

## Équation de la chaleur sur le cercle

On pose  $\mathbb{T} = \mathbb{R}/2\pi\mathbb{Z}$ . Pour  $u_0 \in L^2(\mathbb{T})$ , on considère l'équation différentielle :

$$\begin{cases} \frac{\partial u}{\partial t} - \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} = 0 & \text{sur } \mathbb{R}^{+\star} \times \mathbb{T} \\ u(0, \cdot) = u_0 & \text{dans } L^2(\mathbb{T}) \end{cases} \quad (*)$$

**Théorème 1.** *Il existe une unique solution  $u$  de (\*) de classe  $\mathcal{C}^2$  sur  $\mathbb{R}^{+\star} \times \mathbb{T}$ , avec  $u(t, \cdot)$  tendant vers  $u_0$  dans  $L^2(\mathbb{T})$  quand  $t$  tend vers 0.*

*Démonstration.*

### Étape 1 : Analyse

Soit  $u$  une solution de (\*) de classe  $\mathcal{C}^2$  sur  $\mathbb{R}^{+\star} \times \mathbb{T}$ , avec  $u(t, \cdot)$  tendant vers  $u_0$  dans  $L^2(\mathbb{T})$  quand  $t$  tend vers 0. On peut alors écrire sa série de Fourier, qui converge normalement :

$$\forall (t, x) \in \mathbb{R}^{+\star} \times \mathbb{T}, u(t, x) = \sum_{n \in \mathbb{Z}} c_n(t) e^{inx} \quad \text{où } \forall n \in \mathbb{Z}, c_n(t) = \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} u(t, x) e^{-inx} dx$$

Comme  $(t, x) \mapsto u(t, x) e^{-inx}$  est de classe  $\mathcal{C}^1$  en  $t$ , par dérivation sous l'intégrale, on obtient :

$$c'_n(t) = \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} \frac{\partial u}{\partial t}(t, x) e^{-inx} dx = \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}(t, x) e^{-inx} dx$$

Par intégration par partie et périodicité de  $u(t, \cdot)$  et  $\frac{\partial u}{\partial t}(t, x)$ , on a :

$$c'_n(t) = \frac{in}{2\pi} \int_0^{2\pi} \frac{\partial u}{\partial x}(t, x) e^{-inx} dx = \frac{-n^2}{2\pi} \int_0^{2\pi} u(t, x) e^{-inx} dx = -n^2 c_n(t)$$

On en déduit alors que  $c_n(t) = c_n^0 e^{-n^2 t}$  avec  $c_n^0 \in \mathbb{R}$ . Fixons  $t > 0$ , et appliquons la formule de Parseval à  $x \mapsto |u(0, x) - u(t, x)|$ , en notant  $c_n(u_0)$  le  $n$ -ième coefficient de Fourier de  $u_0$  :

$$\sum_{n \in \mathbb{Z}} |c_n(u_0) - c_n(t)|^2 = \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} |u(0, x) - u(t, x)|^2 dx$$

Or, comme  $|u(0, x) - u(t, x)|$  est bornée, on a la convergence de l'intégrale vers 0 par convergence dominée. On en déduit alors que  $c_n(t)$  converge vers  $c_n(u_0)$ . On a donc  $c_n^0 = c_n(u_0)$  par unicité de la limite. On peut écrire :

$$u(t, x) = \sum_{n \in \mathbb{Z}} c_n(u_0) e^{-n^2 t} e^{inx} = \sum_{n \in \mathbb{Z}} \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} u_0(y) e^{-iny} dy e^{-n^2 t} e^{inx} = \int_0^{2\pi} u_0(y) K(t, x - y) dy$$

On a posé  $K(t, x - y) = \frac{1}{2\pi} \sum_{n \in \mathbb{Z}} e^{-n^2 t} e^{in(x-y)}$ , le noyau de la chaleur. Une potentielle solution serait donc unique et donnée par la forme ci-dessus.

**Étape 2 : Synthèse**

Définissons  $u$  par l'expression trouvée précédemment, et vérifions que  $u$  est bien solution de (\*).

Posons  $K_n(t, x) = \frac{1}{2\pi} e^{-n^2 t} e^{inx}$ , de sorte à avoir  $K = \sum_{n \in \mathbb{Z}} K_n$ . Pour  $n \in \mathbb{Z}$ ,  $k, l \in \mathbb{N}$  et  $0 < a < t$  on a alors :

$$\left| \frac{\partial^{k+l}}{\partial t^k \partial x^l} K_n(t, x) \right| = \left| \frac{1}{2\pi} (-n^2)^k (in)^l e^{-n^2 t} e^{inx} \right| \leq \frac{1}{2\pi} n^{2k+l} e^{-n^2 a}$$

Par dérivation sous l'intégrale,  $K$  est une fonction de classe  $\mathcal{C}^\infty$  sur  $\mathbb{R}^{+*} \times \mathbb{T}$ , avec de plus  $\frac{\partial K}{\partial t} = \frac{\partial^2 K}{\partial x^2}$ .

Ensuite,  $u$  s'écrit comme :

$$u(t, x) = \int_0^{2\pi} u_0(y) K(t, x - y) dy$$

L'intégrand est de classe  $\mathcal{C}^\infty$  en  $t$  et en  $x$ . Pour  $0 < a < t$  on a :

$$\left| \frac{\partial^{k+l}}{\partial t^k \partial x^l} u_0(y) K(t, x - y) \right| \leq C |u_0(y)| \quad \text{où} \quad C = \sum_{n \in \mathbb{Z}} \frac{1}{2\pi} n^{2k+l} e^{-n^2 a}$$

Le membre de droite est intégrable sur  $[0, 2\pi]$  car  $u_0 \in L^2(\mathbb{T})$ , donc  $u$  est de classe  $\mathcal{C}^\infty$  sur  $]a, +\infty[ \times \mathbb{T}$  pour tout  $a > 0$ , donc sur  $\mathbb{R}^{+*} \times \mathbb{T}$ . De plus,  $u$  vérifie bien l'équation de la chaleur.

Il reste la condition au bord : Par la formule de Parseval, il suffit de montrer que  $\|c_n(u(t, \cdot)) - c_n(u_0)\|_2$  tend vers 0 quand  $t$  tend vers 0. Or :

$$\|c_n(u(t, \cdot)) - c_n(u_0)\|_2^2 = \sum_{n \in \mathbb{Z}} |c_n(u_0) - c_n(u_0) e^{-n^2 t}|^2 \leq \sum_{n \in \mathbb{Z}} |c_n(u_0)|^2 |1 - e^{-n^2 t}|^2$$

Comme  $|1 - e^{-n^2 t}| \leq 1$  pour  $t > 0$ , on peut appliquer la convergence dominée qui donne alors le résultat voulu.  $\square$

**Références**

[[Can09](#)] Bernard Candelpergher. *Calcul intégral*. Cassini, 2009