

Prova scritta del 11 giugno 2026

Esercizio 1

Sia dato il seguente problema di Cauchy al variare di  $a > 0, b \in \mathbb{R}$

$$\begin{cases} \partial_t u - \partial_x^2 u = 0, & (t, x) \in (0, \infty) \times \mathbb{R} \\ u(0, x) = e^{-ax^2} \sin(bx). \end{cases}$$

- Provare che il problema ammette un' unica soluzione nella seguente classe

$$u \in C([0, \infty) \times \mathbb{R}) \cap L^\infty((0, \infty) \times \mathbb{R}) \cap C_{t,x}^{1,2}((0, \infty) \times \mathbb{R});$$

- Calcolare esplicitamente tale soluzione.

Esercizio 2

Sia  $\Omega \subset \mathbb{R}^n$  un aperto limitato, siano  $a_j(x), c(x) \in C(\bar{\Omega}; \mathbb{R})$  per  $j = 1, \dots, n$ ,  $c(x) \geq 0$  ed  $u \in C(\bar{\Omega}) \cap C^2(\Omega)$  tale che:

$$\begin{cases} -\Delta u + \sum_{j=1}^n a_j(x) \partial_{x_j} u + c(x)u = 0, & \text{in } \Omega \\ u(x) = 0 & \text{su } \partial\Omega \\ u(x) \geq 0 & \text{in } \Omega \end{cases}$$

Provare che necessariamente  $u = 0$ .

## 1. SOLUZIONI

**Esercizio 1**

Osserviamo che le soluzioni limitate soddisfano il criterio di unicit  visto a lezione. Per provare l'esistenza basta considerare  $e^{t\partial_x^2}(e^{-ax^2} \sin(bx))$ . Andiamo ora a fare il calcolo esplicito:

$$\begin{aligned}
e^{t\partial_x^2}(e^{-ax^2} \sin(bx)) &= \frac{1}{\sqrt{4\pi t}} \operatorname{Im} \int e^{-\frac{(x-y)^2}{4t}} e^{-ay^2+iby} dy \\
&= \frac{1}{\sqrt{4\pi t}} e^{-\frac{x^2}{4t}} \operatorname{Im} \int e^{-(\frac{1}{4t}+a)y^2+(\frac{x}{2t}+ib)y} dy = \frac{1}{\sqrt{4\pi t}} e^{-\frac{x^2}{4t}} \operatorname{Im} \int e^{-\left(\sqrt{\frac{1}{4t}+a}-\frac{(\frac{x}{2t}+ib)}{2\sqrt{\frac{1}{4t}+a}}\right)^2 + \frac{(\frac{x}{2t}+ib)^2}{4(\frac{1}{4t}+a)}} dy \\
&= \frac{1}{\sqrt{4\pi t}} e^{-\frac{x^2}{4t}} \operatorname{Im} e^{\frac{(\frac{x}{2t}+ib)^2}{4(\frac{1}{4t}+a)}} \int e^{-\left(\sqrt{\frac{1}{4t}+a}-\frac{(\frac{x}{2t}+ib)}{2\sqrt{\frac{1}{4t}+a}}\right)^2} dy \\
&= \frac{1}{\sqrt{4\pi t}} e^{-\frac{x^2}{4t}} \operatorname{Im} e^{\frac{\frac{x^2}{4t^2}-b^2+ib\frac{x}{t}}{(\frac{1}{t}+4a)}} \int e^{-\left(\sqrt{\frac{1}{4t}+a}-\frac{(\frac{x}{2t}+ib)}{2\sqrt{\frac{1}{4t}+a}}\right)^2} dy \\
&= \frac{1}{\sqrt{4\pi t}} e^{-\frac{x^2}{4t}} e^{\frac{\frac{x^2}{4t^2}-b^2}{\frac{1}{t}+4a}} \sin\left(\frac{bx}{1+4at}\right) \int e^{-\left(y-\frac{(\frac{x}{2t}+ib)}{2\sqrt{\frac{1}{4t}+a}}\right)^2} \sqrt{\frac{4t}{1+4ta}} dy \\
&= \frac{1}{\sqrt{4\pi t}} e^{-\frac{x^2}{4t}} e^{\frac{\frac{x^2}{4t^2}-b^2}{4t+16t^2a}} \sqrt{\frac{4t}{1+4ta}} \sin\left(\frac{bx}{1+4at}\right) \int e^{-\left(y-\frac{(\frac{x}{2t}+ib)}{2\sqrt{\frac{1}{4t}+a}}\right)^2} dy
\end{aligned}$$

