

Equation de la chaleur (par la s\u00e9rie de Fourier)

Le\u00e7ons: 209, 222, 241, 246

R\u00e9f.: Zwily, Queffelec, *Analyse pour l'ag\u00e9riculteur* p106 (4^e \u00e9d.) (existente)

Exercice:

Soit $Q =]0, \pi[\times]0, +\infty[$ et $\bar{Q} = [0, \pi] \times [0, +\infty[$. On cherche u telle que:

(1) $u \in C^0(\bar{Q})$ et $u \in C^2(Q)$

(2) $\frac{\partial u}{\partial t}(x, t) = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}(x, t) \quad \forall (x, t) \in Q$

(3) $u(0, t) = u(\pi, t) = 0 \quad \forall t \in [0, +\infty[$

(4) $u(x, 0) = h(x) \quad \forall x \in [0, \pi]$ o\u00f9 $h \in C^2([0, \pi])$ et $h \not\equiv 0$.

Il existe alors une unique application u v\u00e9rifiant ces conditions:

Existence:

1) M\u00e9thode de s\u00e9paration des variables

On cherche u sous la forme $u(x, t) = f(x)g(t)$.

Notons que $u(\cdot, 0) = h$ donc u n'est pas identiquement nulle.

Supposons que f et g ne s'annulent pas sur $]0, \pi[$ et $]0, +\infty[$.

Alors $(2) \Leftrightarrow \frac{f''(x)}{f(x)} = \frac{g'(t)}{g(t)} \quad \forall (x, t) \in Q$

donc $\exists \lambda \in \mathbb{R} / \left\{ \begin{array}{l} f''(x) = \lambda f(x) \quad \forall x \in]0, \pi[\quad (a) \\ g'(t) = \lambda g(t) \quad \forall t \in]0, +\infty[\quad (b) \end{array} \right.$

2) Discussion selon la valeur de λ

a) $\lambda > 0$

$$(a) \Rightarrow f(x) = A e^{\sqrt{\lambda}x} + B e^{-\sqrt{\lambda}x}$$

$$(3) \Rightarrow \begin{cases} A + B = 0 \\ A e^{\sqrt{\lambda}\pi} + B e^{-\sqrt{\lambda}\pi} = 0 \end{cases} \Rightarrow A = B = 0 \Rightarrow f \equiv 0 \Rightarrow u \equiv 0 \text{ absurde}$$

b) $\lambda = 0$

$$(a) \Rightarrow f(x) = Ax + B$$

$$(3) \Rightarrow \begin{cases} B = 0 \\ A\pi + B = 0 \end{cases} \Rightarrow A = B = 0 \Rightarrow f \equiv 0 \Rightarrow u \equiv 0 \text{ absurde}$$

c) $\lambda = -\xi^2 < 0$

$$(b) \Rightarrow g(t) = c e^{-\xi^2 t}$$

$$(a) \Rightarrow f(x) = A \cos(\xi x) + B \sin(\xi x)$$

$$(3) \Rightarrow \begin{cases} A = 0 \\ B \sin(\xi\pi) = 0 \\ \neq 0 \text{ car } \xi \neq 0 \end{cases} \Rightarrow \begin{cases} A = 0 \\ \xi = n, n \in \mathbb{Z} \end{cases}$$

On a donc une famille de solutions:

$$\left\{ u_n(x, t) = b_n \sin(nx) e^{-n^2 t}, b_n \in \mathbb{R} \text{ et } n \in \mathbb{Z} \right\}$$

3) Analyse

• $\forall n \in \mathbb{Z}$, u_n est solution de (2), mais il n'y a aucune raison pour laquelle $h(x) = b_n \sin(nx)$.

• Une somme finie de u_n vérifie toujours (2), mais à nouveau aucune raison pour qu'elle coïncide avec h en $t = 0$.

• L'idée est donc de chercher une solution sous la forme $\sum_{n=-\infty}^{+\infty} u_n = u$
telle que : $\sum_{n=-\infty}^{+\infty} b_n \sin(nx) = h(x) \quad \forall x \in [0, \pi]$ (inconnues = b_n)

• u vérifie (1) et (2) (intégration Σ et dérivées partielles)

4) Synthèse

Soit \tilde{h} le prolongement impair, 2π -périodique de h ,

$$i.e. \tilde{h}(x) = \begin{cases} h(x) & \forall x \in [0, \pi] \\ -h(-x) & \forall x \in [-\pi, 0] \end{cases}$$

h est 2π -périodique

$h \in \mathcal{C}^1([0, \pi])$ et $h(0) = h(\pi) = 0$ donc $\tilde{h} \in \mathcal{C}^1(\mathbb{R})$

