

## 0.1 Introducción

Queremos buscar los mínimos del siguiente problema:  $\mathcal{L}$  es un operador lineal  $\mathcal{L}u = f$ . Si definimos

$$A(u, v) = \int \int_{\Omega} \mathcal{L}u v dx dy$$

donde  $dx dy$  representará un diferencial de área y en general lo omitiremos.  $A$  es tal que  $A(u, v) \geq \alpha \|u\|^2$  si  $u_0$  es mínimo de

$$A(u, u) - 2(f, u)$$

donde se define

$$(f, u) = \int \int_{\Omega} f u.$$

entonces a  $u_0$  se le llama la solución generalizada de  $\mathcal{L}u = f$ . El operador  $\mathcal{L}$  puede ser por ejemplo la biarmónica  $\Delta^2$ . si

$$\int \int_{\Omega} \mathcal{L}u \phi = \int \int_{\Omega} f \phi$$

para todo  $\phi \in C_0^\infty$ , entonces definimos el operador autoadjunto como

$$\int \int_{\Omega} \mathcal{L}^* u \phi$$

donde  $*$  indica complejo conjugado. Ejemplos físicos de este operador son la membrana elástica y el campo electrostático. En cualquiera de estos casos vemos que la energía almacenada por el campo se puede escribir de la forma

$$I(u) = \int \int_{\Omega} |\nabla u|^2.$$

El problema lo plantearemos como : encontrar  $u$  que minimiza  $I(u)$  con  $u|_{\partial\Omega} = f$ . Primero veremos que el minimizar la energía es equivalente a encontrar la solución al problema del laplaciano con valor en la frontera. Sea  $v$  tal que  $v|_{\partial\Omega} = f$  y sea  $h = v - u$  entonces  $h|_{\partial\Omega} = 0$ . Ahora

$$I(v) = I(u + h) = \int \int_{\Omega} (u_x + h_x)^2 + (u_y + h_y)^2$$

donde si utilizamos una de las identidades de Green que se sigue del teorema de la divergencia con el campo vectorial  $u \nabla v$  y usando el hecho que  $\partial_k(u \partial_k v) = u \partial_k \partial_k v + \partial_k u \partial_k v$ , donde se asume suma sobre índices repetidos, entonces

$$\int \int_{\Omega} \nabla \cdot (u \nabla v) = \int \int_{\Omega} u \Delta v + \int \int_{\Omega} \nabla u \cdot \nabla v$$

donde aplicándolo a la energía y recordando que  $h$  vale cero en la frontera encontramos que

$$I(v) = I(u) + I(h) - 2 \int \int_{\Omega} h \Delta u$$

donde usamos el hecho que  $h$  vale cero en la frontera. Si el laplaciano de  $u$  es positivo en un punto  $(x_0, y_0)$  entonces será positivo en una vecindad de  $(x_0, y_0)$ .

Tomamos  $h < 0$  en la vecindad de  $(x_0, y_0)$  fuera de dicha vecindad, entonces se tiene que  $I(u+h) \geq I(u)$ . Ahora si tomamos  $h > 0$  en la vecindad y cero fuera y tal que  $\int \int_{\Omega} |\nabla h|^2 = 1$  entonces

$$I(u + \epsilon h) - I(u) = \epsilon^2 - 2\epsilon \int \int_{\Omega} h \Delta u < 0$$

si  $\epsilon$  es pequeño, lo que contradice que  $I(u)$  sea mínimo. Lo que implica que  $\Delta u \leq 0$  y por lo tanto  $\Delta u = 0$  y por lo tanto  $u$  mínimo de  $I(u)$  con  $u|_{\partial\Omega} = f$  es necesario y suficiente para que  $\Delta u = 0$  en  $\Omega$  y  $u|_{\partial\Omega} = f$ .

### La solución es única.

Si  $u_1$  y  $u_2$  son soluciones,  $h = u_1 - u_2$  entonces

$$I(u_1) = I(u_2 + h) = I(u_2) + I(h)$$

y como  $I(u_1) = I(u_2)$  implica que  $I(h) = 0$  y por lo tanto  $\nabla h = 0$  y por lo tanto  $h = cte = 0$  en  $\partial\Omega$ .

