

Modelos matemáticos II: material de apoyo

Juan Calvo, Departamento de Matemática Aplicada

Universidad de Granada

Curso 2022-2023



Disponible bajo licencia Creative Commons 4.0 Internacional



Algunos problemas variacionales clásicos

- **La braquistócrona.** Curva que minimiza el tiempo que tarda un móvil en deslizarse de un extremo a otro de la misma bajo la acción de la gravedad (sin rozamiento).
- **La catenaria.** Curva que adopta un cable colgante sujeto por sus dos extremos bajo la acción de la gravedad.
- **Líneas geodésicas.** Curvas de mínima longitud que unen dos puntos dados sobre una superficie.
- **Superficies de revolución de área mínima.** Curva plana con extremos fijos que genera la superficie de revolución con menor área posible.
- **Problema isoperimétrico.** Determinar la figura plana con mayor área cuyo borde tiene una longitud fijada de antemano.

Teorema de derivación bajo el signo integral

²Sean $I \subset \mathbb{R}$ un intervalo y $f : I \times \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}$ una función que satisface las siguientes condiciones:

- (i) Para todo $t \in I$, la función $y \mapsto f(t, y)$ es integrable en \mathbb{R} .
- (ii) Para todo $y \in \mathbb{R}$, la función $t \mapsto f(t, y)$ es derivable en I .
- (iii) Existe $g : \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}$ integrable tal que

$$\left| \frac{\partial}{\partial t} f(t, y) \right| \leq g(y) \quad \forall t \in I, \forall y \in \mathbb{R}.$$

Entonces $F(t) = \int_{-\infty}^{+\infty} f(t, y) dy$ es derivable en I y

$$F'(t) = \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{\partial f}{\partial t}(t, y) dy \quad \forall t \in I.$$

(López-Soler, apuntes de la asignatura)

Utilizamos este resultado en el cálculo de la primera variación de un funcional.

Caso particular de la ecuación de Euler-Lagrange

Si F no depende de x ,

$$\frac{d}{dx}(F_p) = \frac{d}{dx}(F_p(y(x), y'(x))) = F_{py}y' + F_{pp}y''$$

Multiplicando la ecuación de Euler-Lagrange por y' , resulta

$$\frac{d}{dx}[F(y, y') - y'F_p(y, y')] = 0.$$

$$F(y(x), y'(x)) - y'(x)F_p(y(x), y'(x)) = C \in \mathbb{R}$$

Superficies de revolución de área mínima

Consideramos todas las curvas planas que unen los puntos $A = (x_0, y_0)$, $B = (x_1, y_1)$ con $x_0 < x_1$, que se expresan como grafos $x \mapsto (x, y(x))$.

Área de la superficie de revolución generada al rotar la curva en torno al eje x :

$$A[y] = \int_{x_1}^{x_2} 2\pi y(x) \sqrt{1 + (y'(x))^2} dx .$$

Obviando el factor 2π ,

$$F(x, y, p) = y \sqrt{1 + p^2} \in C^2([x_0, x_1] \times \mathbb{R}^2), \quad F_p = \frac{yp}{\sqrt{1 + p^2}} .$$

Superficies de revolución de área mínima

La ecuación de Euler-Lagrange

$$\sqrt{1 + (y'(x))^2} - \frac{d}{dx} \left[\frac{y(x)y'(x)}{\sqrt{1 + (y'(x))^2}} \right] = 0$$

se puede reducir a

$$\frac{y'(x)\sqrt{K_1}}{\sqrt{y^2(x) - K_1}} = 1, \quad K_1 > 0.$$

$$y(x) = \sqrt{K_1} \cosh(z(x)) \implies \sqrt{K_1} z'(x) = 1,$$

$$x - x_0 = \int_{x_0}^x \sqrt{K_1} z'(s) ds = \sqrt{K_1} \left[\operatorname{arch} \left(\frac{y(x)}{\sqrt{K_1}} \right) - \operatorname{arch} \left(\frac{y_0}{\sqrt{K_1}} \right) \right]$$

$$y(x) = \sqrt{K_1} \cosh \left(\frac{x - x_0}{\sqrt{K_1}} + \operatorname{arch} \left(\frac{y_0}{\sqrt{K_1}} \right) \right),$$

ajustar K_1 para cumplir $y(x_1) = y_1$.

Superficies de revolución de área mínima

La formulación alternativa de la ecuación de Euler-Lagrange

$$y(x)\sqrt{1+(y'(x))^2} - \frac{y(x)(y'(x))^2}{\sqrt{1+(y'(x))^2}} = C$$

se reescribe como $y(x) = K_1 \sqrt{1+(y'(x))^2}$, $K_1 \in \mathbb{R}$. Admite soluciones $y(x) = cte.$, validas para $y_0 = y_1$.

Otros casos: usamos $t \mapsto (x(t), \tilde{y}(t))$, $\tilde{y}(t) = y(x(t))$; por tanto

$$\tilde{y}(t) = K_1 \sqrt{1 + \left(\frac{\frac{d\tilde{y}}{dt}(t)}{\frac{dx}{dt}(t)} \right)^2}.$$

Ponemos $\frac{\frac{d\tilde{y}}{dt}(t)}{\frac{dx}{dt}(t)} = \sinh t \implies \tilde{y}(t) = K_1 \cosh t$. Además,

$$\frac{dx}{dt}(t) = \frac{\frac{d\tilde{y}}{dt}(t)}{\sinh t} = K_1 \implies x(t) = K_1 t + x_0.$$

Ejemplo de funcional que no alcanza su mínimo

$$\mathcal{F}[y] = \int_{-1}^1 ((y'(t))^2 - 1)^2 dt \quad (\geq 0)$$

definido sobre

$$\mathcal{D} = \{y \in C^1([-1, 1]) / y(-1) = y(1) = 1\}.$$

Tomando aproximaciones al valor absoluto, deducimos que $\inf_{\mathcal{D}} \mathcal{F} = 0$. Pero el ínfimo no se alcanza en \mathcal{D} :

$\mathcal{F}[y] = 0 \implies (y'(t))^2 = 1 \quad \forall t \in [-1, 1]$. Se obtiene entonces

$$y(t) = t + cte \quad \text{ó} \quad y(t) = -t + cte,$$

que no pertenecen a \mathcal{D} .

