

PUNTI CRITICI DI UNA FUNZIONE ARMONICA NEL PIANO, (1)

I risultati ottenuti nel TEOREMA 1 possono essere estesi a situazioni più generali al costo di "impoverire" l'identità (1) ottenuta per i punti critici con una più debole maggiorazione,

Sia $\varphi \in C^0(\partial\Omega)$; se $\partial\Omega = J^+ \cup J^-$ con $J^+ \cap J^- = \emptyset$ in modo che $\varphi \geq 0$ su J^+ e $\varphi \leq 0$ su J^- , indichiamo con $M(J^+)$ il numero di componenti connesse di J^+ che sono sottosistemi propri di una componente connessa di $\partial\Omega$. Poniamo allora M uguale al minimo di $M(J^+)$ al variare di tali decomposizioni J^+, J^- di $\partial\Omega$. Si noti che la definizione di M non cambierebbe se usassimo $M(J^-)$ al posto di $M(J^+)$.

TEOREMA 1. Sia $\Omega \subset \mathbb{R}^2$ un aperto limitato la cui frontiera $\partial\Omega$ è composta da n curve semplici chiuse $\Gamma_1, \dots, \Gamma_n$ di classe $C^{1,\alpha}$. Sia $\alpha: \partial\Omega \rightarrow \mathbb{R}^2$ un campo vettoriale di classe C^1 e di grado

$$D = \frac{1}{2\pi} \Delta_{\partial\Omega}(\arg \alpha).$$

Sia infine $u \in C^1(\bar{\Omega}) \cap C^2(\Omega)$ armonica in Ω e tale che

$$\nabla u \cdot \alpha = \varphi \quad \text{su } \partial\Omega,$$

dove $\varphi \in C^0(\partial\Omega)$,

se M è finito e u non ha punti critici su $\partial\Omega$, allora u ha un numero finito di punti critici in Ω e, indicate con m_1, \dots, m_K le loro molteplicità, risulta:

$$\sum_{k=1}^K m_k \leq M - D,$$

Dim. Introduciamo come di solito la funzione olomorfa $f = u_x - iu_y$ cosicchè

$$\sum_{k=1}^K m_k = \frac{1}{2\pi} \Delta_{\partial\Omega}(\arg f).$$

Sia J^+, J^- una decomposizione di $\partial\Omega$ tale che $M(J^+) = M$. Dato che $\nabla u \cdot \alpha = |\nabla u| |\alpha| \cos(\arg f + \arg \alpha)$, allora

$$|\arg f + \arg \alpha| \leq \frac{\pi}{2} \quad \text{su } J^+,$$

$$|\arg f + \arg(-\alpha)| \leq \frac{\pi}{2} \quad \text{su } J^-.$$

Se Γ_j è una componente connessa di $\partial\Omega$ tutta contenuta in J^+ o in J^- , allora

$$\left| \Delta_{\Gamma_j}(\arg f) + \Delta_{\Gamma_j}(\arg \alpha) \right| = \left| \Delta_{\Gamma_j}(\arg f + \arg \alpha) \right| \leq \pi,$$

Poiché $\frac{1}{2\pi} \Delta_{\Gamma_j}(\arg f + \arg \alpha)$ è intero allora deve essere nullo e quindi

$$\frac{1}{2\pi} \Delta_{\Gamma_j}(\arg f) = -\frac{1}{2\pi} \Delta_{\Gamma_j}(\arg \alpha).$$

Se Γ_j contiene punti di J^+ e J^- , allora contiene lo stesso numero di componenti sia di J^+ che di J^- . Se indichiamo con M_j il numero di componenti di $J^+ \cap \Gamma_j$, allora $\sum_{j=1}^n M_j = M$,

Se γ_+ e γ_- sono due componenti consecutive di $J^+ \cap \Gamma_j$ e $J^- \cap \Gamma_j$, rispettivamente, otteniamo che

$$\left| \frac{1}{2\pi} \Delta_{\gamma_+ \cup \gamma_-}(\arg f) + \frac{1}{2\pi} \Delta_{\gamma_+ \cup \gamma_-}(\arg \alpha) \right| \leq 1$$

e quindi

$$\frac{1}{2\pi} \Delta_{\Gamma_j}(\arg f) \leq -\frac{1}{2\pi} \Delta_{\Gamma_j}(\arg \alpha) + M_j.$$

Sommando infine su j , concludiamo che

$$\sum_{k=1}^K m_k = \frac{1}{2\pi} \Delta_{\partial\Omega}(\arg f) \leq -\frac{1}{2\pi} \Delta_{\partial\Omega}(\arg \alpha) + M = M - D. \quad \square$$

Enunciamo senza dimostrazione il seguente teorema che tratta il caso in cui u possa avere dei punti critici su $\partial\Omega$ al costo di richiedere ipotesi più stringenti sui cambi di segno di φ .

TEOREMA 2. [11] (Teorema 4.2.2)

Siano Ω, α, φ ed u come nel teorema precedente. Si indichi poi con M^+ ed M^- il numero di componenti connesse degli insiemi $I^+ = \{x \in \partial\Omega : \varphi(x) > 0\}$ e $I^- = \{x \in \partial\Omega : \varphi(x) < 0\}$, rispettivamente, che sono sottinsiemi propri di una componente di $\partial\Omega$.

