

Lección 3.2: Solución fundamental (continuación). Funciones armónicas, parte 1.

Ecuación de Poisson:

$$-\Delta u = f, \quad \dots \quad (1)$$

$u = u(x)$, $x \in \Omega \subseteq \mathbb{R}^n$, Ω abierto, $f: \Omega \rightarrow \mathbb{R}$ función conocida.

$\Phi = \Phi(x)$ solución fundamental.

Lema 1: Para $y \in \mathbb{R}^n$ fijo, $\Omega \subseteq \mathbb{R}^n$ abierto tal que $y \in \Omega$:

(a) $\Delta_x \Phi(x-y) = 0 \quad \forall x \neq y.$

(b) $\forall \varphi \in C_0^\infty(\Omega):$

$$-\int_{\Omega} \Phi(x-y) \Delta_x \varphi \, dx = \varphi(y)$$

Lema 2: Sean $\Omega \subseteq \mathbb{R}^n$, $n \geq 2$, abierto y acotado. Sea $f \in C^2(\Omega)$. Entonces

$$u(x) = \int_{\Omega} \Phi(x-y) f(y) \, dy, \quad x \in \Omega \quad \dots \quad (2)$$

es de clase $C^2(\Omega)$ y satisface (1).

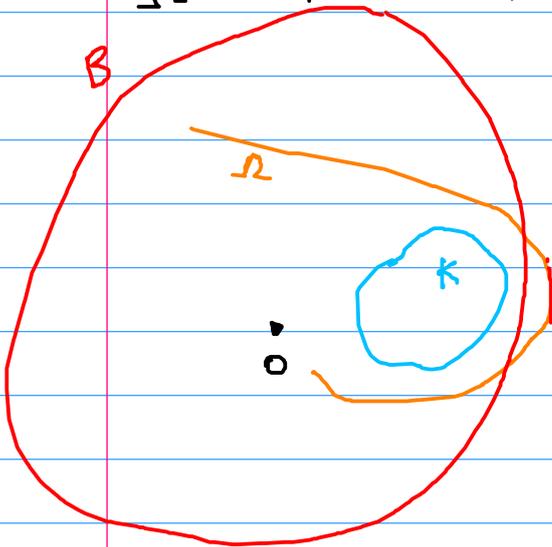
Demostración: Paso 1: Primero probaremos el enunciado en el caso $f \in C_0^\infty(\Omega)$.

Cambio de variables $z = y - x$:

$$\Rightarrow u(x) = \int_{K-x} \Phi(z) f(x+z) \, dz$$

donde $K \subset \subset \Omega$, K compacto tal que $\text{supp } f \subset K$.
 $K - \{x\} := \{y - x : y \in K\}$.

Ω acotado $\Rightarrow \exists$ bola B con centro en $0 \in \mathbb{R}^n$
 tal que $K - \{x\} \subset B \Leftrightarrow$
 $z = y - x \in B \quad \forall y \in K - \{x\}, x \in \Omega$.



Para todo $x \in \Omega$:

$$\begin{aligned} u(x) &= \int_{\Omega} \Phi(x-y) f(y) dy \\ &\stackrel{\text{supp } f \subset K}{=} \int_K \Phi(x-y) f(y) dy \\ &= \int_{K-\{x\}} \Phi(z) f(x+z) dz \\ &= \int_B \Phi(z) f(x+z) dz \end{aligned}$$

$\Phi(z)$ es integrable en toda bola con centro en el origen. Además, $f \in C_0^2$. Por lo tanto podemos diferenciar bajo el signo de la integral:

$$u_{x_j}(x) = \int_B \Phi(z) f_{z_j}(x+z) dz$$

$$u_{x_i x_j}(x) = \int_B \Phi(z) f_{z_i z_j}(x+z) dz \quad \forall x \in \Omega.$$

$$\Rightarrow u \in C^2(\Omega)$$

$f \in C^2(\Omega) \Rightarrow$ aplicamos lema 1:

$$\begin{aligned} \Delta_x u &= \int_B \Phi(z) \Delta_z f(x+z) dz \\ &= \int_K \Phi(x-y) \Delta_y f(y) dy \\ &= \int_{\Omega} \Phi(x-y) \Delta_y f(y) dy = -f(x) \end{aligned}$$