Teorema de Weierstrass

Sea $K \subset \mathbb{R}^d$ compacto y $f : K \rightarrow \mathbb{R}$ continua. Entonces f alcanza su mínimo.

Se define $\alpha := \inf_K f (> -\infty)$.

Se toma $\{x_n\} \subset K$ tal que $\{f(x_n)\} \searrow \alpha$ (sucesión minimizante).

Por la compacidad, existe $\bar{x} \in K$ y una parcial $\{x_{n_k}\} \rightarrow \bar{x}$.

Por la continuidad, $\{f(x_{n_k})\} \rightarrow f(\bar{x}) = \alpha$.

El método directo del cálculo de variaciones

Dado X un espacio topológico IAN, diremos que $f : X \rightarrow \mathbb{R}$ es semicontinua inferior (l.s.c.) si, para toda $\{x_n\} \subset X$ tal que $x_n \rightarrow x$, se cumple que $\liminf_{n \rightarrow \infty} f(x_n) \geq f(x)$.

Teorema de Weierstrass, generalización

Sea X espacio topológico IAN y compacto. Sea $\mathcal{F} : X \rightarrow \mathbb{R}$ semicontinuo inferior. Entonces \mathcal{F} alcanza su mínimo.

Se pone $\alpha := \inf_X \mathcal{F} \in \mathbb{R}$ si \mathcal{F} está acotado inferiormente (en otro caso $\alpha := -\infty$). Se toma una sucesión minimizante $\{x_n\} \subset X$, $\mathcal{F}(x_n) \searrow \alpha$. Por la compacidad, existe $\{x_{n_k}\} \rightarrow \bar{x}$ tal que $\mathcal{F}(x_{n_k}) \rightarrow \alpha$. Entonces

$$\alpha = \lim \mathcal{F}(x_{n_k}) = \liminf \mathcal{F}(x_{n_k}) \geq \mathcal{F}(\bar{x}) > -\infty.$$

Por tanto \mathcal{F} está acotado inferiormente en X , su ínfimo es un mínimo y se alcanza en \bar{x} .

Grafos de área mínima

Superficie descrita como grafo: $(x, y) \mapsto (x, y, u(x, y))$, donde $(x, y) \in \Omega \subset \mathbb{R}^2$ es un dominio.

Borde fijado: $u|_{\partial\Omega} = \varphi(x, y) \in \mathbb{R}$ dada.

Área asociada definida para $\mathcal{D} = \{u \in C^1(\Omega) / u|_{\partial\Omega} = \varphi\}$,

$$\mathcal{A}[u] = \int_{\Omega} \sqrt{1 + (u_x)^2 + (u_y)^2} \, dx dy$$

(aquí $u_x = \frac{\partial u}{\partial x}$, etc)

La ecuación de Euler-Lagrange se reescribe como

$$u_{xx}(1 + u_y^2) + u_{yy}(1 + u_x^2) - 2u_x u_y u_{xy} = 0.$$

Desplazamientos de una membrana elástica

$\Omega \subset \mathbb{R}^2$ dominio acotado, representa la membrana en reposo.

$u : [0, T] \times \Omega \rightarrow \mathbb{R}$ desplazamiento vertical bajo perturbaciones.

- Densidad de masa de la membrana $\rho(x) > 0$, $x \in \Omega$
- $f : \Omega \rightarrow \mathbb{R}$ fuerza vertical aplicada
- Tensión de la membrana $\tau(x)$, $x \in \Omega$, tiende a restituirla al equilibrio. Trabajo proporcional a la variación de área.
- El medio opone una resistencia al movimiento proporcional a la magnitud del desplazamiento. La constante de proporcionalidad es el coeficiente de elasticidad $a(x)$, $x \in \Omega$.

Trabajamos en $\mathcal{D} = \{u \in C^1([0, T] \times \Omega) / u(t, \cdot)|_{\partial\Omega} = 0\}$.

Optimización con restricciones en dimensión finita

Sean $\Omega \subset \mathbb{R}^d$ abierto y $f : \Omega \rightarrow \mathbb{R}$.

Sean las $m < d$ ligaduras $\phi_i : \Omega \rightarrow \mathbb{R}$, $i = 1, \dots, m$.

Condición de transversalidad: $\text{Ran} [\partial_{x_j} \phi_i(x)]_{i,j} = m$.

Multiplicadores de Lagrange

Sean f, ϕ_1, \dots, ϕ_n funciones de clase C^1 . Definimos

$$S := \{x \in \Omega / \phi_i(x) = 0, i = 1, \dots, m\}.$$

Si x^0 es un extremo de f en S , y si se cumple la condición de transversalidad en x^0 , entonces existen $\lambda_1, \dots, \lambda_m \in \mathbb{R}$ tales que

$$\nabla \left(f + \sum_{i=1}^m \lambda_i \phi_i \right) \Big|_{x^0} = 0.$$

Optimización con ligaduras de tipo geodésico

Consideramos $I = [x_0, x_1]$, $\tilde{y} : I \rightarrow \mathbb{R}^d$.

