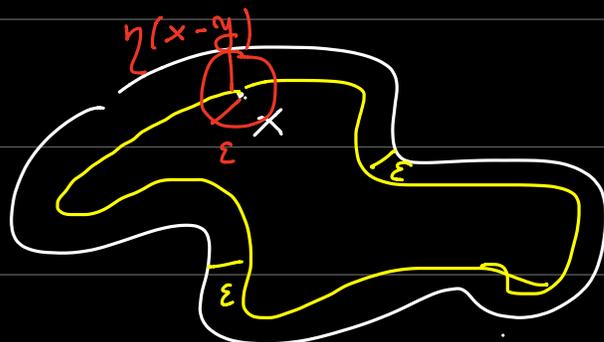


Sia $f_\varepsilon(x) = \int_{\Omega_\varepsilon} \eta_\varepsilon(x-y) f(y) dy$, dove $\Omega_\varepsilon = \{x \in \Omega : d(x, \partial\Omega) > \varepsilon\}$



L'integrale é ben definito.

LEMMA: Se $f: \Omega \rightarrow \mathbb{R}$ é continua in Ω allora $\forall \varepsilon > 0$ sufficientemente piccolo $f_\varepsilon \in C^\infty(\Omega)$

Dimostrazione del lemma. Sia $x_0 \in \Omega_\varepsilon$ e sia $\delta > 0$ t.c.

$d(x_0, \partial\Omega) + \delta < \varepsilon$. In questo modo $\overline{B_{\varepsilon+\delta}(x_0)} \subset \Omega$ e

$$f_\varepsilon(x) = \int_{\overline{B_{\varepsilon+\delta}(x_0)}} \eta_\varepsilon(x-y) f(y) dy \quad \forall x \in B_\delta(x_0)$$

\nearrow
 compatto

Si può applicare il teorema di derivazione sotto segno di integrale e

$$\frac{\partial f_\varepsilon}{\partial x_i}(x) = \int_{\overline{B_{\varepsilon+\delta}(x_0)}} \frac{\partial \eta_\varepsilon}{\partial x_i}(x-y) f(y) dy \quad \forall x \in B_\delta(x_0)$$

Si possono eseguire tutte le derivate che desideriamo.

Dunque, dal fatto che $\eta_\varepsilon \in C^\infty$ segue che $f_\varepsilon \in C^\infty(\Omega_\varepsilon)$.

OSSERVAZIONE: Se $f \in C(\Omega)$ abbiamo: che $\forall \omega$ aperto limitato

tale che $\bar{\omega} \subset \Omega$, $f_\varepsilon \rightarrow f$ uniformemente su $\bar{\omega}$.

Dimostrazione: Sia $\delta_0 = \min_{x \in \bar{\omega}} d(x, \partial\Omega)$ e sia $\delta \in (0, \delta_0)$

Consideriamo $K = \{x \in \Omega : d(x, \bar{\omega}) \leq \frac{\delta}{2}\}$, che è a sua volta

un compatto. Poiché f è continua sul compatto K , è uniformemente continua: $\forall \mu > 0 \exists \varepsilon > 0 : |x-y| < \varepsilon \Rightarrow |f(x) - f(y)| < \mu$.

Nel seguito, prenderemo sempre $\varepsilon < \frac{\delta}{2}$, in modo che

$$\forall x \in \bar{\omega} \quad \int_{\Omega} \eta_\varepsilon(x-y) f(y) dy = \int_{B_{\delta/2}(x)} \eta_\varepsilon(x-y) f(y) dy =$$

$$f_\varepsilon(x) - f(x) = \int_{B_{\delta/2}(x)} \eta_\varepsilon(x-y) (f(y) - f(x)) dy$$

Coni che se $\varepsilon < \varepsilon_\eta$

$$\sup_{x \in \bar{\omega}} |f_\varepsilon(x) - f(x)| \leq \int_{B_\varepsilon(x)} \eta_\varepsilon(x-y) |f(y) - f(x)| dy < \mu \int_{B_\varepsilon(x)} \eta_\varepsilon(x-y) dy = \eta$$

