Structure des fonctions harmoniques dans \mathbf{R}^N

Thm: Toute distribution **TEMPEREE harmonique sur \mathbf{R}^N** est un **polynôme harmonique**

Dém: si $T \in \mathcal{S}'(\mathbf{R}^N)$ et $\Delta T = 0$, alors $\mathcal{F}(\Delta T) = -|\xi|^2 \mathcal{F}T = 0$

Donc **$\text{supp}(\mathcal{F}T) \subset \{0\}$** , ce qui entraîne que

$$\mathcal{F}T = \sum_{\text{finie}} \lambda_\alpha \partial^\alpha \delta_0 \Rightarrow T = \frac{1}{(2\pi)^N} \sum_{\text{finie}} (-i)^{|\alpha|} x^\alpha$$

• Attention: dans cet énoncé, le mot "tempérée" est essentiel. Il existe des **fonctions harmoniques sur \mathbf{R}^2** qui **NE SONT PAS** des polynômes: par exemple

$$f(x, y) = e^x \cos y (= \Re(e^z)) \text{ et } g(x, y) = e^x \sin y (= \Im(e^z))$$

L'équation de Poisson dans \mathbf{R}^N

Thm: Soit $N \geq 3$.

a) pour tout $T \in \mathcal{D}'(\mathbf{R}^N)$

$$\Delta T \in \mathcal{E}'(\mathbf{R}^N) \Rightarrow T|_{\text{supp}(\Delta T)^c} \in C^\infty(\text{supp}(\Delta T)^c)$$

b) pour tout $S \in \mathcal{E}'(\mathbf{R}^N)$, il existe une solution unique $T \in \mathcal{D}'(\mathbf{R}^N)$ de l'équation de Poisson

$$\begin{cases} -\Delta T = S & \text{dans } \mathcal{D}'(\mathbf{R}^N) \\ T(x) \rightarrow 0 & \text{pour } |x| \rightarrow \infty \end{cases}$$

Cette solution est donnée par la formule

$$T = E_N \star S, \quad \text{où } E_N = \frac{1}{(N-2)|\mathbf{S}^{N-1}|} |x|^{2-N}$$

Thm:

soient $N \geq 3$, un ouvert $\Omega \subset \mathbf{R}^N$, et $T \in \mathcal{D}'(\Omega)$.

$$\Delta T \in C^\infty(\Omega) \Rightarrow T \in C^\infty(\Omega)$$

Thm. de régularisation elliptique

$$T \text{ et } \Delta T \in L^2(\mathbf{R}^N) \Rightarrow \partial_{x_k} \partial_{x_l} T \in L^2(\mathbf{R}^N) \text{ pour } k, l = 1, \dots, N$$

Dém: sachant que $T \in L^2(\mathbf{R}^N) \subset \mathcal{S}'(\mathbf{R}^N)$ et $\Delta T = S \in L^2(\mathbf{R}^N)$, en appliquant le thm. de Plancherel, on trouve que

$$|\xi|^2 \mathcal{F}T = -\mathcal{F}S \in L^2(\mathbf{R}^N) \Rightarrow -\xi_k \xi_l \mathcal{F}T = \mathcal{F}(\partial_{x_k} \partial_{x_l} T) \in L^2(\mathbf{R}^N)$$

Pour $\Omega \subset \mathbf{R}^N$ ouvert et $m \in \mathbf{N}$, on note

$$H^m(\Omega) = \{u \in L^2(\Omega) \mid \partial^\alpha u \in L^2(\Omega) \text{ pour } |\alpha| \leq m\}$$

C'est un **espace de Hilbert** pour le produit scalaire hermitien

$$(u|v)_{H^m(\Omega)} = \sum_{|\alpha| \leq m} \int_{\Omega} \overline{\partial^\alpha u(x)} \partial^\alpha v(x) dx$$

Analogie hilbertienne de $C^m(\Omega)$ en remplaçant $C(\Omega)$ par $L^2(\Omega)$

• Le résultat de régularisation elliptique ci-dessus signifie que

$$T \text{ et } \Delta T \in L^2(\mathbf{R}^N) \Rightarrow T \in H^2(\mathbf{R}^N)$$