

Distributions, analyse de Fourier, EDP

Amphi no. 9

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 dans \mathcal{D}' d'un problème de Cauchy

PROBLÈME DE CAUCHY: trouver $f \in \mathcal{D}'(\mathbf{R}_t \times \mathbf{R}_x^N)$ solution de

$$\begin{cases} \partial_t f + P(D_x)f = 0 \text{ dans } \mathcal{D}'(\mathbf{R}_+^* \times \mathbf{R}^N) \\ f|_{t=0} = f^{in} \end{cases}$$

où $P(D)$ opérateur différentiel sur \mathbf{R}^N et $f^{in} \in \mathcal{D}'(\mathbf{R}^N)$ est donnée.

DIFFICULTÉ: pour $f \in \mathcal{D}'(\mathbf{R}_t \times \mathbf{R}_x^N)$, on ne sait pas définir $f|_{t=0}$.

IDÉE: voir la donnée initiale comme un terme source localisé en $t = 0$.

• Si $f^{in} \in C^\infty(\mathbf{R}^N)$, et $f \in C^\infty(\mathbf{R}_t \times \mathbf{R}_x^N)$ est solution du problème de Cauchy ci-dessus, alors $F(t, x) = \mathbf{1}_{\mathbf{R}_+^*}(t)f(t, x)$ vérifie

$$\partial_t F + P(D_x)F = \delta_{t=0} \otimes f^{in} \text{ dans } \mathcal{D}'(\mathbf{R}_t \times \mathbf{R}_x^N)$$

Déf: une solution au sens des distributions du problème de Cauchy

$$\partial_t f + P(D_x)f = 0 \text{ sur } \mathbf{R}_+^* \times \mathbf{R}^N, \quad f|_{t=0} = f^{in}$$

où $f^{in} \in \mathcal{D}'(\mathbf{R}^N)$ est une distribution $F \in \mathcal{D}'(\mathbf{R}_t \times \mathbf{R}_x^N)$ telle que

$$\partial_t F + P(D_x)F = \delta_{t=0} \otimes f^{in}, \quad \text{et } \text{supp}(F) \subset \mathbf{R}_+ \times \mathbf{R}^N$$

Prop: si E est solution élémentaire de $\partial_t + P(D_x)$ dans le futur (cad. à support dans $\mathbf{R}_+ \times \mathbf{R}^N$) et $f^{in} \in \mathcal{E}'(\mathbf{R}^N)$, alors

$$E \star (\delta_{t=0} \otimes f^{in})$$

est solution au sens des distributions de

$$\partial_t f + P(D_x)f = 0 \text{ sur } \mathbf{R}_+^* \times \mathbf{R}^N, \quad f|_{t=0} = f^{in}$$

Pbm de Cauchy pour l'équation de la chaleur:

$$\begin{aligned}\partial_t f - \frac{1}{2} \Delta_x f &= S, \quad t > 0, \quad x \in \mathbf{R}^N \\ f|_{t=0} &= f^{in}\end{aligned}$$

Données: condition initiale f^{in} , terme source S , Inconnue: f

Formulation au sens des distributions:

$$\begin{aligned}\partial_t F - \frac{1}{2} \Delta_x F &= \dot{S} + \delta_{t=0} \otimes f^{in} \\ \text{supp}(F) &\subset \mathbf{R}_+ \times \mathbf{R}^N\end{aligned}$$

Notation: \dot{S} = prolongement de S à $\mathbf{R}_t \times \mathbf{R}_x^N$ par 0 pour $t \leq 0$

Pour tout $f^{in} \in \mathcal{E}'(\mathbf{R}^N)$ et $S \in \mathcal{E}'(\mathbf{R}_+^* \times \mathbf{R}^N)$, il existe au moins une solution

$$F = E_N \star S + E_N \star (\delta_{t=0} \otimes f^{in}) \in \mathcal{S}'(\mathbf{R}_t \times \mathbf{R}_x^N)$$