□

Dimostrazione del teorema di regolarità delle funzioni armoniche

$$u_\varepsilon(x) = \int_{B_\varepsilon(x)} \eta_\varepsilon(x-y) u(y) dy = \int_{B_\varepsilon(x)} \frac{1}{\varepsilon^n} \eta\left(\frac{|x-y|}{\varepsilon}\right) u(y) dy$$

$$= \frac{1}{\varepsilon^n} \int_0^\varepsilon \left(\int_{S_\rho(x)} \eta\left(\frac{\rho}{\varepsilon}\right) u(y) d\sigma_y \right) d\rho =$$

$$= \frac{1}{\varepsilon^n} \int_0^\varepsilon \eta\left(\frac{\rho}{\varepsilon}\right) \int_{S_\rho(x)} u(y) d\sigma_y d\rho = \frac{1}{\varepsilon^n} \int_0^\varepsilon \eta\left(\frac{\rho}{\varepsilon}\right) u(x) \rho^{n-1} n \omega_n d\rho$$

$$= u(x) \frac{n \omega_n}{\varepsilon^n} \int_0^\varepsilon \eta\left(\frac{\rho}{\varepsilon}\right) \rho^{n-1} d\rho = u(x)$$

In altre parole, se u gode della proprietà della media sferica e $\eta_\varepsilon = \eta_\varepsilon(x)$ allora u coincide con la sua regolarizzata (se ε è sufficientemente piccola). \square

OSSERVAZIONE: Se u è una funzione armonica in Ω

allora lo sono tutte le sue derivate $\partial_{x_i} u$. Infatti da

$$\Delta u = 0 \Rightarrow 0 = \partial_{x_i} \Delta u = \Delta(\partial_{x_i} u)$$

Dunque se u ha la proprietà della media (superficiale o volumetrica) anche $\partial_{x_i} u$ ce l'ha.

OSSERVAZIONE: Consideriamo l'equazione (agli autovalori)

$$\Delta u + \lambda u = 0$$

in $\Omega \subseteq \mathbb{R}^n$.

Se $\lambda \geq 0$ l'equazione si riconduce a quella di Laplace.

$$v(x_1, \dots, x_n, x_{n+1}) = e^{\sqrt{\lambda} x_{n+1}} u(x_1, \dots, x_n)$$

$$\Delta v = \sum_{i=1}^{n+1} \frac{\partial^2 v}{\partial x_i^2} = e^{\sqrt{\lambda} x_{n+1}} \Delta_{(x_1, \dots, x_n)} u(x_1, \dots, x_n) + \lambda e^{\sqrt{\lambda} x_{n+1}} u(x_1, \dots, x_n)$$

$$= 0.$$

Dunque $v \in C^\infty(\Omega \times \mathbb{R})$, che implica le stesse proprietà per u .

PROPOSIZIONE: Supponiamo di avere una successione di

funzioni armoniche in Ω , $(u_k)_k$ che converge uniformemente

a u in Ω . Allora

i) u è armonica

ii) $u \in C^\infty(\Omega)$.

Dimostrazione: Supponiamo che, $\forall k \in \mathbb{N}$, $u_k(x) = \int_{B_2(x)} u_k(y) dy$

$\forall \overline{B_2(x)} \subset \Omega$. Passando al limite uniforme, otteniamo la

stessa proprietà della media per u . $\Rightarrow u \in C^\infty$ e $\Delta u = 0$.

TEOREMA DI LIOUVILLE: Se u è una funzione armonica in \mathbb{R}^n limitata, allora è costante.