Sea $\mathcal{F}[\tilde{y}] := \int_{x_0}^{x_1} F(x, \tilde{y}(x), \tilde{y}'(x)) dx$.

Sean $D_1, D_2 \subset \mathbb{R}^d$ dominios, $F \in C^2(I \times D_1 \times D_2)$.

Sean las $m < d$ ligaduras $\Phi_i \in C^1(I \times D_1)$, $i = 1, \dots, m$.

Dados $y_0, y_1 \in \mathbb{R}^d$, se considera \mathcal{F} definido sobre

$$\mathcal{D} := \{ \tilde{y} \in C^1(I, \mathbb{R}^d) / \tilde{y}(x_0) = y_0, \tilde{y}(x_1) = y_1, \\ \Phi_i(x, \tilde{y}(x)) = 0, i = 1, \dots, m \}.$$

Condición de transversalidad: $\text{Ran} [\partial_{y_j} \Phi_i(\tilde{y})]_{i,j} = m$ en I .

Sea $\tilde{y} \in \mathcal{D} \cap C^2(I, \mathbb{R}^d)$ un extremo relativo de \mathcal{F} en \mathcal{D} que cumple la condición de transversalidad. Entonces existen $\lambda_i \in C^1(I, \mathbb{R})$, $i = 1, \dots, m$ tales que \tilde{y} es un extremal del funcional determinado por $F^* = F + \sum_{i=1}^m \lambda_i \Phi_i$.

El resultado se extiende a ligaduras que dependan de \tilde{y}' .

Péndulo con un extremo fijo

Masa m , longitud 1, barra rígida anclada al origen.

Trayectoria parametrizada: $t \mapsto (x(t), y(t))$

$$\text{Acción } \mathcal{A}[x, y] = \int_{t_0}^{t_1} \frac{m}{2} [(x'(t))^2 + (y'(t))^2] - m g y(t) dt$$

definida sobre $\mathcal{D} = \{(x, y) \in C^1([t_0, t_1])^2 / x^2(t) + y^2(t) = 1\}$

El cambio $x(t) = \sin(\theta(t))$, $y(t) = \cos(\theta(t))$ lleva a

$$\begin{cases} m\theta'' \cos \theta - m(\theta')^2 \sin \theta = 2\lambda(t) \sin \theta \\ -m\theta'' \sin \theta - m(\theta')^2 \cos \theta = 2\lambda(t) \cos \theta + mg \end{cases}$$

La ecuación del péndulo: $\theta'' + g \sin \theta = 0$

Optimización con ligaduras de tipo isoperimétrico

Consideramos $I = [x_0, x_1]$, $\tilde{y} : I \rightarrow \mathbb{R}^d$.

Sea $\mathcal{F}[\tilde{y}] := \int_{x_0}^{x_1} F(x, \tilde{y}(x), \tilde{y}'(x)) dx$.

Sean $D_1, D_2 \subset \mathbb{R}^d$ dominios, $F \in C^2(I \times D_1 \times D_2)$.

Sean las m ligaduras $\Phi_i \in C^1(I \times D_1 \times D_2)$, $i = 1, \dots, m$.

Dados $y_0, y_1 \in \mathbb{R}^d$, dados $l_1, \dots, l_m \in \mathbb{R}$, se considera \mathcal{F} sobre

$$\mathcal{D} := \left\{ \tilde{y} \in C^1(I, \mathbb{R}^d) / \tilde{y}(x_0) = y_0, \tilde{y}(x_1) = y_1, \right. \\ \left. \int_I \Phi_i(x, \tilde{y}(x), \tilde{y}'(x)) dx = l_i, i = 1, \dots, m \right\}.$$

Sea $\tilde{y} \in \mathcal{D} \cap C^2(I, \mathbb{R}^d)$ un extremo relativo de \mathcal{F} en \mathcal{D} .

Entonces existen $\lambda_i \in \mathbb{R}$, $i = 1, \dots, m$ tales que \tilde{y} es un extremal del funcional determinado por $F^* = F + \sum_{i=1}^m \lambda_i \Phi_i$.

El problema isoperimétrico (o de Dido)

Curvas cerradas parametrizadas, $s \in [0, 1]$, $s \mapsto (x(s), y(s))$ de clase C^1 , con condiciones periódicas:

$$x(0) = x(1), \quad y(0) = y(1), \quad x'(0) = x'(1), \quad y'(0) = y'(1) \quad (pbc)$$

Funcional área $\mathcal{A}[x, y] = \frac{1}{2} \int_0^1 x(s)y'(s) - x'(s)y(s) ds$
a maximizar sobre

$$\mathcal{D} = \left\{ (x, y) \in C^1([0, 1])^2 / (pbc), \int_0^1 \sqrt{(x'(s))^2 + (y'(s))^2} ds = L \right\}$$

Configuración de la cadena colgante de dos extremos

Altura de la cadena: $y : [0, L] \rightarrow \mathbb{R}$.

Si la densidad es uniforme, la energía potencial viene dada por (salvo constantes)

$$\mathcal{F}[y] = \int_0^L y(x) \sqrt{1 + (y'(x))^2} dx$$

a minimizar sobre

$$\mathcal{D} = \left\{ y \in C^1([0, L]) / y(0) = y_0, Y(L) = y_1, \int_0^L \sqrt{1 + (y'(x))^2} dx = l \right\}$$

siendo $l > L$ la longitud de la cadena.

