

Συνέχεια Απόδειξης:

$$(\Delta u)(x) = \lim_{\epsilon \rightarrow 0} \int_{|y|=\epsilon} \underbrace{\Psi(y)}_{L_\epsilon} \frac{\partial f}{\partial \vec{n}}(x-y) dS(y) - \lim_{\epsilon \rightarrow 0} \int_{|y|=\epsilon} \underbrace{\frac{\partial \Psi}{\partial \vec{n}}(y)}_{S_\epsilon} f(x-y) dS(y)$$

Έστω $M > 0$ τω $|\nabla f| \leq M$ στο \mathbb{R}^m τότε

$$|L_\epsilon| \leq \int_{|y|=\epsilon} \frac{1}{n(n-2)\alpha_n} \epsilon^{2-m} M dS(y) = \frac{M \epsilon^{2-m} \cdot n \alpha_n \epsilon^{m-1}}{n(n-2)\alpha_n} \xrightarrow{\epsilon \rightarrow 0} 0$$

έχουμε $\frac{\partial \Psi}{\partial \vec{n}} = \nabla \Psi(y) \cdot \vec{n} = \frac{1}{n(n-2)\alpha_n} (2-m) |y|^{m-2} y \cdot \frac{y}{\epsilon} =$

$$= - \frac{1}{n \alpha_n} \epsilon^{2-m} = - \frac{1}{n \alpha_n} \epsilon^{1-m}$$

Άρα

$$S_\epsilon = - \frac{1}{n \alpha_n \epsilon^{m-1}} \int_{|y|=\epsilon} f(x-y) dS(y) = - \frac{1}{|\partial B(x, \epsilon)|} \int_{|y|=\epsilon} f(x-y) dS(y)$$

$$= - \int_{\partial B(x, \epsilon)} f dS(y) \xrightarrow{\epsilon \rightarrow 0} -f(x) \quad (\text{κάνω πιο ηρι κίνηση πάνω θελωμε } f(x))$$

Η συνάρτηση Green

Έστω $\Omega \subseteq \mathbb{R}^m$ φραγμένο με ομαλό σύνορο (πχ C^2)

Έστω $u \in C^2(\bar{\Omega})$ Έστω $x \in \Omega$. Για $\epsilon > 0$

ορίζουμε $\Omega_\epsilon = \Omega \setminus B(x, \epsilon)$



Ταυτότητα Green στο Ω_ϵ :

$$\int_{\partial \Omega_\epsilon} u(y) (\Delta \Psi)(y-x) dy - \int_{\partial \Omega_\epsilon} \Psi(y-x) (\Delta u)(y) dy =$$

$$= \int_{\partial \Omega_\epsilon} u(y) \frac{\partial \Psi}{\partial \vec{n}}(y-x) dS(y) - \int_{\partial \Omega_\epsilon} \Psi(y-x) \frac{\partial u}{\partial \vec{n}}(y) dS(y)$$

Έστω $M > 0$ τω $|u|, |\nabla u|, |\nabla^2 u| \leq M$ στο $\bar{\Omega}$ έχουμε

$$\left| \int_{\partial B(x, \epsilon)} \Psi(y-x) \frac{\partial u}{\partial \vec{n}} dS(y) \right| \leq C_n \epsilon^{2-m} \cdot M \cdot n \alpha_n \cdot \epsilon^{m-1} \xrightarrow{\epsilon \rightarrow 0} 0$$

Επίσης

$$\int_{\partial B(x, \epsilon)} u(y) \frac{\partial \Psi}{\partial \vec{n}}(y-x) dS(y) = - \int_{\partial B(x, \epsilon)} u(y) \frac{2-m}{n(n-2)\alpha_n} |y-x|^{m-2} (y-x) \cdot \frac{y-x}{\epsilon} dS(y) =$$

$$= \frac{1}{n \cdot \alpha_n} \varepsilon^{1-n} \int_{\partial B(x, \varepsilon)} u(y) dS(y) = \int_{\partial B(x, \varepsilon)} u ds \rightarrow u(x)$$