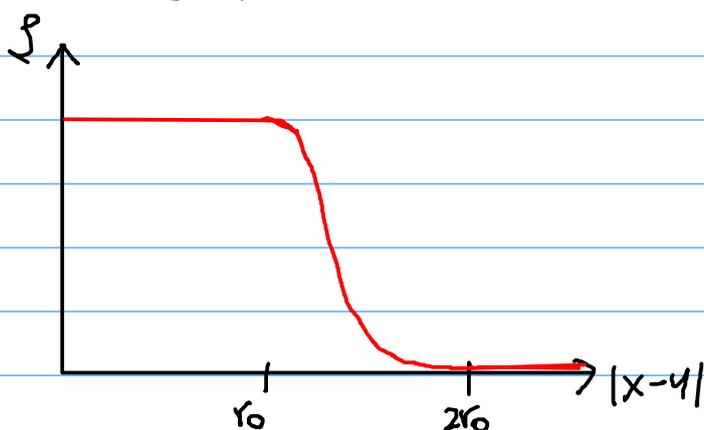
\downarrow
 lema 1;
 $f \in C^2(\Omega)$

$\Rightarrow -\Delta_x u = f$ en Ω .

Paso 2: caso general $f \in C^2(\Omega)$.

Sea $\rho = \rho(y)$, $\rho \in C^\infty(\mathbb{R}^n)$, tal que

- $\rho(y) = 1$ si $|x-y| \leq r_0$
- $\rho(y) = 0$ si $|x-y| \geq 2r_0$



$r_0 > 0$ constante

ρ - "cut off".

$$f(y) = \underbrace{\rho(y)f(y)}_{=0 \text{ si } |x-y| \geq 2r_0} - \underbrace{(1-\rho(y))f(y)}_{=0 \text{ si } |x-y| \leq r_0}$$

Podemos escoger ρ y $r_0 > 0$ tales que $B_{2r_0}(x) \subset \Omega$

$\therefore \rho f$ tiene soporte compacto en Ω .

Por lo tanto:

$$u(x) = \underbrace{\int_{\Omega} \Phi(x-y) \rho(y) f(y) dy}_{=: W_1(x)} + \underbrace{\int_{\Omega} \Phi(x-y) \overbrace{(1-\rho(y)) f(y)}^{=0, y \neq x} dy}_{=: W_2(x)}$$

Notamos $\rho f \in C_c^2(\Omega)$. Aplicamos paso 1:

$$W_1 \in C^2(\Omega), \quad -\Delta_x W_1 = \rho(x) f(x) \\ = f(x) \\ \downarrow \\ \rho \equiv 1 \text{ en } B_{r_0}(x)$$

Dado que $(1-\rho(y)) f(y) \equiv 0$ si $y \in B_{r_0}(x)$, evitamos la singularidad de la 2a. integral: podemos derivar bajo el signo de integración. La integración se hace en $\Omega \setminus \overline{B_{r_0}(x)}$:

$$\partial_{x_j}^2 W_2(x) = \int_{\Omega \setminus \overline{B_{r_0}(x)}} \partial_{x_j}^2 \Phi(x-y) (1-\rho(y)) f(y) dy$$

$$\Phi \in C^\infty \text{ si } x \neq y \quad \therefore W_2 \in C^2(\Omega).$$

Además:

$$\Delta_x W_2 = \int_{\Omega \setminus \overline{B_{r_0}(x)}} \underbrace{\Delta_x \Phi(x-y)}_{\neq 0 \text{ si } x \neq y} (1-\rho(y)) f(y) dy = 0.$$

conclusión: $u \in C^2(\Omega)$, $\Delta u = \Delta w_1 + \Delta w_2 = -f$ □

Nota: No se está especificando condición alguna de frontera. El problema está mal planteado pues no hay unicidad: para toda ψ tal que $\Delta \psi = 0$, $u + \psi$ es solución.

Aplicación: Distribución de carga eléctrica $q = q(x)$, con $q \in C_0^2(\mathbb{R}^n)$.

$$u(x) = \int_{\mathbb{R}^n} \Phi(x-y) q(y) dy$$

es solución de $-\Delta u = q$, en \mathbb{R}^n y $u \in C^2(\mathbb{R}^n)$. En efecto, si tomamos $R > 0$ suf. grande tal que $\text{supp } q \subset \subset B_R(0)$. $\Omega = B_R(0)$ y $q \in C_0^2(\Omega)$ y aplicamos Lema 2: $u \in C^2(B_R(0))$ y $-\Delta u = q$ $\forall R > 0$. Tomando $R \rightarrow \infty$ obtenemos $u \in C^2(\mathbb{R}^n)$, $-\Delta u = q$ en \mathbb{R}^n .