Se $M^+ + M^-$ è finito, allora

$$\sum_{k=1}^K m_k \leq \left[\frac{M^+ + M^-}{2} \right] - D. \quad \square$$

OSSERVAZIONE, Gli stessi teoremi sui punti critici fin qui visti possono essere dimostrati per soluzioni di equazioni ellittiche della forma ③

$$(1) \quad a u_{xx} + 2b u_{xy} + c u_{yy} + d u_x + e u_y = 0 \quad \text{in } \Omega,$$

dove a, b e c sono funzioni lipschitziane in $\bar{\Omega}$ e $d, e \in L^\infty(\Omega)$.
L'equazione si suppone uniformemente ellittica in Ω , richiedendo che

$$ac - b^2 = 1 \quad \text{in } \Omega.$$

Questa estensione fa uso di due risultati della teoria delle funzioni analitiche generalizzate (si veda I. N. Vekua, *Generalized Analytic Functions*, Pergamon Press, Oxford 1962).

Il primo risultato è il principio di uniformizzazione:
esiste un'applicazione quasi-conforme $\tilde{\xi}: \Omega \rightarrow \tilde{\xi}(\Omega)$,
 $\tilde{\xi}(z) = \xi(z) + i\eta(z)$, tale che, se $u(z)$ soddisfa (1), allora
 $U(\xi)$ tale che $u(z) = U(\tilde{\xi}(z))$ è soluzione di

$$(2) \quad \Delta U + P U_\xi + Q U_\eta = 0 \quad \text{in } \tilde{\xi}(\Omega),$$

con $P, Q \in L^\infty(\tilde{\xi}(\Omega))$. La (2) si ricava osservando che

$$\partial_x = \partial_z + \partial_{\bar{z}}, \quad \partial_y = i(\partial_z - \partial_{\bar{z}}),$$

$$\partial_{xx} = \partial_{zz} + 2\partial_{z\bar{z}} + \partial_{\bar{z}\bar{z}}, \quad \partial_{xy} = i(\partial_{z\bar{z}} - \partial_{\bar{z}z}), \quad \partial_{yy} = -\partial_{z\bar{z}} + 2\partial_{\bar{z}z} - \partial_{\bar{z}\bar{z}},$$

e quindi che

$$(3) \quad A u_{z\bar{z}} + 2B u_{z\bar{z}} + \bar{A} u_{\bar{z}\bar{z}} + C u_z + \bar{C} u_{\bar{z}} = 0,$$

dove

$$A = a - c + 2ib, \quad B = a + c, \quad C = d + ie.$$

Ai questo punto si calcola:

$$u_z = U_{\tilde{\xi}} \tilde{\xi}_z + U_{\bar{\tilde{\xi}}} \bar{\tilde{\xi}}_z, \quad u_{\bar{z}} = U_{\tilde{\xi}} \tilde{\xi}_{\bar{z}} + U_{\bar{\tilde{\xi}}} \bar{\tilde{\xi}}_{\bar{z}},$$

$$u_{zz} = U_{\xi\xi} \xi_z^2 + 2U_{\xi\bar{\xi}} \xi_z \bar{\xi}_z + U_{\bar{\xi}\bar{\xi}} \bar{\xi}_z^2 + U_{\eta} \eta_{zz} + U_{\bar{\eta}} \bar{\eta}_{zz}, \quad (4)$$

$$u_{z\bar{z}} = U_{\xi\xi} \xi_z \bar{\xi}_z + (|\xi_z|^2 + |\bar{\xi}_z|^2) U_{\xi\bar{\xi}} + U_{\bar{\xi}\bar{\xi}} \bar{\xi}_z \xi_z + U_{\eta} \eta_{z\bar{z}} + U_{\bar{\eta}} \bar{\eta}_{z\bar{z}},$$

e dalla (3) si ottiene

$$\left(A \xi_z^2 + 2B \xi_z \bar{\xi}_z + \bar{A} \bar{\xi}_z^2 \right) U_{\xi\xi} + \overline{\left(A \xi_z^2 + 2B \xi_z \bar{\xi}_z + \bar{A} \bar{\xi}_z^2 \right)} U_{\bar{\xi}\bar{\xi}} + D U_{\xi\bar{\xi}} + E U_{\eta} + F U_{\bar{\eta}} = 0,$$

La (2) si ottiene azzerando i primi due addendi con la scelta

$$(4) \quad \bar{\xi}_z = \frac{-B + \sqrt{B^2 - |A|^2}}{\bar{A}} \xi_z,$$

ponendo $P = \frac{E}{D}$, $Q = \frac{F}{D}$, e osservando che

$$\Delta U = 4 U_{\xi\bar{\xi}}.$$

Si noti che

$$k = \frac{-B + \sqrt{B^2 - |A|^2}}{\bar{A}} = \frac{-(a+c) + \sqrt{4ac - 4b^2}}{a-c-2ib},$$

e quindi

$$(5) \quad |k|^2 = \frac{(a+c-2)^2}{(a-c)^2 + 4b^2} = \frac{(a+c-2)^2}{(a+c)^2 - 4} = \frac{a+c-2}{a+c+2} < 1.$$