Παιρνοντας όριο $\varepsilon \rightarrow 0$ έχουμε :

$$-\int_{\Omega} \Psi(y-x) (\Delta u)(y) dy = u(x) + \int_{\partial \Omega} u(y) \frac{\partial \Psi(y-x)}{\partial \vec{n}} dS(y) - \int_{\partial \Omega} \Psi(y-x) \frac{\partial u}{\partial \vec{n}}(y) dS(y)$$

$$\Rightarrow u(x) = -\int_{\Omega} \Psi(y-x) (\Delta u)(y) dy - \int_{\partial \Omega} \frac{\partial \Psi}{\partial \vec{n}}(y-x) u(y) dS(y) + \int_{\partial \Omega} \Psi(y-x) \frac{\partial u}{\partial \vec{n}}(y) dS(y)$$

Θεωρούμε (για σταθερό $x \in \Omega$) το πρόβλημα συνοριακών τιμών.

$$(*) \begin{cases} \Delta \varphi^x = 0, & \text{στο } \Omega \\ \varphi^x(y) = \Psi(y-x), & \text{στο } \partial \Omega \end{cases}$$

Έστω $\varphi^x(y)$ λύση του (*)

Εφαρμόζουμε τύπο Green

$$\begin{aligned} -\int_{\Omega} \varphi^x(y) (\Delta u)(y) dy &= \int_{\partial \Omega} u \frac{\partial \varphi^x}{\partial \vec{n}}(y) dS(y) - \int_{\partial \Omega} \varphi^x(y) \frac{\partial u}{\partial \vec{n}}(y) dS(y) = \\ &= \int_{\partial \Omega} u \frac{\partial \Psi}{\partial \vec{n}}(y-x) dS(y) - \int_{\partial \Omega} \Psi(y-x) \frac{\partial u}{\partial \vec{n}}(y) dS(y) \end{aligned}$$

$$\text{Άρα } u(x) = \int_{\Omega} (\varphi^x(y) - \Psi(y-x)) (\Delta u)(y) dy + \int_{\partial \Omega} \left(\frac{\partial \varphi^x}{\partial \vec{n}}(y) - \frac{\partial \Psi}{\partial \vec{n}}(y-x) \right) u(y) dS(y)$$

Ορισμός: Η συνάρτηση $G(x,y) = \Psi(y-x) - \varphi^x(y)$ $x, y \in \Omega$ $x \neq y$ ονομάζεται συνάρτηση Green του Ω

$$\text{Άρα } u(x) = -\int_{\Omega} G(x,y) (\Delta u)(y) dy - \int_{\partial \Omega} \frac{\partial G}{\partial \vec{n}}(y-x) u(y) dS(y)$$

Θεώρημα: Αν η $u \in C^2(\bar{\Omega})$ είναι λύση του προβλήματος Dirichlet

$$\begin{cases} -\Delta u = f, & \text{στο } \Omega & (f, g \text{ συνεχεις}) \\ u = g, & \text{στο } \partial \Omega \end{cases}$$

Τότε η u δίνεται από τη σχέση

$$u(x) = \int_{\Omega} G(x,y) f(y) dy - \int_{\partial \Omega} \frac{\partial G}{\partial \vec{n}}(y-x) g(y) dS(y)$$

Ο πυρήνας του Poisson

Θεωρούμε το πρόβλημα

$$* \begin{cases} \Delta u = 0 & , \text{ στο } B(r) \\ u = g & , \text{ στο } \partial B(r) \end{cases} \quad \text{όπου } g \in C(\partial B(r))$$

Ορισμός: Η συνάρτηση $P(x,y) = \frac{1}{n \omega_n r} \frac{r^2 - |x|^2}{|x-y|^n}$ $x \in B(r), y \in \partial B(r)$

ονομάζεται πυρήνας του Poisson για την μπάλα $B(r)$

Πρόταση: Η λύση του * δίνεται ως $u(x) = \int_{\partial B(r)} P(x,y) g(y) dS(y)$

Απόδειξη:

Βήμα 1: Για σταθερό y η P είναι αρμονική ως προς x . Έχουμε

$$\hat{P}_{x_i} = -2x_i |x-y|^{-n} - n |x-y|^{-n-2} (x_i - y_i) (r^2 - |x|^2)$$

$$\hat{P}_{x_i x_i} = -2 |x-y|^{-n} + 4n |x-y|^{-n-2} (x_i - y_i) x_i + n(n+2) |x-y|^{-n-4} (x_i - y_i)^2 (r^2 - |x|^2) - n |x-y|^{-n-2} (r^2 - |x|^2)$$