En particulier

$$\begin{aligned} \text{supp}(E_N \star (\delta_{t=0} \otimes f^{in})) &\subset (\mathbf{R}_+ \times \mathbf{R}^N) + (\{0\} \times \mathbf{R}^N) \\ &= \mathbf{R}_+ \times \mathbf{R}^N \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \text{supp}(E_N \star S) &\subset (\mathbf{R}_+ \times \mathbf{R}^N) + (\mathbf{R}_+ \times \mathbf{R}^N) \\ &= \mathbf{R}_+ \times \mathbf{R}^N \end{aligned}$$

Conséquence du lemme d'unicité utilisé pour la solution élémentaire.

ATTENTION:

L'unicité n'a lieu que dans la classe des distributions TEMPEREES.

Il existe (cf. exo. 5 p. 318) $u \in C^2(\mathbf{R}^2)$ non identiquement nulle mais t.q.

$$\begin{cases} \partial_t u - \frac{1}{2} \partial_x^2 u = 0 & \text{dans } \mathbf{R}_+^* \times \mathbf{R} \\ u|_{t=0} = 0 \end{cases}$$

Thm: Pour tout $f^{in} \in \mathcal{E}'(\mathbf{R}^N)$ et tout $S \in \mathcal{E}'(\mathbf{R}_+^* \times \mathbf{R}^N)$ il existe une unique solution $F \in \mathcal{S}'(\mathbf{R}_t \times \mathbf{R}_x^N)$ du problème de Cauchy

$$\begin{cases} \partial_t f - \frac{1}{2} \Delta_x f = S \\ f|_{t=0} = f^{in} \end{cases}$$

solution qui est donnée par la formule

$$F = E_N \star (\dot{S} + \delta_{t=0} \otimes f^{in}).$$

Remarques:

1) Lorsque $S = 0$, ou bien lorsque $S \in C_c^\infty(\mathbf{R}_+^* \times \mathbf{R}^N)$

$$F|_{\mathbf{R}_+^* \times \mathbf{R}^N} \in C^\infty(\mathbf{R}_+^* \times \mathbf{R}^N)$$

2) Lorsque $f^{in} \in C_c(\mathbf{R}^N)$ et $S \in C_c(\mathbf{R}_+^* \times \mathbf{R}^N)$

$$F(t, x) = \int_{\mathbf{R}^N} E_N(t, x - y) f^{in}(y) dy + \int_0^t \int_{\mathbf{R}^N} E_N(t - s, x - y) S(s, y) ds dy, \quad x \in \mathbf{R}^N, t > 0$$

Thm: pour tout $t > 0$, l'application

$$C_c(\mathbf{R}^N) \ni f^{in} \mapsto E_N \star (\delta_{t=0} \otimes f^{in}) \in L^2(\mathbf{R}^N)$$

se prolonge de manière unique en une application linéaire continue

$$e^{\frac{1}{2}t\Delta_x} : L^2(\mathbf{R}^N) \rightarrow L^2(\mathbf{R}^N), \quad e^{0\Delta_x} = \text{Id}_{L^2(\mathbf{R}^N)}$$

qui vérifie les propriétés suivantes

$$e^{\frac{1}{2}(s+t)\Delta_x} = e^{\frac{1}{2}s\Delta_x} e^{\frac{1}{2}t\Delta_x}, \quad \|e^{\frac{1}{2}t\Delta_x} f^{in}\|_{L^2(\mathbf{R}^N)} \leq \|f^{in}\|_{L^2(\mathbf{R}^N)}$$

$t \mapsto e^{\frac{1}{2}t\Delta_x} f^{in}$ est continue en $t \in \mathbf{R}_+$ à valeurs dans $L^2(\mathbf{R}^N)$

Corollaire: Soit $f^{in} \in L^2(\mathbb{R}^N)$ et $S \in C(\mathbb{R}_+; L^2(\mathbb{R}^N))$ t.q.