ed usando la tecnica dei residui, uguale a quella usata per calcolare l'antitrasformata di Fourier della gaussiana otteniamo

$$\begin{aligned}
&e^{t\partial_x^2}(e^{-ax^2} \sin(bx)) \\
&= \frac{1}{\sqrt{4\pi t}} e^{-\frac{x^2}{4t} + \frac{x^2-4t^2b^2}{4t+16t^2a}} \sqrt{\frac{4t}{1+4ta}} \sin\left(\frac{bx}{1+4at}\right) \int e^{-y^2} dy \\
&= \frac{1}{\sqrt{4\pi t}} e^{-\frac{x^2}{4t} + \frac{x^2-4t^2b^2}{4t+16t^2a}} \sqrt{\frac{4t}{1+4ta}} \sin\left(\frac{bx}{1+4at}\right) \sqrt{\pi} \\
&= e^{\frac{-x^2-4tax^2+x^2-4t^2b^2}{4t+16t^2a}} \sqrt{\frac{1}{1+4ta}} \sin\left(\frac{bx}{1+4at}\right) \\
&= e^{\frac{-ax^2-tb^2}{1+4ta}} \sqrt{\frac{1}{1+4ta}} \sin\left(\frac{bx}{1+4at}\right)
\end{aligned}$$

### Esercizio 2

Proveremo che  $\max_{\bar{\Omega}} u = \max_{\partial\Omega} u = 0$ , e quindi essendo  $u \geq 0$  necessariamente  $u = 0$ . Iniziamo con il provare che se  $v \in C(\bar{\Omega}) \cap C^2(\Omega)$  soddisfa

$$\begin{cases} -\Delta v + \sum_{j=1}^n a_j(x) \partial_{x_j} v + c(x)v < 0, & \text{in } \Omega \\ v(x) \geq 0 & \text{in } \bar{\Omega} \end{cases}$$

allora

$$\max_{\bar{\Omega}} v = \max_{\partial\Omega} v.$$

Se per assurdo ci fosse un punto  $x_0 \in \Omega$  di massimo interno allora avremmo  $-\Delta v(x_0) \geq 0, \nabla v(x_0) = 0, v(x_0) \geq 0$  da cui, per l'ipotesi sul segno di  $c$  avremmo  $-\Delta v(x_0) + \sum_{j=1}^n a_j(x_0) \partial_{x_j} v(x_0) + c(x_0)v(x_0) \geq 0$  che contraddice l'ipotesi su  $v$ . Applichiamo quanto visto sopra scegliendo come  $v$  le seguenti funzioni:

$$u_\varepsilon = u + \varepsilon e^{-kx_1}$$

per  $\varepsilon > 0$  e  $k$  abbastanza grande in modo che

$$-\Delta e^{-kx_1} + \sum_{j=1}^n a_j(x) \partial_{x_j} e^{-kx_1} + c(x)e^{-kx_1} < 0.$$

Quindi per quanto provato sopra

$$\max_{\bar{\Omega}} u_\varepsilon = \max_{\partial\Omega} u_\varepsilon$$

e quindi passando al limite per  $\varepsilon \rightarrow 0$  concludiamo  $\max_{\bar{\Omega}} u = \max_{\partial\Omega} u$ .