Dimostrazione: come già osservato anche $\partial_{x_i} u$ ha le proprietà della media volumetrica:

$$\partial_{x_i} u(x) = \int_{B_r(x)} \partial_{x_i} u = \frac{1}{\omega_n r^n} \int_{B_r(x)} (\partial_{x_i} u)(y) dy = \frac{1}{\omega_n r^n} \int_{S_r(x)} u \vec{e}_i \cdot \nu d\sigma_y$$

\uparrow
 $\text{div}(u \vec{e}_i)$
 $n \omega_n r^{n-1}$

Dunque, $|\partial_{x_i} u(x)| \leq \frac{1}{\omega_n r^n} \|u\|_{L^\infty(\mathbb{R}^n)} |\partial_{x_i} \int_{B_r(x)} u| = \frac{n}{r} \|u\|_{L^\infty}$

Facendo tendere $r \rightarrow \infty$ otteniamo $\partial_{x_i} u(x) = 0 \quad \forall x, \forall i$.

Quindi u è costante.

OSSERVAZIONE: C'è una versione più sofisticata del teorema che chiede solo che u sia inferiormente limitata.

DISUGUAGLIANZA DI HARNACK

TEOREMA: Supponiamo che u sia una funzione armonica non negativa in Ω . Allora, per ogni ω aperto connesso, $\bar{\omega} \subset \Omega$, esiste una costante $C = C(\omega)$ tale che

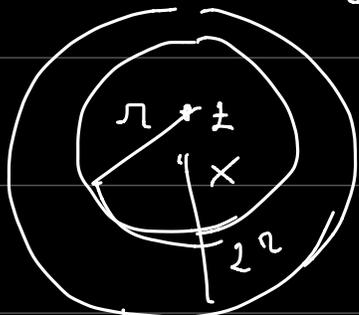
$$\sup_{\omega} u \leq C \inf_{\omega} u$$

Dimostrazione: sia $u = \inf_{x \in \omega} d(x, \partial\Omega)$ e sia $x \in \omega$

Per la proprietà della media - Se $|x-z| \leq r$ abbiamo

$$u(x) = \int_{B_{2r}(x)} u(y) dy = \frac{1}{\omega_n (2r)^n} \int_{B_{2r}(x)} u(y) dy$$

$$B_r(z) \subseteq B_{2r}(x)$$



$$\geq \frac{1}{\omega_n (2r)^n} \int_{B_r(z)} u(y) dy = \frac{u(z)}{2^n}$$

Ora, per ogni coppia x, z in ω è possibile trovare una catena di N segmenti di lunghezza $\leq r$ che li

connette. Da notare che N dipende solo da ω . Infatti

possiamo estrarre una collezione di palle $\{B(x_i, r)\}_{i=1, \dots, N}$

che ricopre $\bar{\omega}$.

□

OSSERVAZIONE: Risultato della precedente dimostrazione che

se u è una funzione armonica non negativa in B_{4r} , allora

$$\sup_{B_r} u \leq 2^n \inf_{B_r} u$$

È notevole che la stima non dipende da r .

COROLLARIO: Se u è una funzione armonica in \mathbb{R}^n limitato inferiormente, allora è costante.

Dimostrazione: Sia $c = \inf_{\mathbb{R}^n} u$ - Poniamo $v = u - c$, in

modo che $v \geq 0$ e $\inf_{\mathbb{R}^n} v = 0$ - Abbiamo

$$0 \leq \lim_{r \rightarrow +\infty} \sup_{B_r} v \leq \lim_{r \rightarrow +\infty} 2^h \inf_{B_r} v = 2^h \inf_{\mathbb{R}^n} v = 0$$

Quindi $\sup_{\mathbb{R}^n} v = \lim_{r \rightarrow +\infty} \sup_{B_r} v = 0$

e $v \equiv 0$ su \mathbb{R}^n .