### Principio de Dirichlet.

Tenemos las siguientes preguntas:

1. ¿Existe una solución de  $\Delta u = 0$  en  $\Omega$ , talque  $u|_{\partial\Omega} = f$  ? ¿Que tipo de solución es ? Acaso  $u \in C^2(\Omega) \cap C^0(\bar{\Omega})$  donde la barra indica la cerradura de  $\Omega$ . Si es única  $h = u_1 - u_2$  implica  $\Delta h = 0$  y  $h|_{\partial\Omega} = 0$  implica el principio del máximo que a su vez implica que  $h = 0$ .
2. ¿Existe un mínimo ?
3. ¿Como se calcula el mínimo  $I(u) = \int \int_{\Omega} |\nabla u|^2$ .
4. Si existe el mínimo  $u$  implica acaso que  $u \in C^2(\Omega) \cap C^0(\bar{\Omega})$  implica acaso que la energía es finita ?

Ilustraremos estas preguntas con un ejemplo.

### 1)Ejemplo de Hadamard.

Sea  $\Omega$  un disco unitario. Consideremos la función sobre la frontera del disco unitario parametrizada por el ángulo  $\theta \in [0, 2\pi]$

$$f(\theta) = \sum_{n=1}^{\infty} \frac{\cos(2^{2n}\theta)}{2^n} \quad (1)$$

Como  $|f(\theta)| \leq \sum \frac{1}{2^n} = 1$  (como puede verse de sumar la serie geométrica con  $r = 1/2$ ), entonces la serie es absolutamente convergente. Que implica que  $f(\theta)$  es continua. sea

$$u(x, y) = u(\rho, \theta) = \sum_{n=1}^{\infty} \rho^{2^{2n}} \frac{\cos(2^{2n}\theta)}{2^n}$$

esta función cumple que  $u|_{\partial\Omega} = f(\theta)$  y  $|u(x, y)| \leq 1$  y

$$u(x, y) = \operatorname{Re} \left( \sum_{n=1}^{\infty} \frac{z^{2^n}}{2^n} \right)$$

es una función analítica para  $|z| < 1$  lo que implica que  $u$  es armónica. Ahora para pasar a coordenadas polares usamos el hecho que

$$u_x = u_\rho \cos \theta - u_\theta \frac{\sin \theta}{\rho}$$

$$u_y = u_\rho \sin \theta + u_\theta \frac{\cos \theta}{\rho}.$$

La energía se calcula como

$$I(u) = \int \int_{\Omega} (u_x^2 + u_y^2) = \int_0^1 \int_0^{2\pi} \left( u_\rho^2 + \frac{u_\theta^2}{\rho^2} \right) \rho d\rho d\theta$$

Sustituyendo se tendría que

$$I(u) = \int_0^1 \int_0^{2\pi} \left( \sum_{n=1}^{\infty} 2^{2n} \frac{\rho^{2^{2n}-1}}{2^n} \frac{\cos(2^{2n}\theta)}{2^n} \right)^2 + \left( \sum_{n=1}^{\infty} (-1)^{2^{2n}} \frac{\rho^{2^{2n}}}{2^n} \frac{\sin(2^{2n}\theta)}{2^n} \right)^2 \frac{1}{\rho^2} \rho d\rho d\theta.$$

Como los dobles productos de senos y cosenos son cero, entonces

$$I(u) = 2\pi \sum_{n=1}^{\infty} \frac{2^{2n}}{2^{2n+1}} \rho^{2^{2n+1}} \Big|_0^1 = \pi \sum_{n=1}^{\infty} \rho^{2^{2n+1}} = \infty.$$

Moraleja, tengo que trabajar con una clase más chica de funciones en la frontera. Esta clase será  $f|_{\partial\Omega}$  y si definimos los siguientes espacios, entonces

$$L^2(S^1) = \left\{ g(\theta) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} a_n e^{in\theta} \in \operatorname{Re} \Leftrightarrow a_{-n} = \bar{a}_n \right\}$$

con

$$\sum |a_n|^2 = \int_0^{2\pi} |g(\theta)|^2 d\theta < \infty$$

Podemos definir los espacios de funciones

$$H^\alpha(S^1) = \left\{ g(\theta) = \sum_{-\infty}^{\infty} a_n e^{in\theta}, a_{-n} = \bar{a}_n, \sum_{-\infty}^{\infty} |a_n|^2 n^{2\alpha} < \infty \right\}.$$

en particular

$$H^1(S^1) = \left\{ g : \sum_{n=-\infty}^{\infty} |a_n|^2 n^2 = \int_0^{2\pi} |g'(\theta)|^2 d\theta \right\} < \infty$$

