

## PROBLEMI AGLI AUTOVALORI

Sappiamo già che se  $\Omega$  è un aperto limitato di  $\mathbb{R}^N$  ( $N \geq 2$ ), e se  $f$  appartiene a  $L^2(\Omega)$  (o, più in generale, a  $L^{\frac{2N}{N+2}}(\Omega)$ ), allora esiste un'unica soluzione  $u$  in  $H_0^1(\Omega)$  dell'equazione ellittica

$$\begin{cases} -\Delta u = f & \text{in } \Omega, \\ u = 0 & \text{su } \partial\Omega, \end{cases}$$

nel senso che

$$\int_{\Omega} \nabla u \cdot \nabla v = \int_{\Omega} f v, \quad \forall v \in H_0^1(\Omega).$$

Sappiamo inoltre che tale soluzione è l'unico punto di minimo in  $H_0^1(\Omega)$  del funzionale di Dirichlet

$$I(u) = \frac{1}{2} \int_{\Omega} |\nabla u|^2 - \int_{\Omega} f u,$$

punto di minimo che esiste dal momento che il funzionale è *coercitivo*:

$$\lim_{\|u\|_{H_0^1(\Omega)} \rightarrow +\infty} I(u) = +\infty,$$

e *debolmente semicontinuo inferiormente*:

$$u_n \rightharpoonup u \implies I(u) \leq \liminf_{n \rightarrow +\infty} I(u_n).$$

Ci chiediamo ora se la stessa tecnica di minimizzazione funzioni per dimostrare l'esistenza di soluzioni per il problema

$$(1) \quad \begin{cases} -\Delta u = \lambda u + f & \text{in } \Omega, \\ u = 0 & \text{su } \partial\Omega, \end{cases}$$

con  $\lambda \in \mathbb{R}$ . La risposta è evidentemente affermativa se  $\lambda < 0$ : considerando il funzionale

$$I_{\lambda}(u) = \frac{1}{2} \int_{\Omega} |\nabla u|^2 + \frac{\lambda}{2} \int_{\Omega} u^2 - \int_{\Omega} f u,$$

esso è evidentemente coercitivo (dato che, essendo  $\lambda < 0$ ,  $I_{\lambda} \geq I$ ) e debolmente semicontinuo inferiormente dato che

$$u_n \rightharpoonup u \implies \int_{\Omega} u_n^2 \rightarrow \int_{\Omega} u^2,$$

essendo compatta per il Teorema di Rellich l'immersione di  $H_0^1(\Omega)$  in  $L^2(\Omega)$ .

I problemi nascono nel caso  $\lambda > 0$ : il funzionale è illimitato inferiormente se  $\lambda$  è troppo “grande”. Sia infatti  $v$  in  $H_0^1(\Omega)$ ,  $v \neq 0$ , e sia  $\Lambda > 0$  tale che

$$\Lambda \int_{\Omega} v^2 \geq 2 \int_{\Omega} |\nabla v|^2.$$

Chiaramente, un tale valore di  $\Lambda$  esiste sempre se  $v \neq 0$ . Se calcoliamo  $I_{\Lambda}(tv)$ , con  $t \in \mathbb{R}$ , abbiamo

$$I_{\Lambda}(tv) = \frac{t^2}{2} \int_{\Omega} |\nabla v|^2 - \frac{\Lambda t^2}{2} \int_{\Omega} v^2 - t \int_{\Omega} f v \leq -\frac{\Lambda t^2}{4} \int_{\Omega} v^2 - t \int_{\Omega} f v,$$

e dunque

$$\lim_{t \rightarrow +\infty} I_{\Lambda}(tv) = -\infty.$$

D’altro canto, ricordando la disuguglianza di Poincaré:

$$\mathcal{P} \int_{\Omega} v^2 \leq \int_{\Omega} |\nabla v|^2, \quad \forall v \in H_0^1(\Omega),$$

è chiaro che se  $0 < \lambda < \mathcal{P}$  il funzionale  $I_{\lambda}$  è sia coercitivo che debolmente semicontinuo inferiormente, e quindi esiste un minimo in  $H_0^1(\Omega)$ .

Per capire cosa accade nel caso generale, affrontiamo innanzitutto il problema con  $f \equiv 0$ , ovvero l’equazione

$$(2) \quad \begin{cases} -\Delta u = \lambda u & \text{in } \Omega, \\ u = 0 & \text{su } \partial\Omega. \end{cases}$$

Chiaramente  $u \equiv 0$  è una soluzione del problema, ma un confronto con la situazione nel caso unidimensionale ci fa capire che esistono altre possibilità. Se, infatti, consideriamo l’equazione

$$\begin{cases} -u'' = \lambda u & \text{in } (0, \pi), \\ u(0) = u(\pi) = 0, \end{cases}$$

troviamo la soluzione nulla se  $\lambda$  non è un quadrato di un numero intero, mentre se  $\lambda = n^2$  per qualche  $n$  in  $\mathbb{N}$  abbiamo le infinite soluzioni  $A \sin(nx)$ , al variare di  $A$  in  $\mathbb{R}$ .

Per capire cosa accade in dimensione qualsiasi, modifichiamo il problema di minimizzazione, trasformandolo da problema “libero” a problema “vincolato”. Sia allora

$$m = \inf \left\{ \int_{\Omega} |\nabla u|^2, u \in H_0^1(\Omega), \int_{\Omega} u^2 = 1 \right\}.$$

Osserviamo innanzitutto che  $0 \leq m < +\infty$ ; sia poi  $u_n$  tale che

$$\int_{\Omega} |\nabla u_n|^2 \rightarrow m, \quad \int_{\Omega} u_n^2 = 1.$$

Chiaramente  $u_n$  è limitata in  $H_0^1(\Omega)$ , cosicché possiamo estrarne una sottosuccessione (che chiameremo ancora  $u_n$ ) debolmente convergente in  $H_0^1(\Omega)$  ad una funzione  $u$ . Dal momento che l'immersione di  $H_0^1(\Omega)$  in  $L^2(\Omega)$  è compatta, l'aver  $u_n$  norma 1 in  $L^2(\Omega)$  implica che anche  $u$  ha norma 1 in  $L^2(\Omega)$ . In altre parole, il limite debole di  $u_n$  soddisfa ancora il vincolo. Si ha allora, ricordando la debole semicontinuità inferiore debole della norma,

$$m \leq \int_{\Omega} |\nabla u|^2 \leq \liminf_{n \rightarrow +\infty} \int_{\Omega} |\nabla u_n|^2 = m,$$

da cui segue che  $m$  è un minimo, e si ha

$$m = \int_{\Omega} |\nabla u|^2.$$

Essendo  $u \neq 0$  (dato che ha norma 1 in  $L^2(\Omega)$ ), si ha che  $m > 0$ . Si può poi dimostrare che il minimo, a meno del segno, è unico. Osserviamo ora che se  $v$  è in  $H_0^1(\Omega)$ , con  $v \neq 0$ , allora  $\frac{v}{\|v\|_{L^2(\Omega)}}$  ha norma 1 in  $L^2(\Omega)$ , e quindi

$$m \leq \int_{\Omega} \frac{|\nabla v|^2}{\|v\|_{L^2(\Omega)}^2},$$

da cui si ottiene

$$m \int_{\Omega} v^2 \leq \int_{\Omega} |\nabla v|^2.$$

Dal momento che tale disuguaglianza è evidentemente vera anche per  $v \equiv 0$ , si ha

$$(3) \quad m \int_{\Omega} v^2 \leq \int_{\Omega} |\nabla v|^2, \quad \forall v \in H_0^1(\Omega).$$

In altre parole,  $m = \mathcal{P}$ , la costante di Poincaré.

