

Equation de la chaleur (Froncimon, ou sur X-ENS 4)

Recasages 235, 246, (235), (221)

Soit $u_0: \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}$ non nulle, continue, 2π -périodique, \mathcal{C}^1 par morceaux.
Théorème: L'équation de la chaleur $\frac{\partial u}{\partial t} = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}$ et $\forall x \in \mathbb{R}, u(0, x) = u_0(x)$ possède une unique solution u 2π -périodique continue sur \mathbb{R}^+ et \mathcal{C}^∞ sur $\mathbb{R}^+ \times \mathbb{R}$.

Preuve: On procède par analyse-synthèse:

Analyse: Soit u une solution du problème posé. Comme à $t > 0$ $u_t: x \mapsto u(t, x)$ est 2π -périodique et de classe \mathcal{C}^∞ , elle est somme de sa série de Fourier, si bien que l'on peut écrire:

$$u(t, x) = \sum_{n=-\infty}^{+\infty} c_n(t) e^{inx} \quad \text{avec } c_n(t) = \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} u(t, x) e^{-inx} dx \quad (n \in \mathbb{Z})$$

Justification: Les coefficients de Fourier (c_n) sont à décroissance rapide car f est \mathcal{C}^∞ : $\forall n \in \mathbb{N}, c_n \in \frac{K}{n^l} \frac{f^{(l)}(0)}{n}$

Donc $\sum |c_n| < \infty$ donc $\sum c_n e^{inx}$ CV normalement vers u_t .

De même, $\frac{\partial^2 u}{\partial x^2}$ est obtenue en dérivant terme à terme la série ($f \in \mathcal{C}^\infty$, (c_n) à décroissance rapide):

$$\frac{\partial^2 u}{\partial x^2}(t, x) = - \sum_{n=-\infty}^{+\infty} n^2 c_n(t) e^{inx}$$

De plus, $\frac{\partial u}{\partial t}$ est \mathcal{C}^∞ donc égale à sa série de Fourier,

$$\frac{\partial u}{\partial t}(t, x) = \sum_{n=-\infty}^{+\infty} c'_n(t) e^{inx} \quad \text{avec } c'_n(t) = \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} \frac{\partial u}{\partial t}(t, x) e^{-inx} dx$$

$$\left| \frac{\partial u}{\partial t}(t, x) \right| \leq C \text{ sur } [0, 2\pi] \times [a, b] \quad (\text{classe } \mathcal{C}^\infty) \text{ donc } c'_n(t) = c'_n(t)$$

d'où $\frac{\partial u}{\partial t}(t, x) = \sum_{n=-\infty}^{+\infty} c'_n(t) e^{inx}$. Alors, l'équation vérifiée par u donne: $0 = \sum_{n=-\infty}^{+\infty} (c'_n(t) + n^2 c_n(t)) e^{inx}$ pour tout $t > 0$, tout $x \in \mathbb{R}$.

Or, à t fixé, cette série CVN en x sur \mathbb{R} (car la série de Fourier d'une fonction \mathcal{C}^∞ CVN). D'où l'interversion:

$$0 = \int_0^{2\pi} \left(\sum_{n=-\infty}^{+\infty} (c_n'(t) + n^2 c_n(t)) e^{inx} \right) e^{-in_0 x} dx$$

$$= \sum_{n=-\infty}^{+\infty} (c_n'(t) + n^2 c_n(t)) \int_0^{2\pi} e^{i(n-n_0)x} dx = 2\pi (c_{n_0}'(t) + n_0^2 c_{n_0}(t))$$

où $n_0 \in \mathbb{Z}$. Ainsi, pour tout $n \in \mathbb{Z}$, pour tout $t > 0$,
 $c_n'(t) + n^2 c_n(t) = 0$ donc $\exists \alpha_n \in \mathbb{C}, c_n(t) = \alpha_n e^{-n^2 t}$.

Déterminons α_n . Considérons pour cela la série de Fourier de u_0 notée $\sum_{n=-\infty}^{+\infty} C_n e^{inx}$. Appliquons le théorème de Parseval à $u_0 - u_t$:

$$\sum_{n=-\infty}^{+\infty} |C_n - c_n(t)|^2 = \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} |u_0(x) - u_t(x)|^2 dx$$

A n fixe, on a donc $|C_n - c_n(t)|^2 \leq \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} |u_0(x) - u_t(x)|^2 dx \xrightarrow[t \rightarrow 0]{TCO} 0$
 En effet, $(t, x) \in [0; \pi] \times [0; 2\pi] \mapsto |u_0(x) - u_t(x)|^2$ bornée continue \Rightarrow $\int_0^{2\pi} |u_0(x) - u_t(x)|^2 dx \rightarrow 0$

Par passage à la limite, $|C_n - \alpha_n|^2 = 0$, d'où $\alpha_n = C_n$.

Ainsi, si u est solution, pour tout $(t, x) \in \mathbb{R}_+ \times \mathbb{R}$, on a:

$$\underline{u(t, x) = \sum_{n=-\infty}^{+\infty} C_n e^{-n^2 t} e^{inx}} \quad \text{où les } C_n \text{ sont les coeff. de Fourier de } u_0.$$

Synthèse: Montrons que $u: (t, x) \mapsto \sum_{n=-\infty}^{+\infty} C_n e^{-n^2 t} e^{inx}$ converge.

Cette série CVN car $\forall t > 0, \forall x \in \mathbb{R}, |C_n e^{-n^2 t} e^{inx}| \leq |C_n|$ et $\sum |C_n| < \infty$

Donc u est bien définie et continue.

Pour tout $t > 0, x \mapsto u(t, x)$ est 2π -périodique. La dérivation formelle de la série définit u donne pour $k, l \in \mathbb{N}$:

$$\frac{\partial^{k+l} u}{\partial t^k \partial x^l} = \sum_{n=-\infty}^{+\infty} (-1)^k i^l n^{2k+l} C_n e^{-n^2 t} e^{inx}$$

Or, comme les C_n sont bornés par $K = \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} |u_0|$, cette série CVN sur $]t_0; +\infty[\times \mathbb{R}$ puisque

$$|(-1)^k i^l n^{2k+l} C_n e^{-n^2 t} e^{inx}| \leq K n^{2k+l} e^{-n^2 t_0} = o\left(\frac{1}{n^2}\right)$$

u admet donc des dérivées partielles par rapport à x et t à tout ordre donc u est \mathcal{C}^∞ sur $]t_0; +\infty[\times \mathbb{R}$ et finalement sur $\mathbb{R}_+ \times \mathbb{R}$.

Enfin, comme les dérivées partielles s'obtiennent par dérivation formelle, u vérifie bien l'équation puisque:

$$\frac{\partial u}{\partial t} = \sum_{n=-\infty}^{+\infty} -n^2 C_n e^{-n^2 t} e^{inx} = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}$$

u est donc solution du problème et c'est la seule solution.