Ecuación de Euler-Lagrange:

$$\sqrt{1 + (y'(x))^2} = \frac{d}{dx} \left(\frac{(y(x) + \lambda)y'(x)}{\sqrt{1 + (y'(x))^2}} \right).$$

Alternativa de Fredholm en dimensión finita

Sean $A \in \mathcal{M}_{d \times d}(\mathbb{R})$ y $b \in \mathbb{R}^d$. Consideramos $Ax = b$.

- Si $\text{Ker } A^T = \{0\}$, entonces el sistema $Ax = b$ tiene solución única.
- En otro caso, el sistema $Ax = b$ tiene solución si y sólo si b es ortogonal a $\text{Ker } A^T$ (en cuyo caso hay infinitas soluciones)

$$\text{Ker } A = (\text{Im } A^T)^\perp, \quad \text{Ker } A^T = (\text{Im } A)^\perp$$

Alternativa de Fredholm para problemas de contorno

$$(p(x)y'(x))' + q(x)y(x) = r(x), \quad y(x_0) = y(x_1) = 0$$

Supongamos que $0 < p \in C^1([x_0, x_1])$, $q, r \in C([x_0, x_1])$.

Consideramos el problema homogéneo asociado,

$(p(x)y'(x))' + q(x)y(x) = 0$ con condiciones $y(x_0) = y(x_1) = 0$.

- 1 Si el problema homogéneo sólo admite la solución trivial, entonces el problema completo tiene solución única.
- 2 Si el problema homogéneo admite soluciones no triviales, entonces el problema completo tiene solución (en su caso infinitas) si y sólo si $\forall \psi$ solución del problema homogéneo,

$$\int_{x_0}^{x_1} r(x)\psi(x) dx = 0$$

$$y(x) = \lambda\phi_1(x) + \mu\phi_2(x) + \frac{1}{p(x_0)} \int_{x_0}^x r(z)(-\phi_1(x)\phi_2(z) + \phi_2(x)\phi_1(z)) dz$$

Alternativa de Fredholm para problemas de contorno

$$(p(x)y'(x))' + q(x)y(x) = r(x), \quad y(x_0) = y(x_1) = 0$$

Supongamos que $0 < p \in C^1([x_0, x_1])$, $q, r \in C([x_0, x_1])$.

Consideramos el problema homogéneo asociado,

$(p(x)y'(x))' + q(x)y(x) = 0$ con condiciones $y(x_0) = y(x_1) = 0$.

- 1 Si el problema homogéneo sólo admite la solución trivial, entonces el problema completo tiene solución única.
- 2 Si el problema homogéneo admite soluciones no triviales, entonces el problema completo tiene solución (en su caso infinitas) si y sólo si $\forall \psi$ solución del problema homogéneo,

$$\int_{x_0}^{x_1} r(x)\psi(x) dx = 0$$

$$y(x) = \lambda\phi_1(x) + \mu\phi_2(x) + \frac{1}{p(x_0)} \int_{x_0}^x r(z)(-\phi_1(x)\phi_2(z) + \phi_2(x)\phi_1(z)) dz$$

Oscilador armónico forzado: Tacoma Narrows



(University of Washington Libraries)

Ejercicio

Determinar el número de extremales, según los valores de $\alpha \in \mathbb{R}$, de

$$\mathcal{F}[y] = \int_0^{4\pi} (y'(x))^2 - \alpha(y(x) - \sin(8x))^2 dx$$

sobre $\mathcal{D} = C_0^2([0, 4\pi])$.

Las extremales cumplen

$$\begin{cases} y''(x) + \alpha y(x) = \alpha \sin(8x) \\ y(0) = 0 \\ y(4\pi) = 0 \end{cases}$$

Se discute mediante la alternativa de Fredholm, a partir del número de soluciones y_h del problema homogéneo asociado.

Ejercicio

Si $\alpha = 0$, la única solución es $y_h(x) = 0$. Por tanto, el problema completo tiene solución única (hay una única extremal).

Si $\alpha < 0$, de nuevo la única solución es $y_h(x) = 0$.

Si $\alpha > 0$, la solución general del problema homogéneo es

$$y_h(x) = A \cos(\sqrt{\alpha}x) + B \sin(\sqrt{\alpha}x).$$

La única solución compatible con las condiciones de contorno es $y_h(x) = 0$, salvo que $\sqrt{\alpha} = \frac{1}{4}, \frac{2}{4}, \frac{3}{4} \dots$, en cuyo caso para cada $n \in \mathbb{N}$ se tiene $y_h(x) = B \sin(nx/4)$, $B \in \mathbb{R}$.

Denotamos $\alpha_n = n^2/16$, $n \in \mathbb{N}$. Para estos valores de α , existen soluciones del problema completo (infinitas) si y sólo si

$$\int_0^{4\pi} \sin(nx/4) \sin(8x) dx = 0.$$

Ejercicio

Denotamos $\alpha_n = n^2/16$, $n \in \mathbb{N}$. Para estos valores de α , existen soluciones del problema completo (infinitas) si y sólo si

$$\int_0^{4\pi} \sin(nx/4) \sin(8x) dx = 0.$$

$$\sin(\theta) \sin(\varphi) = \frac{1}{2}(\cos(\theta - \varphi) - \cos(\theta + \varphi)).$$

Tanto $\cos((8 - n/4)x)$ como $\cos((8 + n/4)x)$ tienen media cero sobre $[0, 4\pi]$, salvo si $n = 32$.

- Si $\alpha \neq \alpha_n$, sólo hay un extremal.
- Si $\alpha = \alpha_{32}$, no hay extremales.
- Si $\alpha = \alpha_n$ con $n \neq 32$, hay infinitos extremales.