Posto $F(\eta) = U_{\xi}(\eta) - i U_{\eta}(\eta)$ si ottiene da (2) che

$$(6) \quad F_{\bar{\eta}} + R F + \bar{R} \bar{F} = 0 \quad \text{in } \eta(\Omega),$$

dove $4R = P + iQ$,

Le soluzioni di equazioni del tipo (6) si dicono *funzioni*

funzioni analitiche generalizzate o pseudo-analitiche. (5)

Esse godono del seguente principio di similitudine: esistono $s(\xi)$ hölderiana in \mathbb{C} e $G(\xi)$ olomorfa in $\xi(\Omega)$, tali che

$$F(\xi) = e^{s(\xi)} G(\xi), \quad \xi \in \xi(\Omega),$$

ed $s(\xi)$ si può scegliere in modo che abbia valori reali sulla frontiera di $\xi(\Omega)$.

Da questa formula segue allora che ogni punto critico z_0 di u è isolato ed ha molteplicità finita m_0 (dato che $\xi_0 = \xi(z_0)$ è uno zero di $G(\xi)$).

OSSERVAZIONE. Un' applicazione quasi-conforme si può definire in vari modi; uno di questi è più appropriato nello studio delle equazioni ellittiche.

Si dice che un omeomorfismo $\xi: \Omega \rightarrow \xi(\Omega)$ è K -quasi-conforme se possiede derivate generalizzate localmente in $L^2(\Omega)$ e se esiste $0 \leq K < 1$ tale che

$$(7) \quad |\xi_{\bar{z}}| \leq K |\xi_z| \quad \text{q.o. in } \Omega,$$

È chiaro che la (5) implica che ξ definita da (*) è K -quasi-conforme con $K = \max_{\Omega} \frac{a+c-2}{a+c+2}$.

Si noti che la (7) è equivalente a

$$\xi_x^2 + \xi_y^2 + \eta_x^2 + \eta_y^2 \leq 2 \frac{K+1}{1-K} (\xi_x \eta_y - \xi_y \eta_x) \quad \text{q.o. in } \Omega,$$

Si osservi infine che ξ è conforme quando $K=0$; ciò si verifica se e solo se $a+c=2$ e cioè se e solo se $a=c$ e $b=0$.

OSSERVAZIONE. Un' ulteriore generalizzazione si ottiene per equazioni uniformemente ellittiche in forma di divergenza:

$$(8) \quad \text{div}(A \nabla u) = 0 \quad \text{in } \Omega,$$

dove A è una matrice simmetrica 2×2 a coefficienti in

$L^\infty(\Omega)$. Dato che le soluzioni u di (8) potrebbero essere solo hölderiane, è necessario specificare che cosa si intende per un punto critico di u . (6)

Si osserva che la (8) implica che la forma differenziale $\eta = -(a_{12} u_x + a_{22} u_y) dx + (a_{11} u_x + a_{12} u_y) dy$ è esatta in Ω (se Ω è semplicemente connesso); esiste allora una funzione v tale che $dv = \eta$, v è una sorta di funzione armonica coniugata di u . Ponendo $f = u + iv$, si verifica che

$$f_{\bar{z}} = \mu f_z + \nu \bar{f}_{\bar{z}} \quad \text{in } \Omega$$

e quindi che

$$(9) \quad |f_{\bar{z}}| \leq (|\mu| + |\nu|) |f_z| \quad \text{in } \Omega,$$

dove $|\mu| + |\nu| < 1$ (i coefficienti di μ e ν dipendono da A), che è ellittica). La teoria delle applicazioni quasi-regolari di Bers e Nirenberg ci fornisce un teorema di rappresentazione: se f soddisfa la (9), esistono un'applicazione quasi-conforme $\xi: \Omega \rightarrow B(0,1)$ ed una funzione olomorfa F in $B(0,1)$ tali che $f(z) = F(\xi(z))$.

In virtù di questi risultati, si dice che $z_0 \in \Omega$ è un punto critico geometrico di u se $\xi_0 = \xi(z_0) \in B(0,1)$ è un punto critico di $U(\xi) = \operatorname{Re} F(\xi)$. È chiaro che i punti critici geometrici di u sono isolati, perché lo sono quelli di U .

Si può infine definire una molteplicità m_0 di z_0 :

$$m_0 = \frac{1}{2\pi} \Delta_{\xi(\partial B(z_0, \varepsilon))} (\arg F'),$$

dove risulta che $F'(\xi) = 2 \partial_{\bar{\xi}} U(\xi)$.

Con questi accorgimenti si possono generalizzare i TEOREMI 1 e 2 al caso di equazioni ellittiche, (Si vedano gli articoli G. Alessandrini - R. Magnanini, Ann. Sc. Norm. Sup. Pisa 19 (1992), 567-589 e G. Alessandrini - R. Magnanini, SIAM J. Math. Anal. 25 (1994), 1259-1268.