## Equazione del calore

EQUAZIONE DEL CALORE

**Teorema 1.** Siano  $\ell > 0$ ,  $I = (0, \ell)$ ,  $u_0 \in L^2(I)$  e

$$c_k := \int_0^\ell u_0(x)\phi_k(x) dx$$
 per ogni  $k \ge 1$ ,

dove

$$\phi_k(x) = \sqrt{\frac{2}{\ell}} \sin\left(\frac{\pi}{\ell}kx\right).$$

 $Per\ ogni\ t>0\ definiamo\ la\ funzione$ 

$$u_t \in L^2(I)$$
,  $u_t := \sum_{k=1}^{+\infty} c_k e^{-t\lambda_k} \phi_k$ ,

dove la serie converge fortemente in  $L^2(I)$  e dove

$$\lambda_k := \frac{\pi^2}{\ell^2} \, k^2 \, .$$

Allora:

- (i)  $u_t$  converge a  $u_0$  fortemente in  $L^2(I)$  per  $t \to 0$ ;
- (ii) per ogni t > 0, definiamo la funzione

$$v_t \in L^2(I)$$
,  $v_t := \sum_{k=1}^{+\infty} (-\lambda_k) c_k e^{-t\lambda_k} \phi_k$ ,

dove la serie converge fortemente in  $L^2(I)$ . Allora,

$$\lim_{s \to 0} \frac{1}{|s|} \|u_{t+s} - u_t - sv_t\|_{L^2(I)} = 0.$$

(iii) per ogni t > 0, la funzione  $u_t$  è soluzione forte del problema

$$\partial_{xx}u_t = v_t \quad in \quad I , \qquad u_t \in H_0^1(I).$$

**Definizione 2.** Sia  $\mathcal{B}$  uno spazio di Banach con norma  $\|\cdot\|_{\mathcal{B}}$ . Dati un intervallo  $I \subset \mathbb{R}$  ed una funzione  $u: I \to \mathcal{B}$  diciamo che:

•  $u \in C(I; \mathcal{B})$ , se la funzione u è continua su I, ovvero se

$$\lim_{s\to 0} \|u(t+s) - u(t)\|_{\mathcal{B}} = 0 \qquad per \ ogni \qquad t \in I;$$

•  $u \in C(I; \mathcal{B})$ , se esiste una funzione  $v \in C(I; \mathcal{B})$  tale che

$$\lim_{s\to 0} \frac{1}{|s|} \|u(t+s) - u(t) - sv(t)\|_{\mathcal{B}} = 0 \qquad per \ ogni \qquad t \in I.$$

Definizione 3. Diciamo che la funzione

$$u \in C([0, +\infty); L^2(I)) \cap C^1((0, +\infty); L^2(I)) \cap C((0, +\infty); H^2(I) \cap H_0^1(I)),$$

è una soluzione dell'equazione del calore (con condizioni di Dirichlet) e con dato iniziale  $u_0 \in L^2(I)$ , se

$$\begin{cases} \partial_t u_t(x) = \partial_{xx} u_t(x) & \textit{per ogni} \quad t > 0, \quad x \in I \,; \\ \lim_{t \to 0} u_t = u_0 & \textit{fortemente in} \quad L^2(I) \,; \\ u_t \in H^1_0(I) \cap H^2(I) & \textit{per ogni} \quad t > 0 \,. \end{cases}$$

Proposizione 4 (Unicità della soluzione). Siano I un intervallo aperto e limitato e

$$u \in C([0,+\infty); L^2(I)) \cap C^1((0,+\infty); L^2(I)) \cap C((0,+\infty); H^2(I) \cap H_0^1(I)),$$

una soluzione dell'equazione del calore con dato iniziale  $u_0 \in L^2(I)$ . Allora, la funzione

$$M: [0, +\infty) \to \mathbb{R}$$
,  $M(t) := \int_I |u_t(x)|^2 dx$ ,

è decrescente e

$$M(t) \le ||g||_{L^2(I)}^2 e^{-Ct}$$
 per ogni  $t \ge 0$ ,

dove C > 0 è una costante universale. In particolare, la soluzione dell'equazione del calore è unica.

Dimostrazione. Dimostriamo intanto che M sia derivabile su  $(0, +\infty)$  e che

$$M'(t) = 2 \int_{I} \partial_t u_t(x) u_t(x) dx,$$

dove  $\partial_t u:(0,+\infty)\to L^2(\mathbb{R}^d)$  è la derivata (nella variabile  $t\in(0,+\infty)$ ) della funzione

$$u:(0,+\infty)\to L^2(\mathbb{R}^d)$$

Calcoliamo

$$\frac{1}{s} \Big( M(t+s) - M(t) \Big) = \frac{1}{s} \int_{I} \left( u_{t+s}^{2} - u_{t}^{2} \right) dx$$

$$= \frac{1}{s} \int_{I} \left( u_{t+s} - u_{t} \right) \left( u_{t+s} + u_{t} \right) dx$$

$$= \int_{I} \frac{u_{t+s} - u_{t}}{s} 2u_{t} dx + \int_{I} \frac{u_{t+s} - u_{t}}{s} \left( u_{t+s} - u_{t} \right) dx.$$

Siccome abbiamo i limiti forti in  $L^2(I)$ 

$$\lim_{s \to 0} \frac{u_{t+s} - u_t}{s} = \partial_t u_t \qquad e \qquad \lim_{s \to 0} (u_{t+s} - u_t) = 0,$$

otteniamo che

$$M'(t) = \lim_{s \to 0} \frac{1}{s} \Big( M(t+s) - M(t) \Big) = 2 \int_I \partial_t u_t(x) u_t(x) dx.$$

Usando l'equazione

$$\partial_t u_t = \partial_{xx} u_t$$

otteniamo

$$M'(t) = 2 \int_{I} \partial_t u_t(x) u_t(x) dx.$$

Siccome  $u_t \in H_0^1(I)$  e  $\partial_x u_t \in H^1(I)$ , abbiamo che

$$M'(t) = 2 \int_{I} \partial_{xx} u_t(x) u_t(x) dx = -2 \int_{I} (\partial_x u_t(x))^2 dx.$$

Ora, per la disuguaglianza di Poincaré, esiste una costante  ${\cal C}>0$  tale che

$$M(t) = \int_{I} u_t^2(x) dx \le C \int_{I} (\partial_x u_t(x))^2 dx.$$

Quindi,

$$M'(t) \ge -\frac{2}{C}M(t)\,,$$

e di conseguenza

$$M(t) \le e^{-\kappa t} M(0) = e^{-\kappa t} ||u_0||_{L^2(I)},$$

dove  $\kappa = 2/C$ .