Sia ora  $u$  una delle due funzioni di norma 1 in  $L^2(\Omega)$  che realizza l'uguaglianza in (3); scriviamo  $u = u_+ - u_-$ , definiamo  $v(t) = u_+ - t u_-$ , e calcoliamo

$$F(t) = \int_{\Omega} |\nabla v(t)|^2 - m \int_{\Omega} v^2(t).$$

Chiaramente  $F(t) \geq 0$  per ogni  $t$  e  $F(1) = 0$ . Dal momento che

$$\int_{\Omega} \nabla u_+ \cdot \nabla u_- = 0 = \int_{\Omega} u_+ u_-,$$

si ha

$$(4) \quad F(t) = \int_{\Omega} |\nabla u_+|^2 - m \int_{\Omega} u_+^2 + t^2 \left( \int_{\Omega} |\nabla u_-|^2 - m \int_{\Omega} u_-^2 \right).$$

Essendo

$$\int_{\Omega} |\nabla u_-|^2 - m \int_{\Omega} u_-^2 \geq 0$$

per la (3), da (4) si vede facilmente che

$$\min_{t \in \mathbb{R}} F(t) = F(0) = \int_{\Omega} |\nabla u_+|^2 - m \int_{\Omega} u_+^2,$$

a meno che

$$\int_{\Omega} |\nabla u_-|^2 - m \int_{\Omega} u_-^2 = 0,$$

nel qual caso  $F$  è costante. Essendo  $F(1) = 0$  un altro punto di minimo, ne segue che  $F(t)$  deve essere costantemente nulla. Pertanto

$$\int_{\Omega} |\nabla u_-|^2 - m \int_{\Omega} u_-^2 = 0,$$

da cui segue

$$F(t) = \int_{\Omega} |\nabla u_+|^2 - m \int_{\Omega} u_+^2 = 0.$$

In altre parole, se  $u$  ha norma 1 in  $L^2(\Omega)$  e realizza l'uguaglianza in (3), allora anche  $u_+$  e  $u_-$  realizzano l'uguaglianza. Se  $u_+ \neq 0$ , allora normalizzando  $u_+$  in  $L^2(\Omega)$  si ottiene una funzione di norma 1 che realizza l'uguaglianza in (3) e quindi (per l'unicità a meno del segno di  $u$ ) si ha  $u_+ = \pm u$ : ne segue che  $u$  ha segno costante in  $\Omega$ , che supporremo quindi positivo.

Che equazione risolve il minimo  $u$ ? Dal momento che si tratta di minimizzazione vincolata, appariranno dei moltiplicatori di Lagrange. Eseguendo i calcoli si trova che  $u$  è soluzione di

$$\begin{cases} -\Delta u = m u & \text{in } \Omega, \\ u \geq 0, u \not\equiv 0 & \text{in } \Omega, \\ u = 0 & \text{su } \partial\Omega. \end{cases}$$

Per motivi "storici", definiamo  $\lambda_1 = m$  e  $\varphi_1 = u$ , che chiamiamo rispettivamente *primo autovalore* e *prima autofunzione* del laplaciano in  $\Omega$ . Pertanto,

$$(5) \quad \begin{cases} -\Delta \varphi_1 = \lambda_1 \varphi_1 & \text{in } \Omega, \\ \varphi_1 \geq 0, \varphi_1 \not\equiv 0 & \text{in } \Omega, \\ \varphi_1 = 0 & \text{su } \partial\Omega, \\ \|\varphi_1\|_{L^2(\Omega)} = 1. \end{cases}$$

Se lasciamo cadere la normalizzazione in  $L^2(\Omega)$ , allora anche  $t \varphi_1$  risolve la stessa equazione, qualsiasi sia  $t$  in  $\mathbb{R}$ : in altre parole, le soluzioni

del problema formano uno spazio vettoriale di dimensione almeno 1, che chiameremo  $E_1$ . Per quanto detto prima, la dimensione di  $E_1$  è esattamente pari ad 1 (si noti il parallelo con il caso  $N = 1$ ).

Ricordiamo ora che un teorema dovuto a Stampacchia afferma che se  $v$  risolve l'equazione

$$\begin{cases} -\Delta v = f & \text{in } \Omega, \\ v = 0 & \text{su } \partial\Omega, \end{cases}$$

allora  $v$  è in  $L^\infty(\Omega)$  se  $f$  appartiene a  $L^q(\Omega)$  con  $q > \frac{N}{2}$ , mentre appartiene a  $L^{q^{**}}(\Omega)$ , con  $q^{**} = \frac{Nq}{N-2q}$ , se  $f$  appartiene a  $L^q(\Omega)$  con  $\frac{2N}{N+2} \leq q < \frac{N}{2}$ . Supponiamo ora  $N = 3$ : dal momento che  $\varphi_1$  è in  $H_0^1(\Omega)$ , per l'immersione di Sobolev si ha  $\varphi_1$  in  $L^{2^*}(\Omega)$ , con  $2^* = \frac{2N}{N-2} = 6$ . Dal momento che  $6 > \frac{3}{2} = \frac{N}{2}$ , dal teorema di Stampacchia applicato a (5) con  $f = \lambda_1 \varphi_1$  si ha subito che  $\varphi_1$  è in  $L^\infty(\Omega)$ . Se  $N = 4$ , allora  $\varphi_1$  è in  $L^4(\Omega)$ , ed essendo  $4 > 2 = \frac{N}{2}$  si ha nuovamente  $\varphi_1$  in  $L^\infty(\Omega)$ , ed analogamente per  $N = 5$ . Se  $N = 6$ , invece,  $\varphi_1$  è in  $L^3(\Omega)$ , e  $3 = \frac{N}{2}$ . Per il secondo risultato di Stampacchia (sempre applicato con  $f = \lambda_1 \varphi_1$ ), però, essendo  $\varphi_1$  appartenente ad esempio a  $L^2(\Omega)$  si ha che  $\varphi_1$  appartiene a  $L^{2^{**}}$ , con  $2^{**} = 6 > 3 = \frac{N}{2}$ . Applicando ora il primo risultato di Stampacchia, si trova che  $\varphi_1$  appartiene a  $L^\infty(\Omega)$  anche se  $N = 6$ . In dimensione maggiore si può ripetere lo stesso procedimento (più è alta la dimensione, più volte lo si dovrà ripetere), trovando che, in dimensione qualsiasi,  $\varphi_1$  è in  $L^\infty(\Omega)$ . A questo punto si usa il teorema di De Giorgi per provare che  $\varphi_1$  è hölderiana e, da qui, i risultati classici per dimostrare che  $\varphi_1$  è  $C^{2,\alpha}(\Omega)$  e poi  $C^{4,\alpha}(\Omega)$  e poi ... e poi  $C^\infty(\Omega)$  e poi analitica.