Funciones armónicas

Ejemplo: si $\Omega \subset \mathbb{R}^3$ libre de carga eléctrica entonces el potencial electrostático u satisface $-\Delta u = 0$.
 $\therefore u$ es armónica.

Definición Sea $\Omega \subseteq \mathbb{R}^n$ abierto. Se dice que $u \in C^2(\Omega)$ es armónica en Ω si

$$\Delta u = 0 \quad \text{en } \Omega.$$

Nota: Ω puede ser todo \mathbb{R}^n ; u no se especifica en $\partial\Omega$.

Definición (propiedad del promedio)

Sea $\Omega \subseteq \mathbb{R}^n$, abierto. Sea $u \in C(\Omega)$. Se dice que u satisface:

(i) La primera propiedad del promedio si

$$(M1) \dots u(x) = \int_{\partial B_r(x)} u(y) dS_y = \frac{1}{|\partial B_r|} \int_{\partial B_r(x)} u(y) dS_y$$

para toda bola $B_r(x) \subset \Omega$, $r > 0$.

(ii) La segunda propiedad del promedio si

$$(M2) \dots u(x) = \int_{B_r(x)} u(y) dy = \frac{1}{|B_r|} \int_{B_r(x)} u(y) dy,$$

para toda bola $B_r(x) \subset \Omega$, $r > 0$.

$$|B_r| = \frac{r^n}{n} \omega_n, \quad |\partial B_r| = r^{n-1} \omega_n.$$

Nota: (M1) $(=)$ (M2)

Sup. (M1). Sea $B_r(x) \subset \Omega$, sea $0 < \rho < r$,
 $B_\rho(x) \subset \Omega$.

$$(M1) \Rightarrow \int_{|x-y|=\rho} u(y) dS_y = \frac{1}{\omega_n} \int_{|x-y|=\rho} u(y) dS_y$$

Integrando en $\rho \in (0, r)$

$$\begin{aligned} \frac{r^n}{n} u(x) &= \frac{1}{\omega_n} \int_0^r \int_{|x-y|=\rho} u(y) dS_y d\rho \\ &= \frac{1}{\omega_n} \int_{B_r(x)} u(y) dy \Rightarrow (M2) \end{aligned}$$

Análogamente $(M2) \Rightarrow (M1)$ (Derivando $(M2)$ c/
respecto a r).

$(M1) \equiv (M2)$: propiedad del promedio

$$\begin{aligned} (M1) (=) (M2) (=) u(x) &= \frac{1}{\omega_n} \int_{\partial B_1(0)} u(x+r\eta) dS_\eta \\ &= \frac{1}{\omega_n} \int_{B_1(0)} u(x+r\eta) d\eta \end{aligned}$$

$\forall B_r(x) \subset \Omega$.

Lema 1 Sea $\Omega \subseteq \mathbb{R}^n$ abierto y $u \in C^2(\Omega)$ armónica. Entonces u satisface la propiedad del promedio en Ω .

Demostración: Sea $x \in \Omega$, $B_R(x) \subset \Omega$, con $R > 0$.

Sea la siguiente función:

$$\left\{ \begin{array}{l} \varphi(r) := \frac{1}{|\partial B_r|} \int_{\partial B_r(x)} u(y) dS_y = \frac{1}{|\partial B_1|} \int_{\partial B_1(0)} u(x+r\eta) dS_\eta \\ r \in (0, R) \end{array} \right.$$

$$u \in C^2(B_R(x)) \Rightarrow \varphi \in C^2((0, R)).$$

calculamos:

$$\begin{aligned} \varphi'(r) &= \frac{1}{|\partial B_1|} \int_{\partial B_1(0)} \nabla u(x+r\eta) \cdot \eta dS_\eta \\ &= \frac{1}{|\partial B_r|} \int_{\partial B_r(x)} \nabla u(y) \cdot \underbrace{\left(\frac{y-x}{r}\right)}_{=: \hat{\nu}(y)} dS_y \end{aligned}$$

$$\stackrel{\substack{\text{teo.} \\ \text{divergencia}}}{=} \frac{1}{|\partial B_r|} \int_{B_r(x)} \underbrace{\Delta_y u(y)}_{=0} dy = 0.$$

$$\Rightarrow \varphi'(r) = 0 \quad \text{en } r \in (0, R)$$

$$\Rightarrow \varphi(r) = \text{constante en } r \in (0, R).$$

$$\begin{aligned} \therefore \varphi(R) &= \varphi(0) = \frac{1}{|\partial B_1|} \int_{\partial B_1(0)} u(x) dS_\eta \\ &= u(x). \quad \Rightarrow (M1) \end{aligned}$$

□

Lema 2 : Sea $u \in C^2(\Omega)$, $\Omega \subseteq \mathbb{R}^n$, abierto.
 Si u satisface la prop. del promedio en Ω
 entonces u es armónica en Ω .

