## Unicità delle soluzione dell'épussione del calore

Teorema Il problema ai valori iniziale e al bordo

$$\begin{cases}
\partial_t u - D \Delta u = 0 & \text{in } \Sigma \times (0, +\infty) \\
u = u & \text{in } \Sigma \times \{0\} \\
\frac{\partial u}{\partial n} = h & \text{su } \partial \Sigma \times (0, +\infty)
\end{cases}$$

ammette al prier une soluzione  $u \in G^1(0,+\infty; G^2(\Sigma))$ .

Oss. In personale, per une functione u = u(x,t) con  $x \in \Omega \subseteq \mathbb{R}^n$  e  $t \in (0,+\infty) \subset \mathbb{R}$  si use le note2tour  $u \in C^1(0,+\infty)$ ;  $C^2(\Omega)$ ) per significant che per ogni  $t \in (0,+\infty)$  fissato le functione  $u(\cdot,t)$  é di classe  $C^2$  in  $\Omega$  e risoltre, al variant di t, é di classe  $C^1$  su  $(0,+\infty)$ .

Dim. Suppositions che u,  $\tilde{u} \in C^1(0,+\infty; C^2(\Omega))$  sidno soluzioni e positiono  $\tilde{w} := u - \tilde{u}$ . Allors:

Da qui abbiano:

$$\int Q_{t}w w dx - D \int \Delta w w dx = 0$$

$$= \frac{1}{2}Q_{t}(w^{2}) = div(\sqrt{w})w$$

$$= div(\sqrt{w}) - |\sqrt{w}|^{2}$$

$$\frac{1}{2}\frac{d}{dt}\int_{\Sigma}w^{2}dx - D\int_{\Sigma}div(w\nabla w)dx + D\int_{\Sigma}|\nabla w|^{2}dx = 0$$

$$= \int \omega (\omega \cdot \underline{n}) d\sigma$$

$$= \frac{\partial \omega}{\partial n} = 0 \quad \text{su} \quad \partial \Sigma \times (0, +\infty)$$

$$\frac{1}{2} \frac{d}{dt} \int_{\Omega} w^2 dx + D \int_{\Omega} |\nabla w|^2 dx = 0$$

$$\frac{d}{dt} \int_{\Sigma} w^2 dx = - 2D \int_{\Sigma} |\nabla w|^2 dx \le 0$$

$$\int_{\Omega} w^{2}(x,t) dx \leq \int_{\Omega} w^{2}(x,0) dx \quad \forall t > 0$$

da cui

$$\int w^2(x,t) dx = 0 \quad \forall t > 0$$

e infine  $w^s(x,t)=0$  per (9.0.)  $x\in \Sigma$  e  $\forall t>0.$  Questo dice che  $u=\tilde{u}$  per (9.0.)  $x\in \Sigma$  e  $\forall t>0.$