Questo metodo, detto di *bootstrap*, funziona tutte le volte (o quasi...) in cui ci si trova a che fare con un'equazione ellittica con la soluzione "da una parte e dall'altra" dell'uguale.

Sappiamo allora risolvere (1) per  $\lambda < \lambda_1$  (qualsiasi sia  $f$ ) e per  $\lambda = \lambda_1$  (se  $f \equiv 0$ ). Cosa possiamo dire se  $\lambda = \lambda_1$  e  $f \neq 0$ ? Supponiamo che esista una soluzione  $u$ : scegliendo  $\varphi_1$  come funzione test nell'equazione per  $u$  e  $u$  come funzione test nell'equazione per  $\varphi_1$ , abbiamo

$$\int_{\Omega} \nabla u \cdot \nabla \varphi_1 = \lambda_1 \int_{\Omega} u \varphi_1 + \int_{\Omega} f \varphi_1,$$

e

$$\int_{\Omega} \nabla u \cdot \nabla \varphi_1 = \lambda_1 \int_{\Omega} u \varphi_1,$$

da cui si ricava che deve essere

$$\int_{\Omega} f \varphi_1 = 0.$$

Tale condizione (di ortogonalità in  $L^2(\Omega)$ ) è quindi necessaria per l'esistenza di una soluzione. Per mostrare che è anche sufficiente, consideriamo innanzitutto

$$\lambda_2 = \inf \left\{ \int_{\Omega} |\nabla u|^2, u \in H_0^1(\Omega), \int_{\Omega} u^2 = 1, \int_{\Omega} u \varphi_1 = 0 \right\}.$$

Si può dimostrare (come prima) che  $\lambda_2$  è un minimo e che si ha  $\lambda_2 > \lambda_1$ . Scrivendo l'equazione per il minimo si trova una soluzione  $\varphi_2$  del problema

$$(6) \quad \begin{cases} -\Delta \varphi_2 = \lambda_2 \varphi_2 & \text{in } \Omega, \\ \varphi_2 \not\equiv 0 & \text{in } \Omega, \\ \varphi_2 = 0 & \text{su } \partial\Omega, \end{cases}$$

soluzione che possiamo pensare normalizzata in  $L^2(\Omega)$ . Chiaramente perdiamo la positività ( $\varphi_2$  dovendo essere ortogonale a  $\varphi_1$  deve per forza cambiare segno), ma non la limitatezza (la tecnica di *bootstrap* è ancora applicabile). Lo spazio  $E_2$  di tutte le soluzioni di (6) si dimostra avere dimensione finita (ma, in generale, maggiore o uguale ad 1).

Consideriamo ora il funzionale

$$J(u) = \frac{1}{2} \int_{\Omega} |\nabla u|^2 - \frac{\lambda_1}{2} \int_{\Omega} u^2 - \int_{\Omega} f u, \quad u \in H_0^1(\Omega), \int_{\Omega} u \varphi_1 = 0.$$

Si verifica facilmente che  $J$  è debolmente semicontinuo inferiormente e che è coercitivo su  $E_1^\perp$ , dato che

$$\int_{\Omega} |\nabla u|^2 \geq \lambda_2 \int_{\Omega} u^2, \quad \forall u \in E_1^\perp,$$

e  $\lambda_2 > \lambda_1$ . Se ne deduce che  $J$  ammette minimo su  $E_1^\perp$ , e che tale minimo  $v$  risolve

$$\begin{cases} -\Delta v = \lambda_1 v + f & \text{in } \Omega, \\ v = 0 & \text{su } \partial\Omega, \end{cases}$$

in  $E_1^\perp$ , nel senso che  $v$  appartiene a  $E_1^\perp$  e

$$\int_{\Omega} \nabla v \cdot \nabla w = \lambda_1 \int_{\Omega} v w + \int_{\Omega} f w, \quad \forall w \in E_1^\perp.$$

Sia ora  $z$  in  $H_0^1(\Omega)$ . Possiamo sempre scrivere  $z = t \varphi_1 + w$ , con  $w$  in  $E_1^\perp$  e  $t$  in  $\mathbb{R}$ . Scegliendo allora  $w = z - t \varphi_1$  come funzione test si trova

$$\int_{\Omega} \nabla v \cdot \nabla (z - t \varphi_1) = \lambda_1 \int_{\Omega} v (z - t \varphi_1) + \int_{\Omega} f (z - t \varphi_1).$$

Essendo  $v$  ed  $f$  in  $E_1^\perp$ , si ha

$$\int_{\Omega} \nabla v \nabla \varphi_1 = \int_{\Omega} v \varphi_1 = \int_{\Omega} f \varphi_1 = 0,$$

e quindi

$$\int_{\Omega} \nabla v \cdot \nabla z = \lambda_1 \int_{\Omega} v z + \int_{\Omega} f z, \quad \forall z \in H_0^1(\Omega),$$

cosicché  $v$  risolve (1) con  $\lambda = \lambda_1$ . Ovviamente anche  $v + s \varphi_1$  risolve la stessa equazione, che ha quindi infinite soluzioni.

Il procedimento può allora continuare, definendo  $\lambda_3$  come

$$\lambda_3 = \min \left\{ \int_{\Omega} |\nabla u|^2, u \in (E_1 \oplus E_2)^\perp, \int_{\Omega} u^2 = 1 \right\},$$

e determinando  $\varphi_3$  ed  $E_3$ . Alla fine si ha il seguente risultato.