$$\sup_{t \geq 0} \int_{\mathbb{R}^N} |S(t, x)|^2 dx < \infty$$

Le prolongement par 0 pour $t < 0$ de la fonction $f \in C(\mathbb{R}_+; L^2(\mathbb{R}^N))$ définie par la **formule de Duhamel**

$$f(t, \cdot) = e^{\frac{1}{2}t\Delta_x} f^{in} + \int_0^t e^{\frac{1}{2}(t-s)\Delta_x} S(s, \cdot) ds$$

est l'unique solution au sens des distributions tempérées de

$$\begin{cases} \partial_t f - \frac{1}{2}\Delta_x f = S \\ f|_{t=0} = f^{in} \end{cases}$$

Une analogie frappante...

a) la **formule de variation de la constante**

$$y(t) = e^{at} y^{in} + \int_0^t e^{a(t-s)} z(s) ds$$

donnant la solution de l'équation différentielle

$$y' + ay = z, \quad y(0) = y^{in}$$

b) la **formule de Duhamel**

$$f(t, \cdot) = e^{\frac{1}{2}t\Delta_x} f^{in} + \int_0^t e^{\frac{1}{2}(t-s)\Delta_x} S(s, \cdot) ds$$

pour l'équation de la chaleur

$$\partial_t f - \frac{1}{2}\Delta_x f = S, \quad f|_{t=0} = f^{in}$$

1) **Principe du maximum faible:** soient $f^{in} \in \mathcal{E}'(\mathbb{R}^N)$ et f la solution au sens des distributions tempérées de

$$\begin{cases} \partial_t f - \frac{1}{2} \Delta_x f = 0 \\ f|_{t=0} = f^{in} \end{cases}$$

Alors

$$f^{in} \leq M \Rightarrow f(t, x) \leq M \text{ pour tout } (t, x) \in \mathbb{R}_+^* \times \mathbb{R}^N$$

$$f^{in} \geq m \Rightarrow f(t, x) \geq m \text{ pour tout } (t, x) \in \mathbb{R}_+^* \times \mathbb{R}^N$$

Propriétés qualitatives (suite)

2) **Egalité d'énergie:** soient $f^{in} \in \mathcal{E}'(\mathbf{R}^N)$ et f donnée par

$$f(t, \cdot) = e^{\frac{1}{2}t\Delta_x} f^{in}, \quad f \in C(\mathbf{R}_+; L^2(\mathbf{R}^N)) \cap C^\infty(\mathbf{R}_+^* \times \mathbf{R}^N)$$

$$\|f(t, \cdot)\|_{L^2(\mathbf{R}^N)}^2 + \int_0^t \|\nabla_x f(s, \cdot)\|_{L^2(\mathbf{R}^N)}^2 ds = \|f^{in}\|_{L^2(\mathbf{R}^N)}^2$$

On rappelle que F définie par

$$F(t, x) = f(t, x), \quad t \geq 0, \quad F(t, x) = 0 \quad t < 0$$

est l'unique solution dans $\mathcal{S}'(\mathbf{R} \times \mathbf{R}^N)$ du problème de Cauchy

$$\begin{cases} \partial_t f - \frac{1}{2} \Delta_x f = 0 \\ f|_{t=0} = f^{in} \end{cases}$$

3) **Effet régularisant analytique:** soient $f^{in} \in \mathcal{E}'(\mathbf{R})$ et f l'unique solution dans $\mathcal{S}'(\mathbf{R} \times \mathbf{R})$ du problème de Cauchy

$$\begin{cases} \partial_t f - \frac{1}{2} \Delta_x f = 0 \\ f|_{t=0} = f^{in} \end{cases}$$

On sait déjà que $f|_{\mathbf{R}_+^* \times \mathbf{R}} \in C^\infty(\mathbf{R}_+^* \times \mathbf{R})$.