Dem. Por contradicción : suponemos que
 $\Delta u \neq 0$ en Ω . Entonces existe $x_0 \in \Omega$
 tal que $\Delta u(x_0) > 0$ (sin pérdida de gene-
 ralidad).

$u \in C^2(\Omega) \Rightarrow \exists r > 0$ tal que $\Delta u > 0$
 en $B_r(x_0)$.

$$0 < \int_{B_r(x_0)} \Delta u \, dx \stackrel{\substack{\text{tes.} \\ \text{div.}}}{=} \int_{\partial B_r(x_0)} \nabla u \cdot \hat{\nu} \, dS_x$$

$$= \int_{\partial B_r(x_0)} \frac{\partial u}{\partial \hat{\nu}} \, dS_x$$

$$= r^{n-1} \int_{\partial B_1(0)} \frac{\partial u}{\partial r}(x_0 + r\eta) \, dS_\eta$$

$$= r^{n-1} \frac{d}{dr} \int_{\partial B_1(0)} u(x_0 + r\eta) \, dS_\eta$$

$$\stackrel{(M1)}{=} r^{n-1} \frac{d}{dr} (\omega_n u(x_0)) = 0$$

\therefore contradicción.

concluimos que $\Delta u = 0$ en Ω □

Definición Sea $\Omega \subseteq \mathbb{R}^n$ abierto, Sea $u \in C(\Omega)$.

(i) Se dice que u es subarmónica en Ω si

$$u(x) \leq \int_{\partial B_r(x)} u(y) dS_y$$

$\forall B_r(x) \subset \Omega$, $r > 0$, o equivalentemente si

$$u(x) \leq \int_{B_r(x)} u(y) dy$$

$\forall B_r(x) \subset \Omega$.

(ii) Se dice que u es superarmónica en Ω si $-u$ es subarmónica en Ω .

Lema 3 $\Omega \subseteq \mathbb{R}^n$ abierto, $u \in C^2(\Omega)$.

Entonces:

(a) u es subarmónica en Ω ssi $\Delta u \geq 0$.

(b) " " superarmónica " ssi $\Delta u \leq 0$.

Demostración: Basta con probar (a).

" \Rightarrow " $u \in C^2(\Omega)$ y subarmónica. Por contradicción

Sea $x_0 \in \Omega$ tal que $\Delta u(x_0) < 0$. Por continuidad $\Delta u < 0$ en $B_r(x_0)$ si $0 < r < R$

por teo. divergencia

$$0 > \int_{B_r(x_0)} \Delta u dx = r^{n-1} \frac{\partial}{\partial r} \int_{|\eta|=1} u(x_0 + r\eta) dS_\eta$$

Div. entre r^{n-1} , integramos en $r \in (0, R)$:

$$0 > \int_{|\eta|=1} u(x_0 + R\eta) dS_\eta - u(x_0) \omega_n$$

$$\Leftrightarrow (=) \quad u(x_0) > \int_{\partial B_R(x_0)} u(y) dS_y$$

contradicción con subarmónica.

$$\therefore \Delta u(x) \geq 0 \quad \forall x \in \Omega.$$

" \Leftarrow " Tomamos $B_r(x) \subset \Omega$. sea

$$\varphi(r) := \frac{1}{|\partial B_r|} \int_{\partial B_r(x)} u(x + r\eta) dS_\eta, \quad r \in (0, r)$$

$$\varphi'(r) = \frac{1}{|\partial B_r|} \int_{\partial B_r(x)} \nabla u(x + r\eta) \cdot \eta dS_\eta$$

$$= \frac{1}{|\partial B_r|} \int_{B_r(x)} \Delta_y u(y) dy \geq 0$$

$\therefore \varphi$ es no decreciente en $r \in (0, r)$.

$$\Rightarrow \varphi(r) = \frac{1}{|\partial B_r|} \int_{\partial B_r(x)} u(y) dS_y$$

$$\geq \varphi(0) = u(x) \quad \forall B_r(x) \subset \Omega.$$

$\therefore u$ es subarmónica en Ω \square

Observación : Si sustituimos desigualdades estrictas para todo $u \in C^2(\Omega)$:

$$\Delta u > 0 \quad \text{ssi} \quad \begin{cases} u(x) < \int_{\partial B_r(x)} u(y) dS_y \\ u(x) < \int_{B_r(x)} u(y) dy \end{cases}$$

Teorema (principio débil del máximo)

Sea $\Omega \subseteq \mathbb{R}^n$ abierto, acotado. Sea $u \in C(\Omega)$ y subarmónica en Ω tal que $\sup_{\Omega} u < \infty$.