**TEOREMA 1.** *Esiste una successione  $\lambda_n$  (autovalori) crescente e divergente di numeri reali positivi tale che:*

- Per ogni  $n$  in  $\mathbb{N}$  esiste almeno una soluzione non identicamente nulla (autofunzione) di

$$\begin{cases} -\Delta \varphi_n = \lambda_n \varphi_n & \text{in } \Omega, \\ \varphi_n = 0 & \text{su } \partial\Omega. \end{cases}$$

- $\lambda_1$  è la costante di Poincaré in  $\Omega$ .
- L'insieme delle soluzioni della precedente equazione è uno spazio vettoriale  $E_n$  (autospatio) di dimensione finita, fatto di funzioni in  $L^\infty(\Omega)$ . Lo spazio  $E_1$  ha dimensione 1 e ogni funzione di  $E_1$  ha segno costante in  $\Omega$ .
- Se  $\varphi$  appartiene ad  $E_n$  e  $\psi$  appartiene ad  $E_m$  (con  $n \neq m$ ), allora  $\varphi$  e  $\psi$  sono ortogonali.
- Si ha

$$H_0^1(\Omega) = \bigoplus_{n=1}^{+\infty} E_n.$$

- Se  $\lambda \neq \lambda_n$  per ogni  $n$  in  $\mathbb{N}$ , il problema (1) ha una ed una sola soluzione per ogni  $f$  in  $L^2(\Omega)$ .
- Se  $\lambda = \lambda_n$  per qualche  $n$  in  $\mathbb{N}$ , il problema (1) ha soluzione se e solo se  $f$  in  $L^2(\Omega)$  appartiene a  $E_n^\perp$ ; in tal caso, esiste un'unica soluzione di (1) in  $E_n^\perp$ .

Una volta dimostrato che  $H_0^1(\Omega)$  si scrive come somma diretta degli  $E_n$ , le ultime due affermazioni del teorema sono facili da dimostrare.

Sia infatti  $f$  in  $L^2(\Omega)$ , che scriviamo

$$f = \sum_{n=1}^{+\infty} \beta_n \varphi_n, \quad \beta_n = \int_{\Omega} f \varphi_n.$$

Cercando una soluzione di (1) della forma

$$u = \sum_{n=1}^{+\infty} \alpha_n \varphi_n,$$

e ricordando che  $-\Delta \varphi_n = \lambda_n \varphi_n$  per ogni  $n$ , si arriva a

$$\sum_{n=1}^{+\infty} ((\lambda_n - \lambda) \alpha_n - \beta_n) \varphi_n = 0,$$

da cui (se  $\lambda$  non è un autovalore) si ricava

$$\alpha_n = \frac{\beta_n}{\lambda_n - \lambda},$$

mentre se  $\lambda = \lambda_n$  è un autovalore si ha soluzione scegliendo  $\alpha_n = 0$  se e solo se  $\beta_n = 0$  (e quindi  $f$  è in  $E_n^\perp$ ).

#### PRINCIPIO DI MASSIMO

Sappiamo già che se  $\lambda = 0$  e se  $f \geq 0$ , allora la soluzione di (1) è non negativa. Si dimostra facilmente che se tale proprietà è ancora vera se  $\lambda < 0$ . Cosa accade se  $\lambda > 0$ ? Iniziamo con il supporre  $\lambda \neq \lambda_1$ , dato che se  $\lambda = \lambda_1$  nessuna funzione  $f \geq 0$  può essere ortogonale a  $\varphi_1$  (che è positiva anch'essa).

Come primo caso, consideriamo  $\lambda < \lambda_1$ , e sia  $u$  l'unica soluzione di (1). Scegliendo  $u_-$  come funzione test, otteniamo

$$-\int_{\Omega} \nabla u_- \cdot \nabla u_- = -\lambda \int_{\Omega} u_-^2 + \int_{\Omega} f u_-.$$

Dal momento che (per definizione di  $\lambda_1$ )

$$\int_{\Omega} \nabla u_- \cdot \nabla u_- \geq \lambda_1 \int_{\Omega} u_-^2,$$

si ha

$$0 \leq \int_{\Omega} f u_- \leq (\lambda - \lambda_1) \int_{\Omega} u_-^2 \leq 0,$$

da cui si ottiene  $u_- = 0$ , e quindi  $u \geq 0$ . Pertanto, il principio di massimo vale se  $\lambda < \lambda_1$ .

Ebbene, questo è l'unico caso in cui il principio di massimo è valido in generale. Se  $\lambda > \lambda_1$  si può dimostrare che non vale, ed anzi, se  $\lambda$  è maggiore di  $\lambda_1$  ma è vicino a  $\lambda_1$ , vale il cosiddetto *anti-principio*



di massimo: se  $f \geq 0$ , allora la soluzione  $u$  di (1) è negativa. Che tale fatto possa essere vero si vede facilmente scegliendo  $f = \varphi_1$ , cui corrisponde la soluzione  $u = \varphi_1/(\lambda_1 - \lambda)$ , che è negativa se  $\lambda > \lambda_1$ .

Data l'importanza di  $\lambda_1$  ai fini del principio del massimo, e dal momento che  $\lambda_1$  dipende da  $\Omega$  (a differenza, ad esempio, della costante di Sobolev, che dipende solo dalla dimensione), può essere interessante chiedersi come il primo autovalore dipenda dalla “taglia” di  $\Omega$ .

Per capire cosa succede, consideriamo l'esempio delle sfere di raggio  $r$ . Chiamiamo  $\lambda_r$  il primo autovalore in  $B_r(0)$  e  $\varphi_r \geq 0$  la corrispondente prima autofunzione:

$$\begin{cases} -\Delta\varphi_r = \lambda_r \varphi_r & \text{in } B_r(0), \\ \varphi_r = 0 & \text{su } \partial B_r(0). \end{cases}$$

Definendo  $v(x) = \varphi_r(rx)$  per  $x$  in  $B_1(0)$ , si ha

$$-\Delta v(x) = -r^2 \Delta \varphi_r(rx) = r^2 \lambda_r \varphi_r(rx) = r^2 \lambda_r v(x).$$

Se ne deduce che  $v(x)$  è un'autofunzione del Laplaciano in  $B_1(0)$ , con autovalore  $\lambda_v = r^2 \lambda_r$ . Dal momento che  $v$  è non negativa, e che solo la prima autofunzione è non negativa, si ha che  $\lambda_v = \lambda_1$ , e che  $v = \alpha \varphi_1$ , con  $\alpha > 0$  e  $\varphi_1$  la prima autofunzione del Laplaciano in  $B_1(0)$ . Si ha allora che  $\lambda_1 = r^2 \lambda_r$ , e quindi che

$$\lambda_r = \frac{\lambda_1}{r^2}.$$

Pertanto, più piccolo è il raggio, più grande è il primo autovalore (e quindi è maggiore l'intervallo dei valori di  $\lambda$  per i quali vale il principio del massimo).

In generale, se  $\Omega_1 \subset \Omega_2$  sono due aperti, allora  $\lambda_1(\Omega_1) \geq \lambda_1(\Omega_2)$ . Si ha infatti che la prima autofunzione  $\varphi_{1,\Omega_1}$  di  $\Omega_1$ , prolungata a zero in  $\Omega_2 \setminus \Omega_1$ , appartiene a  $H_0^1(\Omega_2)$  ed ha norma 1 in  $L^2(\Omega_2)$ . Pertanto

$$\lambda_1(\Omega_1) = \int_{\Omega_1} |\nabla \varphi_{1,\Omega_1}|^2 = \int_{\Omega_2} |\nabla \varphi_{1,\Omega_1}|^2 \geq \lambda_1(\Omega_2).$$

Da questi risultati segue che se  $\Omega \subset B_r(0)$ , allora  $\lambda_1(\Omega) \geq \lambda_r = \frac{\lambda_1}{r^2}$ . Se  $r$  è piccolo, allora il primo autovalore di  $\Omega$  è grande ed è “più facile” che valga il principio di massimo.