Espectro de los problemas de Sturm–Liouville

$$I = [x_0, x_1], \quad 0 < p \in C^1(I), \quad 0 < r \in C(I), \quad q \in C(I).$$

Los valores propios λ del problema

$$(p(x)y'(x))' + q(x)y(x) + \lambda r(x)y(x) = 0$$

con condiciones de contorno *separadas* constituyen una sucesión creciente $\lambda_n \nearrow +\infty$.

Las funciones propias asociadas ϕ_n (una por cada λ_n salvo constantes) satisfacen:

- 1 ϕ_n tiene $n - 1$ ceros en (x_0, x_1) ,
- 2 $\int_{x_0}^{x_1} r(x)\phi_n(x)\phi_m(x) dx = 0$ para $n \neq m$.

Sturm–Liouville: caracterización variacional

El mínimo de

$$\mathcal{F}[y] = \int_I \left(p(x)(y'(x))^2 - q(x)(y(x))^2 \right) dx$$

sobre

$$\mathcal{D}_1 = \left\{ y \in C_0^1(I) / \int_I r(x)y^2(x) dx = 1 \right\}$$

es el primer valor propio del problema

$$\begin{cases} (p(x)y'(x))' + q(x)y(x) + \lambda r(x)y(x) = 0 \\ y(x_0) = 0 \\ y(x_1) = 0 \end{cases}$$

y se alcanza sobre la primera función propia normalizada, Φ_1 .

Sturm–Liouville: caracterización variacional

El mínimo de

$$\mathcal{F}[y] = \int_I \left(p(x)(y'(x))^2 - q(x)(y(x))^2 \right) dx$$

sobre

$$\mathcal{D}_n = \left\{ y \in C_0^1(I) / \int_I r(x)y^2(x) dx = 1, \right.$$

$$\left. \int_I r(x)\Phi_1(x)y(x) dx = \dots = \int_I r(x)\Phi_{n-1}(x)y(x) dx = 0 \right\}$$

es el n-ésimo valor propio del problema

$$\begin{cases} (p(x)y'(x))' + q(x)y(x) + \lambda r(x)y(x) = 0 \\ y(x_0) = 0 \\ y(x_1) = 0 \end{cases}$$

y se alcanza sobre la n-ésima función propia normalizada, Φ_n .

Sistemas ortonormales en L^2

Consideramos $I = [x_0, x_1] \subset \mathbb{R}$.

$$L^2(I) = \left\{ f : I \rightarrow \mathbb{R} / f \text{ es medible, } \int_I |f|^2 dx < \infty \right\}$$

es un espacio de Hilbert con producto escalar y norma

$$\langle f, g \rangle := \int_I f(x)g(x) dx, \quad \|f\|_2 := \left(\int_I |f|^2 dx \right)^{1/2}.$$

Definición (sistema ortonormal de L^2)

$\{f_n\}_{n \in \mathbb{N}} \subset L^2(I)$ tal que:

- 1 $\langle f_i, f_j \rangle = 0$ para cualesquiera $i, j \in \mathbb{N}$ con $i \neq j$.
- 2 $\|f_n\|_2 = 1$ para cualquier $n \in \mathbb{N}$

Serie de Fourier en L^2

Dadas $f \in L^2(I)$ y $\{f_n\}_{n \in \mathbb{N}} \subset L^2(I)$ un sistema ortonormal, la expresión

$$\sum_{n=0}^{\infty} c_n f_n, \quad \text{con } c_n = \langle f, f_n \rangle$$

es la serie de Fourier (generalizada) de f respecto del sistema $\{f_n\}$, y los c_n son los coeficientes de Fourier del desarrollo.

Desigualdad de Bessel: $\sum_{n=0}^{\infty} c_n^2 \leq \|f\|_2^2$

Identidad de Parseval

Si $\{f_n\}_{n \in \mathbb{N}} \subset L^2(I)$ es un sistema ortonormal completo,

entonces $\sum_{n=0}^{\infty} c_n^2 = \|f\|_2^2$.

Series de Fourier en L^2

Dadas $f \in L^2(I)$ y $\{f_n\}_{n \in \mathbb{N}} \subset L^2(I)$ un sistema ortonormal, la expresión

$$\sum_{n=0}^{\infty} c_n f_n, \quad \text{con } c_n = \langle f, f_n \rangle$$

es la serie de Fourier (generalizada) de f respecto del sistema $\{f_n\}$, y los c_n son los coeficientes de Fourier del desarrollo.

Dada $f \in L^2(I)$, su serie de Fourier respecto de un sistema ortonormal completo $\{f_n\}_{n \in \mathbb{N}} \subset L^2(I)$ converge hacia f (con respecto a la norma de $L^2(I)$). Es decir,

$$f = \sum_{n=0}^{\infty} c_n f_n, \quad \text{con } c_n = \langle f, f_n \rangle$$

como funciones de $L^2(I)$.