Para ver a que espacio de funciones corresponde la función del ejemplo de Hadamard (??) vemos que

$$\sum_{-\infty}^{\infty} |a_n|^2 n^{2\alpha} = \sum_{n=-\infty}^{\infty} \left(\frac{1}{2^n}\right)^2 (2^{2n})^{2\alpha} = \sum_{n=-\infty}^{\infty} \frac{1}{2^{2n(1-2\alpha)}}$$

que será menor que infinito si  $\alpha < 1/2$  y la serie converge uniformemente. Si  $\alpha \geq 1/2$  tenemos una suma infinita y por lo tanto  $f(\theta) \in H^\alpha(S^1)$  con  $\alpha < 1/2$ . Se puede probar que si  $f(\theta) \in H^\alpha(S^1)$ ,  $\alpha \geq 1/2$  entonces existe  $u$  tal que  $u|_{\rho=1} = f$  y  $I(u) < \infty$ . (teorema de traza, además  $f$  es continua)

## 2) Tipo de soluciones.

Sea  $f|_{\partial\Omega}$  tal que exista  $u_0 \in C^2(\Omega) \cap C^0(\bar{\Omega})$ ,  $u_0|_{\partial\Omega} = 1$  y  $I(u_0) < \infty$ . Sea  $u$  talque  $\nabla^2 u = 0$ ,  $u \in C^2(\Omega) \cap C^0(\bar{\Omega})$ ,  $I(u) < \infty$ ,  $u|_{\partial\Omega} = f$  sea  $h = u - u_0$  implica  $h \in C^2(\Omega) \cap C^0(\bar{\Omega})$ ,  $\Delta h = \Delta u - \Delta u_0 = -\Delta u_0 = g$  es continua.

Sea

$$J(k) = \int \int_{\Omega} |\nabla k|^2 + 2 \int \int_{\Omega} gk$$

para  $k \in C^2(\Omega) \cap C^0(\bar{\Omega})$ ,  $k|_{\partial\Omega} = 0$ ,  $I(k) < \infty$ . Si definimos

$$J(h) = I(h) + 2 \int \int_{\Omega} \Delta h h = I(h) - 2 \int \int_{\Omega} |\nabla h|^2 = -I(h)$$

donde hemos utilizado la identidad de Green. Ahora

$$J(h+k) = I(h+k) + 2 \int \int_{\Omega} (h+k)g$$

$$J(h+k) = I(h) + I(k) - 2 \int \int_{\Omega} k \Delta h + 2 \int \int_{\Omega} (h+k)g$$

$$J(h+k) = J(h) + I(k) + 2 \int \int_{\Omega} (g - \Delta h)k$$

cuando  $g - \Delta h = 0$  da el mínimo de  $J(k)$ . Alrevés, si  $h$  tiene esas propiedades y  $J(h)$  es mínimo entonces  $\Delta h = g$  en  $\Omega$ . Entonces tenemos que si definimos el espacio de funciones

$$E = \{k \in C^2(\Omega) \cap C^0(\bar{\Omega}), k|_{\partial\Omega} = 0\}, I(k) < \infty$$

entonces  $\min_E J(k)$  es una condición necesaria y suficiente para que  $h$  sea solución de la ecuación si  $\Delta h = g$  y como se vió se tiene que

1.  $J(h) = -I(h)$
2.  $J(h+k) = J(k) + I(k)$
3.  $J(k) \geq I(k) - 2 \int \int_{\Omega} |g||k| \geq I(k) - \epsilon \int \int_{\Omega} k^2 - \frac{1}{\epsilon} \int \int_{\Omega} g^2$

donde en 3) se utilizó el hecho que si  $a, b$  son dos números cualesquiera entonces siempre se tiene que  $2ab \leq \epsilon a^2 + \frac{1}{\epsilon} b^2$  (teorema del binomio) . Si  $|k| = 0$  en  $\partial\Omega$  entonces el lema de Poincaré nos da que

$$\int \int_{\Omega} k^2 \leq \kappa \int \int_{\Omega} |\nabla k|^2$$

donde tomando  $\epsilon = 1/\kappa$  tenemos que

$$J(k) \geq -\kappa \int \int_{\Omega} g^2$$

es decir  $J$  es acotado por abajo.