#### SIMMETRIA DELLE SOLUZIONI

Il fatto che se il dominio è piccolo allora vale il principio di massimo è il primo caso incontrato in cui la “taglia” di  $\Omega$  influisce sulle proprietà qualitative delle soluzioni. Il secondo — ben più famoso — è un risultato di simmetria delle soluzioni dovuto a Gidas, Ni e Nirenberg.

Il teorema è il seguente.

**TEOREMA 2.** Sia  $\Omega = B_1(0)$  e sia  $f : \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}$  una funzione lipschitziana. Sia  $u$  una soluzione (classica) di

$$\begin{cases} -\Delta u = f(u) & \text{in } \Omega, \\ u > 0 & \text{in } \Omega, \\ u = 0 & \text{su } \partial\Omega. \end{cases}$$

Allora  $u(x) = u(|x|)$  ed  $u$  è decrescente (come funzione di  $|x|$ ).

*Dimostrazione.* Per semplicità, supponiamo di essere in  $\mathbb{R}^2$  (la dimostrazione è analoga in dimensione maggiore di 2). Dette  $(x, y)$  le variabili, sia  $-1 < \lambda \leq 0$  e sia  $r_\lambda$  la retta  $x = \lambda$ . Definiamo

$$\Omega_\lambda = \{(x, y) \in \mathbb{R}^2 : x \geq \lambda, (2\lambda - x, y) \in \Omega\},$$

e definiamo

$$\tilde{u}(x, y) = u(2\lambda - x, y), \quad (x, y) \in \Omega_\lambda.$$

Considerando  $u$  e  $\tilde{u}$  su  $\overline{\Omega}_\lambda$ , abbiamo  $u = \tilde{u}$  se  $x = \lambda$ , mentre sulla

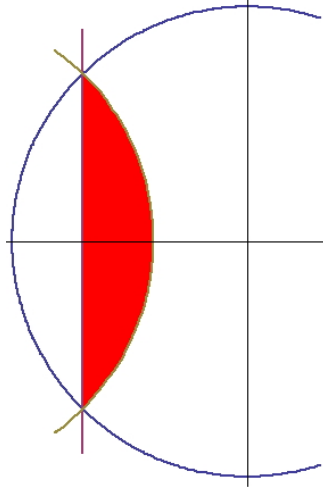


FIGURA 1.  $\Omega_\lambda$  è la zona colorata di rosso

parte di frontiera di  $\Omega_\lambda$  “proveniente” dalla frontiera di  $\Omega$  abbiamo  $u > 0$  (per ipotesi) e  $\tilde{u} = 0$  (dato che  $u$  è zero sulla frontiera di  $\Omega$ ). Siccome derivando due volte  $\tilde{u}$  rispetto ad  $x$  il segno cambia due volte, abbiamo

$$-\Delta u = f(u) \text{ in } \Omega_\lambda, \quad -\Delta \tilde{u} = f(\tilde{u}) \text{ in } \Omega_\lambda,$$

e quindi, detta  $w_\lambda = u - \tilde{u}$ , si ha

$$-\Delta w_\lambda = f(u) - f(\tilde{u}) = \frac{f(u) - f(\tilde{u})}{u - \tilde{u}} w_\lambda = g w_\lambda, \text{ in } \Omega_\lambda,$$

dove

$$g(x, y) = \frac{f(u(x, y)) - f(\tilde{u}(x, y))}{u(x, y) - \tilde{u}(x, y)}$$

è una funzione limitata essendo  $f$  lipschitziana. In sostanza si ha

$$\begin{cases} -\Delta w_\lambda = g w_\lambda & \text{in } \Omega_\lambda, \\ w_\lambda \geq 0 & \text{su } \partial\Omega_\lambda. \end{cases}$$

Se  $\lambda$  è sufficientemente vicino a  $-1$ , il primo autovalore di  $\Omega_\lambda$  è maggiore della costante di lipschitzianità di  $f$  ( $\Omega_\lambda$  si può infatti racchiudere in una sfera di raggio  $r$  sufficientemente piccolo), cosicché il principio di massimo è valido in  $\Omega_\lambda$ . Se ne deduce che  $w_\lambda > 0$  in  $\Omega_\lambda$  se  $\lambda$  è “vicino” a  $-1$ , e quindi

$$u(x, y) > \tilde{u}(x, y) = u(2\lambda - x, y), \quad (x, y) \in \Omega_\lambda.$$

Definiamo allora

$$E = \{-1 < \lambda \leq 0 : w_\mu(x, y) > 0 \text{ in } \Omega_\mu \text{ per ogni } -1 < \mu \leq \lambda\}.$$

Grazie a quanto abbiamo appena detto,  $E$  è non vuoto, e quindi

$$-1 < \Lambda = \sup E \leq 0.$$

Se  $\Lambda < 0$ , usando il fatto che  $w_\mu > 0$  per ogni  $\mu < \Lambda$ , si dimostra (usando nuovamente il principio di massimo) che  $w_{\Lambda+\varepsilon} > 0$  per ogni  $\varepsilon$  tale che  $\Lambda + \varepsilon \leq 0$ , arrivando così ad un assurdo. Se ne deduce che  $\Lambda = 0$  (lo stesso ragionamento non si può ripetere perché se  $\lambda > 0$  si ha che  $\Omega_\lambda$  non è più contenuto in  $\Omega$ ), e quindi che

$$u(x, y) > u(2\lambda - x, y) \text{ in } \Omega_\lambda \quad \forall \lambda < 0.$$

Facendo tendere  $\lambda$  a zero, si ottiene  $u(x, y) \geq u(-x, y)$  per ogni  $(x, y)$  in  $\Omega_0$  (e  $\Omega_0$  è il semicerchio).

Ripetendo il discorso con  $\lambda > 0$  (e riflettendo  $\Omega$  a sinistra della retta  $x = \lambda$ ) si ottiene  $u(x, y) \leq u(-x, y)$  per ogni  $(x, y)$  in  $\Omega_0$ , e quindi  $u(x, y) = u(-x, y)$  per ogni  $(x, y)$  in  $\Omega$ .

La stessa tecnica si può ripetere considerando una qualsiasi direzione del piano: se  $r$  è la retta passante per l'origine avente tale direzione, la  $u$  è simmetrica a sinistra ed a destra di tale retta (dato che  $\Omega$  viene diviso in due metà speculari).

Siano ora  $P = (0, r)$  (con  $0 < r < 1$ ), e sia  $Q$  un altro punto posto a distanza  $r$  dall'origine. Considerando la bisettrice dell'angolo  $OPQ$ ,  $P$  e  $Q$  sono simmetrici rispetto ad essa, e quindi  $u(P) = u(Q)$ .