El sistema trigonométrico

$$\begin{cases} f_0(x) &= 1 \\ f_{2n-1}(x) &= \cos(nx) \\ f_{2n}(x) &= \sin(nx) \end{cases}, n \in \mathbb{N}$$

proporciona un sistema ortogonal y completo en $L^2(0, 2\pi)$

Recuérdese que

$$\sin(\theta) \sin(\varphi) = \frac{1}{2}(\cos(\theta - \varphi) - \cos(\theta + \varphi)),$$

$$\cos(\theta) \cos(\varphi) = \frac{1}{2}(\cos(\theta - \varphi) + \cos(\theta + \varphi)),$$

$$\sin(\theta) \cos(\varphi) = \frac{1}{2}(\sin(\theta + \varphi) + \sin(\theta - \varphi)).$$

El sistema trigonométrico en $I = [0, L]$

$$\begin{cases} f_0(x) = \frac{1}{\sqrt{L}} \\ f_{2n-1}(x) = \sqrt{\frac{2}{L}} \cos\left(\frac{2\pi nx}{L}\right), n \in \mathbb{N} \\ f_{2n}(x) = \sqrt{\frac{2}{L}} \sin\left(\frac{2\pi nx}{L}\right) \end{cases}$$

proporciona un sistema ortonormal y completo en $L^2(I)$

Serie de Fourier asociada

$$f(x) = \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} \left(a_n \cos\left(\frac{2\pi nx}{L}\right) + b_n \sin\left(\frac{2\pi nx}{L}\right) \right)$$

$$a_n := \frac{2}{L} \int_0^L f(x) \cos\left(\frac{2\pi nx}{L}\right) dx, \quad b_n := \frac{2}{L} \int_0^L f(x) \sin\left(\frac{2\pi nx}{L}\right) dx$$

Cambio de intervalo de referencia

El desarrollo de Fourier en $I = [x_0, x_1]$ toma la forma

$$f(x) = \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} \left(a_n \cos \left(\frac{2\pi n(x - x_0)}{x_1 - x_0} \right) + b_n \sin \left(\frac{2\pi n(x - x_0)}{x_1 - x_0} \right) \right)$$

con los coeficientes

$$a_n := \frac{2}{x_1 - x_0} \int_{x_0}^{x_1} f(x) \cos \left(\frac{2\pi n(x - x_0)}{x_1 - x_0} \right) dx,$$

$$b_n := \frac{2}{x_1 - x_0} \int_{x_0}^{x_1} f(x) \sin \left(\frac{2\pi n(x - x_0)}{x_1 - x_0} \right) dx$$

Crterios de convergencia para series de Fourier

M-test de Weierstrass

Dada una sucesión de funciones $f_n : I \rightarrow \mathbb{R}$ y una sucesión de constantes positivas M_n tales que $|f_n(x)| \leq M_n \forall x \in I$, entonces

$$\sum_{n=1}^{\infty} M_n < +\infty \implies \sum_{n=1}^{\infty} f_n(x) \text{ converge uniformemente sobre } I.$$

- Si $\sum_{n=1}^{\infty} (|a_n| + |b_n|) < +\infty$, entonces la serie de Fourier de f converge uniformemente sobre I .
- Si f y f' son continuas a trozos en $[0, L]$ y ademas $f(0) = f(L)$, entonces:
 - 1 la serie de Fourier de f converge hacia $f(x)$ en los puntos $x \in [0, L]$ donde f es continua
 - 2 y converge hacia $\frac{f(x_+) + f(x_-)}{2}$ en los puntos de discontinuidad.

Crterios de convergencia para series de Fourier

M-test de Weierstrass

Dada una sucesión de funciones $f_n : I \rightarrow \mathbb{R}$ y una sucesión de constantes positivas M_n tales que $|f_n(x)| \leq M_n \forall x \in I$, entonces

$$\sum_{n=1}^{\infty} M_n < +\infty \implies \sum_{n=1}^{\infty} f_n(x) \text{ converge uniformemente sobre } I.$$

- Si $\sum_{n=1}^{\infty} (|a_n| + |b_n|) < +\infty$, entonces la serie de Fourier de f converge uniformemente sobre I .
- Si f y f' son continuas a trozos en $[0, L]$ y además $f(0) = f(L)$, entonces:
 - 1 la serie de Fourier de f converge hacia $f(x)$ en los puntos $x \in [0, L]$ donde f es continua
 - 2 y converge hacia $\frac{f(x_+) + f(x_-)}{2}$ en los puntos de discontinuidad.

Crterios de convergencia para series de Fourier

M-test de Weierstrass

Dada una sucesión de funciones $f_n : I \rightarrow \mathbb{R}$ y una sucesión de constantes positivas M_n tales que $|f_n(x)| \leq M_n \forall x \in I$, entonces

$$\sum_{n=1}^{\infty} M_n < +\infty \implies \sum_{n=1}^{\infty} f_n(x) \text{ converge uniformemente sobre } I.$$

- Si $\sum_{n=1}^{\infty} (|a_n| + |b_n|) < +\infty$, entonces la serie de Fourier de f converge uniformemente sobre I .
- Si f y f' son continuas a trozos en $[0, L]$ y además $f(0) = f(L)$, entonces:
 - 1 la serie de Fourier de f converge hacia $f(x)$ en los puntos $x \in [0, L]$ donde f es continua
 - 2 y converge hacia $\frac{f(x_+) + f(x_-)}{2}$ en los puntos de discontinuidad.

Criterios de convergencia para series de Fourier

- Si f es continua y f' es continua a trozos en $[0, L]$, y además $f(0) = f(L)$, entonces la serie de Fourier de f converge uniformemente sobre I .

Dado $\Omega \subset \mathbb{R}^d$ abierto y $f_n : \Omega \rightarrow \mathbb{R}$ para $n \in \mathbb{N}$, si

- $\sum_{n=0}^{\infty} f_n$ converge puntualmente hacia $f : \Omega \rightarrow \mathbb{R}$,
- $\partial_{x_1} f_n \in C(\Omega)$ para todo $n \in \mathbb{N}$,
- $\sum_{n=0}^{\infty} \partial_{x_1} f_n$ converge uniformemente en Ω ,

entonces existe $\partial_{x_1} f = \sum_{n=0}^{\infty} \partial_{x_1} f_n$.