FUNZIONI SUB E SUPER ARMONICHE: PRINCIPIO DEL MASSIMO

E DEL MINIMO

Definizione: Una funzione continua in Ω si dice

subarmonica se $u(x) \leq \int_{B_2(x)} u(y) dy \quad \forall \overline{B_2(x)} \subseteq \Omega$

superarmonica se $u(x) \geq \int_{B_2(x)} u(y) dy \quad "$

TEOREMA: Sia $\Omega \subseteq \mathbb{R}^h$ aperto, limitato, non vuoto e sia $u \in C(\overline{\Omega})$. Allora

i) Principio del massimo - Se u è subarmonica in Ω ,

$$u(x) \leq \max_{\partial\Omega} u \quad \forall x \in \Omega$$

(ii) Principio del massimo forte - Se Ω è connesso, allora u è costante, oppure

$$u(x) < \max_{\partial\Omega} u \quad \forall x \in \Omega$$

Dimostrazione - Dimostriamo prima (ii) - Sia $m = \max_{\overline{\Omega}} u$
e $M = \{x \in \Omega : u(x) = m\}$ - Sia $\bar{x} \in M$: allora

$$m = u(\bar{x}) \leq \int_{B_2(\bar{x})} u(y) dy, \quad \forall \overline{B_2(\bar{x})} \subset \Omega$$

D'altra parte, se $\overline{B_2(\bar{x})} \subset \Omega$

$$\int_{B_2(\bar{x})} u(y) dy \leq \frac{1}{|B_2(\bar{x})|} m |B_2(\bar{x})| = m$$

Quindi $u|_{B_2(\bar{x})} \equiv m$ - In questo modo abbiamo dimostrato che M è aperto in Ω - Poiché è anche chiuso ^(u è continua) $\overline{M} \subset \Omega$

è connesso concludiamo che o $M = \emptyset$ oppure $M = \Omega$.

i) ovviamente abbiamo $\sup_{\Omega} u = \max_{\overline{\Omega}} u \geq \max_{\partial\Omega} u$

Se mai ci fosse $\bar{x} \in \Omega$ t.c. $u(\bar{x}) > \max_{\partial\Omega} u$, detta ω la

componente connessa di Ω contenente \bar{x} abbiamo, per il punto i)

$$\max_{\overline{\omega}} u = \max_{\partial\omega} u \geq u(\bar{x}) > \max_{\partial\Omega} u, \quad \text{assurdo.}$$

In modo del tutto analogo abbiamo il principio del minimo per le funzioni superarmiche:

TEOREMA: Sia $\Omega \subseteq \mathbb{R}^n$ aperto, limitato, non vuoto e sia $u \in C(\bar{\Omega})$. Allora

i) Principio del minimo - Se u è superarmica in Ω ,

$$u(x) \geq \min_{\partial\Omega} u \quad \forall x \in \Omega$$

(ii) Principio del minimo forte - Se Ω è connesso, allora

o u è costante, oppure

$$u(x) > \min_{\partial\Omega} u \quad \forall x \in \Omega$$

Unendo i due enunciati abbiamo il seguente corollario

COROLLARIO: Se $u \in C(\bar{\Omega})$ è armonica in Ω , aperto di \mathbb{R}^n non vuoto e limitato, allora

$$\min_{\partial\Omega} u \leq u(x) \leq \max_{\partial\Omega} u \quad \forall x \in \Omega$$

Se inoltre Ω è connesso, allora o u è costante oppure

$$\min_{\partial\Omega} u < u(x) < \max_{\partial\Omega} u \quad \forall x \in \Omega$$

COROLLARIO: [Unicità per il problema di Dirichlet non omogeneo.] Consideriamo il problema

$$\begin{cases} -\Delta u = f & \Omega \\ u|_{\partial\Omega} = g \end{cases}$$

Supponiamo che $\Omega \subseteq \mathbb{R}^n$ sia aperto e limitato, allora se esiste una soluzione $u \in C(\bar{\Omega}) \cap C^2(\Omega)$ del problema, questa è unica.