Abbiamo così dimostrato che se  $x^2 + y^2 = r^2$ , allora  $u(x, y) = u(0, r)$ , e quindi  $u$  è radiale. Il fatto che sia decrescente segue dal fatto che se  $r_1 > r_2$  allora  $(0, r_1)$  e  $(0, r_2)$  sono simmetrici rispetto alla retta  $y = \frac{r_1+r_2}{2}$  e quindi  $u(0, r_2) > u(0, r_1)$ .  $\square$

Si noti che il metodo, detto del *moving plane*, di far muovere la retta  $x = \lambda$  verso destra funziona finché l'insieme  $\Omega_\lambda$  è contenuto in  $\Omega$ , dato che in questo caso è possibile confrontare  $u$  con la sua riflessa. Se, quindi,  $\Omega$  non è una sfera, ma ad esempio un'ellisse, si può spostare la retta  $x = \lambda$  fino a  $\lambda = 0$ , e la retta  $y = \lambda$  fino a  $\lambda = 0$ , ma non altre rette, dato che l'ellisse manca di simmetria in altre direzioni. In ogni caso, si riesce a dimostrare che  $u$  è simmetrica rispetto agli assi, ovvero che la soluzione eredita la simmetria dell'insieme.

L'importanza di tale teorema è chiara: se  $\Omega = B_1(0)$ , il problema di risolvere l'equazione

$$\begin{cases} -\Delta u = f(u) & \text{in } \Omega, \\ u > 0 & \text{in } \Omega, \\ u = 0 & \text{su } \partial\Omega, \end{cases}$$

viene ricondotto al problema di risolvere l'equazione differenziale ordinaria

$$-\frac{1}{r^{N-1}} (r^{N-1} u'(r))' = f(u(r)), \quad u(1) = 0, \quad u'(0) = 0.$$

### EQUAZIONI SUBLINEARI

In questo e nel prossimo paragrafo studieremo l'esistenza di soluzioni positive per equazioni ellittiche della forma

$$\begin{cases} -\Delta u = g(u) & \text{in } \Omega, \\ u > 0 & \text{in } \Omega, \\ u = 0 & \text{su } \partial\Omega, \end{cases}$$

nei casi particolari in cui  $g(s) = s^\theta$  (con  $0 < \theta < 1$ ) e  $g(s) = s^p$  (con  $p > 1$ ). Prima di affrontare lo studio del primo dei due casi, cerchiamo di capire perché è ragionevole aspettarsi soluzioni. O, meglio, perché per determinate funzioni  $g$  (ad esempio  $g(s) = \lambda e^s$  con  $\lambda$  grande) il problema possa non avere soluzione.

Esattamente come nel caso  $g(s) = \lambda_1 s + f(x)$ , scegliamo  $\varphi_1$  come funzione test nel problema risolto da  $u$  e viceversa. Otteniamo

$$\int_{\Omega} g(u) \varphi_1 = \int_{\Omega} \nabla u \cdot \nabla \varphi_1 = \int_{\Omega} \nabla \varphi_1 \cdot \nabla u = \lambda_1 \int_{\Omega} u \varphi_1,$$

da cui si deduce

$$\int_{\Omega} [g(u) - \lambda_1 u] \varphi_1 = 0.$$

Se abbiamo  $g(s) \geq \lambda_1(s)$  per ogni  $s \geq 0$  (o, equivalentemente,  $g(s) \leq \lambda_1(s)$  per ogni  $s \geq 0$ ), è allora chiaro che l'identità precedente non può essere soddisfatta: il problema non ha alcuna soluzione positiva.

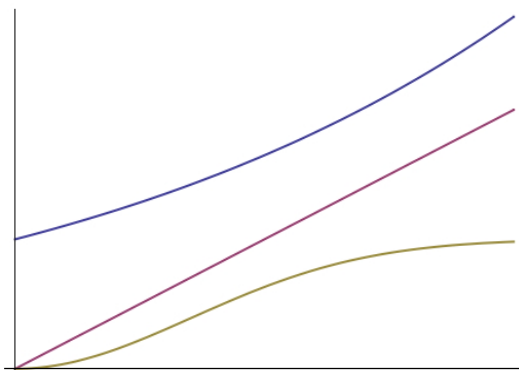


FIGURA 2. Due funzioni per le quali non c'è esistenza

Nel caso in cui  $g(s)$  sia  $s^\theta$  (ovvero  $s^p$ ), la retta  $\lambda_1 s$  taglia il grafico di  $g$ .

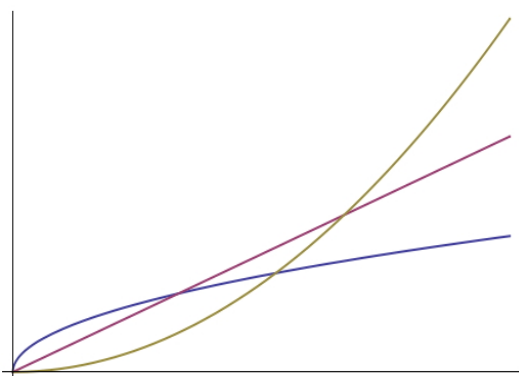


FIGURA 3. Due funzioni per le quali potrebbe esserci esistenza

Questo fatto non vuol dire che esistono di sicuro soluzioni del problema, anche se è spesso vero che il numero delle volte in cui la retta  $\lambda_1 s$  taglia il grafico di  $g$  dà un'informazione sul numero di soluzioni positive del corrispondente problema.

Questo è il caso per l'equazione

$$(7) \quad \begin{cases} -\Delta u = u^\theta & \text{in } \Omega, \\ u > 0 & \text{in } \Omega, \\ u = 0 & \text{su } \partial\Omega, \end{cases}$$

con  $0 < \theta < 1$ . Per dimostrare che (7) ammette almeno una soluzione, consideriamo il seguente funzionale

$$I(u) = \frac{1}{2} \int_{\Omega} |\nabla u|^2 - \frac{1}{\theta + 1} \int_{\Omega} u_+^{\theta+1}, \quad u \in H_0^1(\Omega).$$

Osserviamo che  $I$  è ben definito (essendo  $\theta + 1 < 2$ ) e che è debolmente semicontinuo inferiormente (sempre perché, essendo  $\theta + 1 < 2$ , l'immersione di  $H_0^1(\Omega)$  in  $L^{\theta+1}(\Omega)$  è compatta). Si ha poi, per le disuguaglianze di Hölder e Poincaré,

$$I(u) \geq \frac{1}{2} \int_{\Omega} |\nabla u|^2 - \frac{|\Omega|^{1-\frac{\theta+1}{2}}}{\theta + 1} \left( \int_{\Omega} u_+^2 \right)^{\frac{\theta+1}{2}} \geq C_1 \|u\|_{H_0^1(\Omega)}^2 - C_2 \|u\|_{H_0^1(\Omega)}^{\theta+1}.$$