- Si $f \in C^1([0, L])$, f'' es continua a trozos y además $f(0) = f(L)$, $f'(0) = f'(L)$, entonces la serie de Fourier de f se puede derivar término a término. La serie así construída converge uniformemente en I hacia f' .

Algunos resultados chocantes sobre la convergencia de las series de Fourier

- (Weierstrass) Función continua no derivable en ningún punto:

$$f(x) = \sum_{n=0}^{\infty} a^n \cos(b^n \pi x), \quad a \in (0, 1), \quad b \text{ entero impar}, \quad ab > 1 + \frac{3}{2}\pi.$$

- (Kolmogorov) Función de L^1 para la que su serie de Fourier no converge en ningún punto.
- (Carleson–Hunt) Si $f \in L^p(-\pi, \pi)$ para algún $1 < p \leq \infty$ y es 2π -periódica, entonces su serie de Fourier asociada converge a.e. $x \in (-\pi, \pi)$.
- (Katznelson) Dado $E \subset [-\pi, \pi]$ de medida cero, existe una función continua y 2π -periódica sobre $[-\pi, \pi]$ tal que su serie de Fourier asociada diverge $\forall x \in E$.

Desarrollos en cosenos y senos

Sea $f \in C([0, L])$ con f' continua a trozos. Entonces

$$\frac{A_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} A_n \cos\left(\frac{n\pi x}{L}\right), \quad A_n = \frac{2}{L} \int_0^L f(x) \cos\left(\frac{n\pi x}{L}\right) dx$$

converge uniformemente hacia f en $[0, L]$.

Sea $f \in C([0, L])$ con $f(0) = f(L) = 0$ y con f' continua a trozos. Entonces

$$\sum_{n=1}^{\infty} B_n \sin\left(\frac{n\pi x}{L}\right), \quad B_n = \frac{2}{L} \int_0^L f(x) \sin\left(\frac{n\pi x}{L}\right) dx$$

converge uniformemente hacia f en $[0, L]$.

Problema mixto para la ecuación de ondas

$$\left\{ \begin{array}{ll} u_{tt} - c^2 u_{xx} = 0 & \text{en } [0, \infty) \times [0, L] \\ u(0, x) = \varphi(x) & \text{en } [0, L] \\ u_t(0, x) = \psi(x) & \text{en } [0, L] \\ u(t, 0) = u(t, L) = 0 & \text{en } [0, \infty) \end{array} \right. \quad (1)$$

Supongamos que se cumplen las siguientes condiciones:

- $\varphi \in C^2([0, L])$ tiene derivada tercera continua a trozos.
- $\psi \in C^1([0, L])$ tiene derivada segunda continua a trozos.
- $\varphi(0) = \varphi(L) = \varphi''(0) = \varphi''(L) = 0$ y $\psi(0) = \psi(L) = 0$.

Entonces el problema (1) tiene solución única.

Integración en superficies

Sea $S \subset \mathbb{R}^3$ una superficie parametrizada mediante

$$S : \Omega \rightarrow \mathbb{R}^3, \quad \Omega \subset \mathbb{R}^2.$$

Dada $f : S \rightarrow \mathbb{R}$, se define

$$\int_S f d\sigma := \int_{\Omega} (f \circ S)(x, y) \sqrt{g} d(x, y), \quad \sqrt{g} = |S_x \wedge S_y|$$

Dado $F : \mathbb{R}^3 \rightarrow \mathbb{R}^3$, se define el flujo de F a través de S como

$$\int_S F \cdot n d\sigma, \quad n \text{ normal exterior a } S.$$

Fórmula de Green

Dado $\Omega \subset \mathbb{R}^d$ con frontera regular, dadas f, g regulares,

$$\int_{\Omega} \frac{\partial f}{\partial x_i} g dx = - \int_{\Omega} f \frac{\partial g}{\partial x_i} dx + \int_{\partial\Omega} fg n \cdot e_i d\sigma,$$

siendo n el normal exterior a $\partial\Omega$ y e_i el i -ésimo vector de la base canónica.

Integración en superficies

Sea $S \subset \mathbb{R}^3$ una superficie parametrizada mediante

$$S : \Omega \rightarrow \mathbb{R}^3, \quad \Omega \subset \mathbb{R}^2.$$

Dada $f : S \rightarrow \mathbb{R}$, se define

$$\int_S f d\sigma := \int_{\Omega} (f \circ S)(x, y) \sqrt{g} d(x, y), \quad \sqrt{g} = |S_x \wedge S_y|$$

Dado $F : \mathbb{R}^3 \rightarrow \mathbb{R}^3$, se define el flujo de F a través de S como

$$\int_S F \cdot n d\sigma, \quad n \text{ normal exterior a } S.$$

Teorema de la divergencia

Dado $\Omega \subset \mathbb{R}^d$ con frontera regular, dado $F : \Omega \rightarrow \mathbb{R}^d$ regular,

$$\int_{\partial\Omega} F \cdot n d\sigma = \int_{\Omega} \operatorname{div} F dx$$

siendo n el normal exterior a $\partial\Omega$.