Entonces :

$$\sup_{\Omega} u \leq \sup_{\partial\Omega} u \quad \dots \quad (5)$$

Dem. Sea $\varepsilon > 0$, $u^\varepsilon(x) := u(x) + \varepsilon|x|^2$.

Entonces $u^\varepsilon \in C(\Omega)$ y $\sup_{\Omega} u < \infty$ y Ω acotado, esto implica

$$M := \sup_{\Omega} u^\varepsilon < \infty$$

Por dem.: u^ε no alcanza su máximo en el interior de Ω .

Por contradicción : existe $x_0 \in \Omega$ tal que $u^\varepsilon(x_0) = M$.

Sea $\nu > 0$ tal que $B_r(x_0) \subset \Omega$.

$|x|^2 \in C^2(\Omega)$ y es estrictamente subarmónica:

$$\Delta(|x|^2) = 2n > 0$$

u subarmónica, $|x|^2$ estrictamente subarmónica implican:

$$M = u^\varepsilon(x_0) = u(x_0) + \varepsilon|x_0|^2$$

$$\leq \int_{\partial B_r(x_0)} u(y) dS_y + \varepsilon|x_0|^2$$

$$< \int_{\partial B_r(x_0)} u(y) dS_y + \varepsilon \int_{\partial B_r(x_0)} |y|^2 dS_y$$

$$= \int_{\partial B_r(x_0)} u^\varepsilon(y) dS_y$$

$$\leq M \int_{\partial B_r(x_0)} dS_y = M$$

contradicción. concluimos que

$$\sup_{\Omega} u^\varepsilon \leq \sup_{\partial\Omega} u^\varepsilon$$

Dado que Ω es acotado:

$$\begin{aligned} \sup_{\Omega} u &\leq \sup_{\Omega} u^\varepsilon \leq \sup_{\partial\Omega} u^\varepsilon \leq \sup_{\partial\Omega} u + \varepsilon \sup_{\partial\Omega} |x|^2 \\ &\leq \sup_{\partial\Omega} u + C\varepsilon \end{aligned}$$

con $\infty > C > |\text{diam } \Omega|^2$ constante uniforme.
Tomando $\varepsilon \rightarrow 0^+$, obtenemos

$$\sup_{\Omega} u \leq \sup_{\partial\Omega} u$$

□

Corolario 1 Si $u \in C(\bar{\Omega}) \cap C^2(\Omega)$ y armónica,
 $\Omega \subseteq \mathbb{R}^n$ abierto y acotado, entonces

$$\sup_{\bar{\Omega}} u = \sup_{\partial\Omega} u$$

$$\left(\max_{\bar{\Omega}} u = \max_{\partial\Omega} u \right)$$

(válida si cambiamos "sup" por "inf";
 $-u$ es armónica).

Corolario 2 $\Omega \subseteq \mathbb{R}^n$ abierto y acotado.
Sea $g \in C(\partial\Omega)$, $f \in C(\Omega)$. Si \exists
 $u \in C(\bar{\Omega}) \cap C^2(\Omega)$ solución de

$$(b) \begin{cases} -\Delta u = f & \text{en } \Omega \\ u = g & \text{sobre } \partial\Omega \end{cases}$$

entonces es única.

Dem. Si hay dos soluciones, u_1, u_2
entonces $u = u_1 - u_2$ es solución de

$$\begin{cases} -\Delta u = 0 & \text{en } \Omega \\ u = 0 & \text{sobre } \partial\Omega \end{cases}$$

$u \in C^2(\Omega) \cap C(\bar{\Omega})$ Por el lema 1
aplicado a u y a $-u$ obtenemos

$$0 = \min_{\bar{\Omega}} u \leq u \leq \max_{\bar{\Omega}} u = 0$$

$$\therefore u = 0 \text{ en } \bar{\Omega}$$

□