Essendo  $\theta + 1 < 2$ ,  $I(u)$  diverge positivamente se la norma di  $u$  in  $H_0^1(\Omega)$  diverge, e quindi  $I$  è coercitivo. Si ottiene così l'esistenza di un minimo  $u$  per  $I$ , minimo che risolve

$$\begin{cases} -\Delta u = u_+^\theta & \text{in } \Omega, \\ u = 0 & \text{su } \partial\Omega. \end{cases}$$

Dal momento che  $u_+^\theta$  è non negativa, il principio del massimo implica che  $u$  è non negativa. Pertanto, essendo  $u_+ \equiv u$ , si ha

$$\begin{cases} -\Delta u = u^\theta & \text{in } \Omega, \\ u \geq 0 & \text{in } \Omega, \\ u = 0 & \text{su } \partial\Omega. \end{cases}$$

Si noti che per dimostrare che  $I$  è ben definito, che  $I$  è debolmente semicontinuo inferiormente, e che  $I$  è coercitivo, abbiamo usato solo il fatto che  $s^{\theta+1}$  cresce all'infinito meno di  $s^2$  (volendo, che  $s^\theta$  è minore di  $\lambda_1 s$  all'infinito).

Abbiamo trovato la nostra soluzione? Non necessariamente: la funzione  $u \equiv 0$  risolve lo stesso problema, e noi stiamo cercando soluzioni non banali. Come possiamo essere sicuri che il punto di minimo  $u$  di  $I$  non sia la funzione nulla? Calcoliamo  $I(t\varphi_1)$ : otteniamo

$$I(t\varphi_1) = \frac{t^2}{2} \int_{\Omega} |\nabla \varphi_1|^2 - \frac{t^{\theta+1}}{\theta + 1} \int_{\Omega} \varphi_1^{\theta+1} = C_1 t^2 - C_2 t^{\theta+1}.$$

Dal momento che  $\theta + 1 < 2$ , si ha  $C_1 t^2 - C_2 t^{\theta+1} < 0$  per  $t$  sufficientemente vicino a zero. Pertanto, il valore minimo di  $I$  è strettamente negativo. Essendo  $I(0) = 0$ ,  $u \equiv 0$  non può essere il minimo, e quindi la soluzione trovata non è identicamente nulla.

Si noti che per dimostrare che il minimo non è banale abbiamo usato il fatto che  $s^{\theta+1}$  è maggiore di  $s^2$  vicino a zero (volendo, che  $s^\theta$  è maggiore di  $\lambda_1 s$  per  $s$  tendente a zero).

### EQUAZIONI SUPERLINEARI

Molto differente dal caso  $g(s) = s^\theta$  (con  $0 < \theta < 1$ ) è il caso in cui  $g(s) = s^p$  (con  $p > 1$ ). Anche in questo caso la retta  $\lambda_1 s$  interseca il grafico di  $g$  per cui sembrerebbe che ci si possa aspettare l'esistenza di soluzioni.

Come nel caso sublineare, proviamo l'approccio funzionale e definiamo

$$I(u) = \frac{1}{2} \int_{\Omega} |\nabla u|^2 - \frac{1}{p+1} \int_{\Omega} u_+^{p+1}, \quad u \in H_0^1(\Omega).$$

Chiaramente  $I$  non è ben definito per ogni valore di  $p$ : deve essere, infatti,  $p+1 \leq 2^* = \frac{2N}{N-2}$ , ovvero  $p \leq \frac{N+2}{N-2}$ . Se  $p$  è più grande, non è detto che una funzione  $u$  in  $H_0^1(\Omega)$  appartenga ad  $L^{p+1}(\Omega)$ . Fatta questa restrizione, ci chiediamo se  $I$  sia debolmente semicontinuo inferiormente. La risposta è affermativa, ma  $p$  non può essere uguale a  $\frac{N+2}{N-2}$ , dato che l'immersione di  $H_0^1(\Omega)$  in  $L^{2^*}(\Omega)$  non è compatta. Per cui  $I$  è debolmente semicontinuo inferiormente se e solo se  $p < \frac{N+2}{N-2}$ . Per tali valori di  $p$ ,  $I$  è coercitivo? No: se, infatti, calcoliamo  $I(t\varphi_1)$  per  $t > 0$ , abbiamo

$$I(t\varphi_1) = \frac{t^2}{2} \int_{\Omega} |\nabla \varphi_1|^2 - \frac{t^{p+1}}{p+1} \int_{\Omega} \varphi_1^{p+1} = C_1 t^2 - C_2 t^{p+1}.$$

Essendo  $p+1 > 2$ , si ha

$$\lim_{t \rightarrow +\infty} I(t\varphi_1) = -\infty,$$

cosicché  $I$  non solo non è coercitivo, ma è anche illimitato inferiormente. D'altra parte, se  $t < 0$  si ha

$$I(t\varphi_1) = \frac{t^2}{2} \int_{\Omega} |\nabla \varphi_1|^2,$$

e quindi  $I$  è illimitato superiormente. Cosa fare?

Come già nel caso lineare, tentiamo la minimizzazione vincolata: definiamo

$$m = \inf \left\{ \int_{\Omega} |\nabla u|^2, \quad u \in H_0^1(\Omega), \quad \int_{\Omega} u^{p+1} = 1 \right\}.$$

Se  $p < \frac{N+2}{N-2}$  si vede facilmente (usando la compattezza dell'immersione di  $H_0^1(\Omega)$  in  $L^{p+1}(\Omega)$ ) che  $m$  è un minimo, raggiunto in corrispondenza di una funzione  $v \neq 0$ . Scrivendo l'equazione risolta da  $v$ , otteniamo

$$\begin{cases} -\Delta v = m |v|^{p-1} v & \text{in } \Omega, \\ v = 0 & \text{su } \partial\Omega. \end{cases}$$

Ponendo  $u = m^{\frac{1}{p-1}} v$ , si verifica facilmente che  $u$  soddisfa l'equazione

$$\begin{cases} -\Delta u = |u|^{p-1} u & \text{in } \Omega, \\ u = 0 & \text{su } \partial\Omega, \end{cases}$$

e  $u \neq 0$ . Ragionando come nel caso lineare, si vede che si può scegliere  $u$  di segno costante, ottenendo così una soluzione di

$$(8) \quad \begin{cases} -\Delta u = u^p & \text{in } \Omega, \\ u > 0 & \text{in } \Omega, \\ u = 0 & \text{su } \partial\Omega. \end{cases}$$

Cosa succede nel caso  $p \geq \frac{N+2}{N-2}$ ? Per dimostrare che in generale non esiste soluzione abbiamo bisogno di un risultato preliminare (importante di per sé).