Espacios de Sobolev

Sea $\Omega \subseteq \mathbb{R}^d$ abierto. En lo sucesivo las derivadas se consideran en sentido débil.

$$H^1(\Omega) := \{f \in L^2(\Omega) / \nabla f \in (L^2(\Omega))^d\}.$$

Es un subespacio de $L^2(\Omega)$, completo para la norma

$$\|f\|_{H^1} = \|f\|_2 + \sum_{i=1}^d \left\| \frac{\partial f}{\partial x_i} \right\|_2$$

y el producto escalar asociado

$$\langle f, g \rangle_{H^1} = \langle f, g \rangle_{L^2} + \sum_{i=1}^d \left\langle \frac{\partial f}{\partial x_i}, \frac{\partial g}{\partial x_i} \right\rangle_{L^2}.$$

A veces se usa la norma equivalente dada por

$$\left(\int_{\Omega} f^2 dx + \sum_{i=1}^d \int_{\Omega} \left(\frac{\partial f}{\partial x_i} \right)^2 dx \right)^{1/2}$$

Espacios de Sobolev

Sea $\Omega \subseteq \mathbb{R}^d$ abierto. En lo sucesivo las derivadas se consideran en sentido débil. Dado $m \in \mathbb{N}$,

$$\begin{aligned} H^m(\Omega) &:= \{f \in L^2(\Omega) / D^\alpha f \in L^2(\Omega) \forall \alpha \in \mathbb{N}^d \text{ tal que } |\alpha| \leq m\} \\ &= \{f \in H^{m-1}(\Omega) / \nabla f \in (H^{m-1}(\Omega))^d\} \end{aligned}$$

es un espacio de Hilbert con norma

$$\|f\|_{H^m} = \sum_{0 \leq |\alpha| \leq m} \|D^\alpha f\|_2$$

y el producto escalar asociado

$$\langle f, g \rangle_{H^m} = \sum_{0 \leq |\alpha| \leq m} \langle D^\alpha f, D^\alpha g \rangle_{L^2}.$$

Espacios de Sobolev: trazas

Dado $\Omega \subset \mathbb{R}^d$ abierto con frontera regular, la aplicación

$$Tr : C_c^1(\mathbb{R}^d) \rightarrow L^2(\partial\Omega)$$

$$f \mapsto Tr f = f|_{\partial\Omega}$$

es lineal. Por densidad se puede extender a un operador lineal acotado:

$$Tr : H^1(\Omega) \rightarrow L^2(\partial\Omega)$$

Fórmula de Green en $H^1(\Omega)$

$$\int_{\Omega} \frac{\partial f}{\partial x_i} g \, dx = - \int_{\Omega} f \frac{\partial g}{\partial x_i} \, dx + \int_{\partial\Omega} fg \, n \cdot e_i \, d\sigma \quad \forall f, g \in H^1(\Omega),$$

siendo n el normal exterior a $\partial\Omega$ y e_i el i -ésimo vector de la base canónica.

Fórmula de Green en $H^1(\Omega)$

$$\int_{\Omega} \frac{\partial f}{\partial x_i} g \, dx = - \int_{\Omega} f \frac{\partial g}{\partial x_i} \, dx + \int_{\partial\Omega} fg \, n \cdot e_i \, d\sigma \quad \forall f, g \in H^1(\Omega),$$

siendo n el normal exterior a $\partial\Omega$ y e_i el i -ésimo vector de la base canónica.

Caso particular relevante: si $f, g \in H^2(\Omega)$, entonces

$$\int_{\Omega} \Delta f \, g \, dx = - \int_{\Omega} \nabla f \cdot \nabla g \, dx + \int_{\partial\Omega} g \frac{\partial f}{\partial \eta} \, d\sigma,$$

donde $\frac{\partial f}{\partial \eta} := n \cdot \nabla f$.

Desigualdad de Poincaré

$H_0^1(\Omega) :=$ clausura de $C_c^\infty(\Omega)$ con respecto a $\|\cdot\|_{H^1(\Omega)}$

Si $\partial\Omega$ es acotado y regular, entonces

$$H_0^1(\Omega) = \{f \in H^1(\Omega) / f|_{\partial\Omega} = 0\}.$$

Si Ω es acotado, entonces existe una constante $C = C(\Omega) > 0$ tal que

$$\|f\|_2 \leq C \|\nabla f\|_2 \quad \forall f \in H_0^1(\Omega).$$

Por tanto, para $f \in H_0^1(\Omega)$, $f \mapsto \|\nabla f\|_2$ es una norma equivalente a $\|f\|_{H^1}$.

$$H^{-1}(\Omega) := \text{dual topológico de } (H_0^1(\Omega), \|\cdot\|_{H^1}).$$

Sea (a, b) un intervalo acotado. Dado $F \in H^{-1}(a, b)$, existen $f_1, f_2 \in L^2(a, b)$ (*no son únicas*) tales que

$$F[u] = \int_a^b f_1 u + f_2 u' dx \quad \forall u \in H_0^1(a, b)$$

y además $\|F\|_{H^{-1}} = \max\{\|f_1\|_2, \|f_2\|_2\}$.

Se suele identificar F con $f_1 - f_2'$ (en sentido distribucional).
Se puede escoger $f_1 = 0$ en virtud de la desigualdad de Poincaré.

El teorema de Lax–Milgram

- Sea H un espacio de Hilbert
- Sea $a : H \times H \rightarrow \mathbb{R}$
 - 1 bilineal
 - 2 continua: $|a(u, v)| \leq C \|u\|_H \|v\|_H$ para cierta $C > 0$
 - 3 coerciva: $a(v, v) \geq \alpha \|v\|_H^2$ para cierto $\alpha > 0$
- Sea $F \in H^*$.

- Existe un único $u \in H$ tal que

$$a(u, \varphi) = F(\varphi) \quad \forall \varphi \in H.$$

- $F \mapsto u$ es lineal y continua de H^* en H
- Si $a(\cdot, \cdot)$ es simétrica, entonces

$$u = \operatorname{argmin}_{\varphi \in H} J(\varphi), \quad J(\varphi) = \frac{1}{2} a(\varphi, \varphi) - F(\varphi).$$