# Chapter 1

## Espacios de Hilbert

### 1.1 Espacios vectoriales

Sea  $E$  con operaciones  $+$  y  $\times$  por escalar,  $f, g \in E$   $\lambda \in \mathbb{R}$  (ó  $\mathbb{C}$ ), entonces  $\lambda f \in E$ . Ejemplos:  $\mathbb{R}, \mathbb{C}, C^0(\bar{\Omega}), C^1(\bar{\Omega}), \dots$  Espacio Normado :  $E$  vectorial con  $\| \cdot \| : E \rightarrow \mathbb{R}^+ \Rightarrow \|f - g\| = \text{distancia de } f \text{ a } g$

$$\|f\| = 0 \Leftrightarrow f = 0$$

$$\|\alpha f\| = |\alpha| \|f\|$$

$$\|f + g\| = \|f\| + \|g\|$$

Ejemplos:  $\mathbb{R}^n$  con la norma  $\|x\| = \max_{j=1, \dots, n} |x_j|$ , o,  $\|x\| = \left(\sum_j x_j^2\right)^{1/2}$

$$C^0(\bar{\Omega}), \|f\| = |f|_0 = \max_{x \in \bar{\Omega}} |f(x)|$$

$$C^1(\bar{\Omega}), \|f\| = |f|_1 = \max_{x \in \bar{\Omega}} |f(x)| + \sum_{\lambda} \max_{x \in \bar{\Omega}} |\partial_{\lambda} f|$$

$$L^2(\Omega) \text{ con la norma } \|f\|_2 = \left(\int \int_{\Omega} |f|^2 dx\right)^{\frac{1}{2}}$$

$$H^1(\Omega) \text{ con la norma } \|f\|_1 = \left(\int \int_{\Omega} |f|^2 dx + \sum_{\lambda} |\partial_{\lambda} f|^2\right)^{\frac{1}{2}}$$

$$L^2(\Omega) = \{f \text{ medible con } \int \int_{\Omega} |f|^2 dx < \infty\}$$

Espacio con producto escalar Espacio vectorial con  $(\cdot, \cdot) \in \mathbb{R}$  (ó  $\mathbb{C}$ ). Si  $(f, g) = \overline{(g, f)}$  entonces  $(f, f) \in \mathbb{R}$ .

$$(f_1 + f_2, g) = (f_1, g) + (f_2, g)$$

$(f, f) > 0$  si  $f \neq 0$  entonces se define  $\|f\| = (f, f)^{\frac{1}{2}}$  porque de la desigualdad de Cauchy-Schwarz se tiene  $|(f, g)| \leq \|f\| \|g\|$  implica

$$\begin{aligned} \|f + g\|^2 &= (f + g, f + g) = \|f\|^2 + \|g\|^2 + (g, f) + (f, g) \\ &\leq \|f\|^2 + \|g\|^2 + \|f\| \|g\| = (\|f\| + \|g\|)^2 \end{aligned}$$

Cauchy-Schwarz

$$0 \leq (f + \lambda g, f + \lambda g) = \|f\|^2 + \lambda^2 \|g\|^2 + \bar{\lambda} (f, g) + \lambda (g, f) = \|f\|^2 + \lambda^2 \|g\|^2 + 2 \operatorname{Re}(\lambda (g, f))$$

si  $(g, f) = \operatorname{Re} e^{i\phi}$  tomemos  $\lambda = \rho e^{-i\phi}$  entonces

$$0 \leq \rho^2 \|g\|^2 + 2\rho |(g, f)| + \|f\|^2 \text{ no tiene raíces implica el discriminante}$$

$$(g, f)|^2 - \|f\| + \lambda^2 \|g\| \leq 0$$

ejemplos

$$\mathbb{R}^n, \mathbb{C} \quad (x, y) = \sum x_i \bar{y}_i$$

$$L^2(\Omega) : (f, g) = \int_{\Omega} f \bar{g} dx$$

$$H^1(\Omega) \text{ con producto interno } (f, g)_1 = \int_{\Omega} f \bar{g} + \sum_{i=1}^n f_{x_i} \bar{g}_{x_i}$$

## 1.2 Sucesión de Cauchy en un espacio normado

Sea  $E$  con  $\| \cdot \|$ , Una sucesión  $\{u_n\} \in E$  es de Cauchy si dado  $\epsilon > 0$  existe  $N(\epsilon)$  tal que  $\|u_n - u_m\| \leq \epsilon$ ,  $n, m \geq N$ .

$E$  es de Banach si  $E$  tiene  $(\cdot, \cdot)$  y es completo,  $E$  es de Hilbert.

No todo espacio vectorial es completo, pero se puede completar tomando clases de equivalencia de sucesiones de Cauchy por ejemplo  $C^0[0, 1]$