Dimostrazione: Supponiamo che u_1 e u_2 risolvano lo stesso problema e sia $v = u_1 - u_2$. v risolve

$$\begin{cases} -\Delta v = 0 \\ v|_{\partial\Omega} = 0 \end{cases}$$

essendo di classe $C(\bar{\Omega}) \cap C^2(\Omega)$. Il teorema precedente

implica $\min_{\partial\Omega} v \leq v(x) \leq \max_{\partial\Omega} v \quad \forall x \in \Omega \Rightarrow v(x) = 0 \quad \forall x$

OSSERVAZIONE: Se Ω non è limitato, il principio del massimo non è valido. Per esempio, se $\Omega = \mathbb{R}_+^n = \{x \in \mathbb{R}^n : x_1 > 0\}$ consideriamo $u(x) = x_1$. È una funzione armonica che

si annulla su $\partial\Omega = \{0\} \times \mathbb{R}^{n-1} = \{x \in \mathbb{R}^n : x_1 = 0\}$ ma non

è vero che $u(x) \leq \max_{\partial\Omega} u = 0$.

TEOREMA: Sia Ω un dominio aperto, connesso e limitato in \mathbb{R}^n
e sia $u \in C(\bar{\Omega}) \cap C^2(\Omega)$

i) se $-\Delta u \geq 0$ e u non è costante $\Rightarrow u(x) > \min_{\partial\Omega} u$
 $\forall x \in \Omega$

ii) se $-\Delta u \leq 0$ in Ω e u non è costante $\Rightarrow u(x) < \max_{\partial\Omega} u$
 $\forall x \in \Omega$.

Dimostrazione: abbiamo già osservato che se $\Delta u \geq 0$ allora

u è subarmonica e se $\Delta u \leq 0$ allora u è superarmonica

OSSERVAZIONE: Il principio del massimo (e del minimo)

anche

si possono rilevare da quello per le soluzioni dell'equazione

del calore.

OSSERVAZIONE (relazione con il principio del massimo

modulo per le funzioni armoniche). Se u e v sono due

funzioni armoniche allora $w(x) = \sqrt{u^2 + v^2}$ è una

funzione subarmonica:

$$\nabla \omega = \frac{2(u \nabla u + v \nabla v)}{2 \sqrt{u^2 + v^2}} = \frac{u \nabla u + v \nabla v}{\sqrt{u^2 + v^2}}$$

$$\operatorname{div}(\nabla \omega) = \frac{|\nabla u|^2 + |\nabla v|^2}{\sqrt{u^2 + v^2}} - \frac{|u \nabla u + v \nabla v|^2}{(u^2 + v^2)^{3/2}}$$

$$= \frac{|\nabla u|^2 + |\nabla v|^2}{\sqrt{u^2 + v^2}} - \frac{u^2 |\nabla u|^2 + v^2 |\nabla v|^2 + 2uv \nabla u \cdot \nabla v}{(u^2 + v^2)^{3/2}}$$

$$= \frac{(u^2 + v^2)(|\nabla u|^2 + |\nabla v|^2) - (u^2 |\nabla u|^2 + v^2 |\nabla v|^2 + 2uv \nabla u \cdot \nabla v)}{(u^2 + v^2)^{3/2}}$$

$$= \frac{\cancel{u^2 |\nabla u|^2} + \cancel{u^2 |\nabla v|^2} + \cancel{v^2 |\nabla u|^2} + \cancel{v^2 |\nabla v|^2} - (\cancel{u^2 |\nabla u|^2} + \cancel{v^2 |\nabla v|^2} + 2uv \nabla u \cdot \nabla v)}{(u^2 + v^2)^{3/2}}$$

$$= \frac{|v \nabla u - u \nabla v|^2}{(u^2 + v^2)^{3/2}} \geq 0$$

Quindi $\sqrt{u^2 + v^2} = |f|$ è una funzione subarmonica e si

può applicare il principio del massimo per le subarmoniche

per ottenere il principio del massimo modulo per le funzioni

olomorfe.