Άρα

$$\begin{aligned} \Delta \hat{P} &= -2n |x-y|^{-n} + 4n |x-y|^{-n-2} (x-y) \cdot x + n(n+2) |x-y|^{-n-4} (r^2 - |x|^2) - n^2 |x-y|^{-n-2} (r^2 - |x|^2) = \\ &= 2n |x-y|^{-n-2} [-|x-y|^2 + 2(x-y) \cdot x + (r^2 - |x|^2)] = 2n |x-y|^{-n-2} [-|x|^2 - |y|^2 + 2x \cdot y + 2(x-y) \cdot x + |y|^2 - |x|^2] \\ &= 0 \end{aligned}$$

Παραγωγίζουμε κάτω από το ολοκλήρωμα έχουμε

$$(\Delta u)(x) = \int_{\partial B(r)} \Delta_x P(x,y) g(y) dy = 0, \quad \text{άρα η } u \text{ αρμονική στο } \mathcal{O}$$

Βήμα 2: Θα δείξουμε ότι $\forall x \in B(r) \int_{\partial B(r)} P(x,y) dS(y) = 1$.

Έστω $w(x) = \int_{\partial B(r)} P(x,y) dS(y)$, τότε από το βήμα 1 η w είναι αρμονική στο $B(r)$

Έστω $x, x' \in B(r)$ τ.ω $|x| = |x'|$. Υπάρχει στροφή T τ.ω $x' = Tx$. Άρα

$$w(x') = \frac{1}{\omega_n r} \int_{\partial B(r)} \frac{r^2 - |x'|^2}{|x' - y|^n} dS(y) = \frac{1}{\omega_n r} \int_{\partial B(r)} \frac{r^2 - |x|^2}{|Tx - z|^n} dS(z) \Rightarrow \begin{cases} y = Tz, & z \in \partial B(r) \\ dS(y) = dS(z) \end{cases}$$

$$w(x') = \frac{1}{\omega_n r} \int_{\partial B(r)} \frac{r^2 - |x|^2}{|x-z|^n} dS(z) = w(x)$$

Άρα $w = \text{σταθερή}$ (Οι μόνες αρμονικές ομογενείς ακτινικές οι σταθερές)

$$\text{Άρα } w(x) = w(0) = \frac{1}{\omega_n r} \int_{\partial B(r)} \frac{r^2}{r^m} dS(y) = 1 \quad (\text{εμβαδόν μοναδιαίας μιάρας})$$

Πρόταση 3: Θα δείξουμε ότι $\forall x_0 \in \partial B(r) \quad \lim_{x \rightarrow x_0} u(x) = g(x_0)$

Έστω $\varepsilon > 0$, επειδή g συνεχής $\exists \delta_1 > 0$ τω

$$|y - x_0| < \delta_1 \Rightarrow |g(y) - g(x_0)| < \varepsilon/2. \quad \text{Έστω } A = \{y \in \partial B(r) : |y - x_0| < \delta_1\}$$

$$\text{Έστω } x \in B(r) \text{ τότε } |u(x) - g(x_0)| \stackrel{(\ast)}{=} \left| \int_{\partial B(r)} P(x,y) (g(y) - g(x_0)) dS(y) \right| \leq$$

$$\leq \underbrace{\int_A P(x,y) |g(y) - g(x_0)| dS(y)}_{I_1} + \underbrace{\int_{\partial B(r) \setminus A} P(x,y) |g(y) - g(x_0)| dS(y)}_{I_2} = I_1 + I_2$$

Έστω $I_1 < \varepsilon/2$

Υποθέτουμε ότι $|x - x_0| < \delta_1/2$ Άρα $|x - y| \geq |x - x_0| - |y - x_0| > \delta_1/2$

Έστω $M = \max |g|$ Για $|x - x_0| < \delta_1/2$

$$I_2 = \frac{1}{\omega_n r} (r^2 - |x|^2) \int_{A^c} \frac{|g(y) - g(x_0)|}{|x - y|^m} dS(y) \leq \frac{1}{\omega_n r} (r^2 - |x|^2) \left(\frac{\delta_1}{2}\right)^{-m} 2M \omega_n r^{m-1} =$$

$$= C_{m,m} (|x_0|^2 - |x|^2) < \varepsilon/2 \quad \text{για } x \text{ αρκετά κοντά στο } x_0$$

$$\text{Άρα } \lim_{x \rightarrow x_0} u(x) = g(x_0)$$