En fait, **POUR TOUT** $t > 0$ la fonction

$x \mapsto f(t, x)$ se prolonge en une fonction holomorphe sur \mathbf{C} .

4) **Propagation à vitesse infinie:** soient $f \in \mathcal{E}'(\mathbf{R})$ et f l'unique solution dans $\mathcal{S}'(\mathbf{R} \times \mathbf{R})$ du problème de Cauchy

$$\begin{cases} \partial_t f - \frac{1}{2} \Delta_x f = 0 \\ f|_{t=0} = f^{in} \end{cases}$$

S'il existe $t > 0$ t.q. $f(t, \cdot)$ soit à support compact $\Rightarrow f = 0$

Même conclusion si $\{x \in \mathbf{R} \mid f(t, x) = 0\}$ admet un point d'accumulation dans \mathbf{R} .

CONCLUSION: l'information contenue dans le support compact de f^{in} se propage **INSTANTANEMENT** sur toute la droite réelle

Equation des milieux poreux: Soit $\alpha > 1$; chercher $u \geq 0$ t.q.

$$\partial_t u - \Delta_x(u^\alpha) = 0, \quad x \in \mathbf{R}^N, \quad t > 0$$

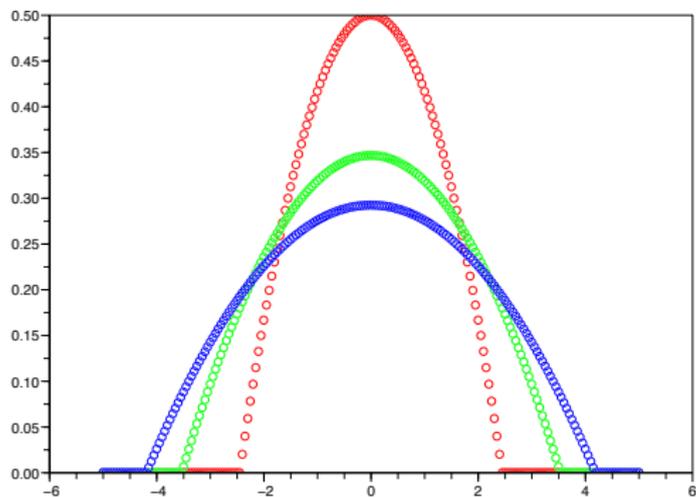
Prop: Pour $N \geq 1$ et $\alpha > 1$, on pose

$$a = \frac{N}{N(\alpha - 1) + 2}, \quad \text{et } b = \frac{1}{N(\alpha - 1) + 2}.$$

Alors la fonction

$$u_B(t, x) = \left(1 - \frac{1}{\alpha}\right)^{1/(\alpha-1)} \frac{1}{t^a} \left(c - \frac{b|x|^2}{2t^{2b}}\right)_+^{1/(\alpha-1)}$$

est solution (dite **solution de Barenblatt**) au sens des distributions de l'équation des milieux poreux.



Graphe de la solution de Barenblatt en fonction de x , cas $N = 1$, $\alpha = 2$; valeurs du temps $t = 1$ (en rouge), $t = 3$ (en vert), $t = 5$ (en bleu)

1) le bord du support de $u(t, \cdot)$ se propage à vitesse finie

$$\text{supp}(u_B(t, \cdot)) \subset \overline{B\left(0, \frac{2ct^b}{b}\right)} \quad \text{pour tout } t > 0$$

2) pour tout $N \geq 1$ et tout $t > 0$, la fonction

$x \mapsto u_B(t, x)$ est continue sur \mathbf{R}^N

$x \mapsto u_B(t, x)^\alpha$ appartient à $C^1(\mathbf{R}^N)$

mais pas mieux en général

EDP	Propagation	Régularisation
Transport	Vitesse finie	Non
Poisson		Oui
Chaleur	A vitesse infinie	Oui
Hopf	A vitesse finie	Explosion en temps fini
Milieux poreux	A vitesse finie	Continuité