**TEOREMA 3** (Identità di Pohozaev). *Sia  $u$  una soluzione di*

$$\begin{cases} -\Delta u = g(u) & \text{in } \Omega, \\ u \geq 0 & \text{in } \Omega, \\ u = 0 & \text{su } \partial\Omega. \end{cases}$$

*Allora, detta  $G(s)$  la primitiva di  $g$  nulla in zero, si ha*

$$(9) \quad \int_{\Omega} \left[ \left(1 - \frac{N}{2}\right) g(u) u + N G(u) \right] = \frac{1}{2} \int_{\partial\Omega} |\nabla u|^2 (x \cdot \nu) d\sigma,$$

*Dimostrazione.* Moltiplichiamo l'equazione per  $x \cdot \nabla u$  ed integriamo (si noti che tale funzione non è nulla sulla frontiera di  $\Omega$ , per cui compariranno dei termini di bordo). Si ha

$$(A) = \int_{\Omega} -\operatorname{div}(\nabla u) x \cdot \nabla u = \int_{\Omega} g(u) x \cdot \nabla u = (B).$$

Si ha, usando il teorema della divergenza,

$$\begin{aligned} (B) &= \int_{\Omega} x \cdot \nabla G(u) = \int_{\Omega} [\operatorname{div}(x G(u)) - \operatorname{div}(x) G(u)] \\ &= \int_{\partial\Omega} G(u) x \cdot \nu d\sigma - N \int_{\Omega} G(u) = -N \int_{\Omega} G(u), \end{aligned}$$



essendo  $G(u) = 0$  su  $\partial\Omega$  e  $\operatorname{div}(x) = N$ . Prima di lavorare con (A), eseguiamo alcuni calcoli:

$$\operatorname{div}(\nabla u) x \cdot \nabla u = \operatorname{div}((x \cdot \nabla u) \nabla u) - \nabla(x \cdot \nabla u) \cdot \nabla u.$$

Ora

$$\begin{aligned} \nabla(x \cdot \nabla u) \cdot \nabla u &= \sum_{i=1}^N \frac{\partial}{\partial x_i} \left( \sum_{j=1}^N x_j \frac{\partial u}{\partial x_j} \right) \frac{\partial u}{\partial x_i} \\ &= \sum_{i=1}^N \sum_{j=1}^N \left( \delta_{ij} \frac{\partial u}{\partial x_j} + x_j \frac{\partial^2 u}{\partial x_i \partial x_j} \right) \frac{\partial u}{\partial x_i} \\ &= \sum_{i=1}^N \left| \frac{\partial u}{\partial x_i} \right|^2 + \sum_{j=1}^N x_j \sum_{i=1}^N \frac{\partial^2 u}{\partial x_i \partial x_j} \frac{\partial u}{\partial x_i} \\ &= \sum_{i=1}^N \left| \frac{\partial u}{\partial x_i} \right|^2 + \frac{1}{2} \sum_{j=1}^N x_j \frac{\partial}{\partial x_j} \sum_{i=1}^N \left| \frac{\partial u}{\partial x_i} \right|^2 \\ &= |\nabla u|^2 + \frac{1}{2} x \cdot \nabla(|\nabla u|^2) \\ &= |\nabla u|^2 + \frac{1}{2} \operatorname{div}(x |\nabla u|^2) - \frac{1}{2} \operatorname{div}(x) |\nabla u|^2 \\ &= \left( 1 - \frac{N}{2} \right) |\nabla u|^2 + \frac{1}{2} \operatorname{div}(x |\nabla u|^2). \end{aligned}$$

Pertanto,

$$\operatorname{div}(\nabla u) x \cdot \nabla u = \operatorname{div}((x \cdot \nabla u) \nabla u) - \left( 1 - \frac{N}{2} \right) |\nabla u|^2 - \frac{1}{2} \operatorname{div}(x |\nabla u|^2),$$

da cui

$$(A) = - \int_{\partial\Omega} (x \cdot \nabla u) (\nabla u \cdot \nu) d\sigma + \frac{1}{2} \int_{\partial\Omega} |\nabla u|^2 (x \cdot \nu) d\sigma + \left( 1 - \frac{N}{2} \right) \int_{\Omega} |\nabla u|^2.$$

Su  $\partial\Omega$  possiamo scrivere

$$\nabla u = (\nabla_{\tau} u, \nabla_{\nu} u),$$

dove con  $\nabla_{\tau}$  abbiamo indicato le derivate sul piano tangente a  $\partial\Omega$  e con  $\nabla_{\nu}$  la derivata normale. Essendo  $u = 0$  su  $\partial\Omega$ , tutte le sue derivate tangenziali sono nulle, e quindi

$$\nabla u = (\nabla u \cdot \nu) \nu \quad \text{su } \partial\Omega.$$

Pertanto, sempre su  $\partial\Omega$ ,

$$|\nabla u|^2 (x \cdot \nu) = |\nabla u \cdot \nu|^2 (x \cdot \nu) = (x \cdot \nabla u) (\nabla u \cdot \nu),$$

e quindi

$$(A) = -\frac{1}{2} \int_{\partial\Omega} |\nabla u|^2 (x \cdot \nu) d\sigma + \left(1 - \frac{N}{2}\right) \int_{\Omega} |\nabla u|^2.$$

Essendo

$$\int_{\Omega} |\nabla u|^2 = \int_{\Omega} g(u) u,$$

si ha allora

$$\int_{\Omega} \left[ \left(1 - \frac{N}{2}\right) g(u) u + NG(u) \right] = \frac{1}{2} \int_{\partial\Omega} |\nabla u|^2 (x \cdot \nu) d\sigma,$$

come volevasi dimostrare.  $\square$

Supponiamo ora che  $\Omega$  sia stellato rispetto all'origine (e quindi  $x \cdot \nu \geq 0$  per ogni  $x$  in  $\partial\Omega$ ) e prendiamo  $g(s) = s^p$ . Essendo  $G(s) = s^{p+1}/(p+1)$ , l'identità di Pohozaev implica

$$\int_{\Omega} \left(1 - \frac{N}{2} + \frac{N}{p+1}\right) u^{p+1} = \frac{1}{2} \int_{\partial\Omega} |\nabla u|^2 (x \cdot \nu) d\sigma \geq 0.$$

Se  $p+1 > \frac{2N}{N-2}$ , la quantità  $1 - \frac{N}{2} + \frac{N}{p+1}$  è negativa, e quindi  $u \equiv 0$ : non esistono soluzioni positive per (8) se  $p > \frac{N+2}{N-2}$ . Se  $p+1 = \frac{2N}{N-2}$  allora la quantità  $1 - \frac{N}{2} + \frac{N}{p+1}$  è nulla, e quindi  $|\nabla u| \equiv 0$  su  $\partial\Omega$ . Questo fatto (assieme all'essere  $u$  soluzione di (8)), implica nuovamente che  $u \equiv 0$ : non esistono soluzioni positive per (8) se  $p = \frac{N+2}{N-2}$ .