Par corollaire du théorème de Fejér, la série de Fourier de \tilde{h} converge normalement donc uniformément sur \tilde{h} , et ses coefficients réels sont :

- $\forall n \geq 0, a_n(\tilde{h}) = 0$ car \tilde{h} est impaire
 - $\forall n \geq 1, b_n = b_n(\tilde{h}) = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} \tilde{h}(t) \sin(nt) dt$
- \tilde{h} impaire
 $\tilde{h}|_{[0, \pi]} = h$
- $$b_n = \frac{2}{\pi} \int_0^{\pi} h(t) \sin(nt) dt$$

On a alors $h(x) = \sum_{n=1}^{+\infty} b_n \sin(nx) \quad \forall x \in [0, \pi]$

Posez $u(x, t) = \sum_{n=1}^{+\infty} b_n \sin(nx) e^{-n^2 t} = \sum_{n=1}^{+\infty} u_n(x, t)$

(bien déf. car $|u_n(x, t)| \leq |b_n|$ et $\sum |b_n|$ converge)

5) Application du th de CVU et dérivation pour m.g. u est \mathcal{C}^∞

- $\forall n \in \mathbb{N}^*, u_n \in \mathcal{C}^\infty(\mathbb{Q})$
- Soient $\alpha, \beta \in \mathbb{N}, \varepsilon > 0$ et $n \geq 1$

$\forall (x, t) \in [0, \pi] \times [\varepsilon, +\infty[$,

$$\left| \frac{\partial^{\alpha+\beta} u_n}{\partial x^\alpha \partial t^\beta}(x, t) \right| \leq |b_n| \times n^\alpha \times 1 \times n^{2\beta} e^{-n^2 \varepsilon} = |b_n| n^{\alpha+2\beta} e^{-n^2 \varepsilon}$$

$|\cos(nx)|$ ou $|\sin(nx)|$ selon α

bornée car $b_n \xrightarrow{n \rightarrow \infty} 0$

donc $\sum_{n \geq 1} \frac{\partial^{\alpha+\beta} u_n}{\partial x^\alpha \partial t^\beta}$ CVN donc CVU sur tout compact de \mathbb{Q} .

Par th. de CVU et dérivation, on en déduit que

$$u \in \mathcal{C}^\infty(\mathcal{Q})$$

$$\forall (x,t) \in \mathcal{Q}, \quad \frac{\partial u}{\partial t} - \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} = \sum_{n=1}^{+\infty} \left(\frac{\partial u_n}{\partial t} - \frac{\partial^2 u_n}{\partial x^2} \right) = 0$$

donc u est solution du problème

Unicité: (credit Adrien Laurent)

Soient u_1, u_2 deux solutions du problème et $w = u_1 - u_2$.

Alors w vérifie (1), (2), (3) et $w(\cdot, 0) \equiv 0$

$$\text{On pose pour } t \in [0, +\infty[, \quad e(t) = \int_0^\pi w^2(x, t) dx \geq 0$$

Par théorème de dérivation sous l'intégrale ($\frac{\partial w^2}{\partial t} \in \mathcal{C}^0$ et $[0, \pi]$ est compact)

$$e \text{ est } \mathcal{C}^1 \text{ et } e'(t) = 2 \int_0^\pi w \frac{\partial w}{\partial t} dx \quad \left. \begin{array}{l} \\ \end{array} \right\} w \text{ vérifie (2)}$$

$$= 2 \int_0^\pi w \frac{\partial^2 w}{\partial x^2} dx$$

$$= 2 \left[w \frac{\partial w}{\partial x} \right]_{x=0}^{x=\pi} - 2 \int_0^\pi \frac{\partial w}{\partial x} \times \frac{\partial w}{\partial x} dx$$

$$e'(t) = -2 \int_0^\pi \left(\frac{\partial w}{\partial x} \right)^2 dx$$

$$\text{donc } e'(t) \leq 0$$

$$e(t) - e(0) \leq 0$$

$$\underline{e(t) \leq 0} \quad \forall t \in [0, +\infty[$$

$$\text{donc : } \forall t \geq 0, \quad e(t) = 0 \Rightarrow \int_0^\pi w^2(x, t) dx = 0$$

et $w^2 \geq 0$ et continue donc $w^2(x, t) = 0$

donc $w(x, t) = 0 \quad \forall (x, t) \in \mathcal{Q}$

donc $u_1 = u_2$ ce qui prouve l'unicité.