

## Capítulo 5

# Problemas Regulares de Sturm-Liouville

Como hemos visto en el capítulo dedicado a los espacios de Hilbert, el método de separación de variables aplicado a la resolución de ecuaciones en derivadas parciales de segundo orden nos conduce al estudio de problemas de contorno para ecuaciones diferenciales ordinarias del tipo

$$a_0(x) u''(x) + a_1(x) u'(x) + a_2(x) u(x) = \lambda u(x), \quad a < x < b, \quad (5.1)$$

donde  $a_0, a_1, a_2 : [a, b] \rightarrow \mathbb{R}$  son funciones continuas. Suponiendo  $a_0(x) < 0$  y llamando

$$p(x) = e^{\int_a^x \frac{a_1(t)}{a_0(t)} dt}, \quad q(x) = -p(x) \frac{a_2(x)}{a_0(x)} \quad \text{y} \quad s(x) = -\frac{p(x)}{a_0(x)}$$

la ecuación (5.1) se transforma en

$$-(pu')' + qu = \lambda su \quad (5.2)$$

donde  $p \in C^1([a, b])$  y  $q, s \in C([a, b])$ . Además,  $p(x) > 0$  y  $s(x) > 0 \forall x \in [a, b]$ .

En este capítulo estudiaremos en detalle las ecuaciones del tipo (5.2) las cuales aparecen acompañadas de ciertas condiciones de contorno.

### 5.1 Definiciones y Propiedades Básicas

**Definición 5.1.1** Dado un intervalo  $[a, b] \subset \mathbb{R}$  y funciones reales  $p \in C^1([a, b])$  y  $q \in C([a, b])$  verificando que  $p(x) > 0 \forall x \in [a, b]$ , se llama operador de Sturm-Liouville al operador diferencial

$$\begin{array}{ccc} L : C^2([a, b]; \mathbb{C}) & \rightarrow & C([a, b]; \mathbb{C}) \\ u & \rightsquigarrow & -(pu')' + qu \end{array}$$

**Proposición 5.1.1 (Identidad de Lagrange)** Para cada par de funciones  $u, v \in C^2([a, b])$  se tiene que

$$\langle Lu, v \rangle = \langle u, Lv \rangle + p(b) [u(b) \overline{v'}(b) - u'(b) \overline{v}(b)] + p(a) [u'(a) \overline{v}(a) - u(a) \overline{v'}(a)]$$

donde  $\langle \cdot, \cdot \rangle$  denota el producto interior en  $L^2([a, b]; \mathbb{C})$ .

La demostración se obtiene con solo aplicar la fórmula de integración por partes dos veces a la integral

$$\int_a^b - (pu')' \bar{v}.$$

■

Respecto de las condiciones de contorno que suelen aparecer junto a la ecuación diferencial (5.2), las más habituales son las que anulan los dos últimos sumandos de la identidad de Lagrange. Dentro de este tipo de condiciones se encuentran las siguientes:

**Definición 5.1.2** *A unas condiciones de contorno del tipo*

$$(Su) \begin{cases} \alpha_1 u(a) + \beta_1 u'(a) = 0 \\ \gamma_2 u(b) + \delta_2 u'(b) = 0 \end{cases}$$

con  $\alpha_1^2 + \beta_1^2 > 0$  y  $\gamma_2^2 + \delta_2^2 > 0$  se les llama *condiciones separadas*. Ejemplos de condiciones separadas son:

- *Condiciones de Dirichlet o de extremos fijos:*

$$\begin{cases} u(a) = 0 \\ u(b) = 0 \end{cases}$$

- *Condiciones de Neumann o de extremos libres:*

$$\begin{cases} u'(a) = 0 \\ u'(b) = 0 \end{cases}$$

- *Condiciones de Nicoletti:*

$$\begin{cases} u'(a) = 0 \\ u(b) = 0 \end{cases} \quad \text{ó} \quad \begin{cases} u(a) = 0 \\ u'(b) = 0 \end{cases}$$

**Definición 5.1.3** *A unas condiciones de contorno del tipo*

$$(Pu) \begin{cases} \alpha_1 u(a) + \gamma_1 u(b) = 0 \\ \beta_2 u'(a) + \delta_2 u'(b) = 0 \end{cases}$$

con  $\alpha_1 \gamma_1 \neq 0$ ,  $\beta_2 \delta_2 \neq 0$  y  $p(b) \alpha_1 \beta_2 = p(a) \gamma_1 \delta_2$ , se les llama *condiciones periódicas*. Un caso particular de condiciones periódicas (en el caso de que  $p$  sea la función 1) que suele aparecer en la práctica es:

$$\begin{cases} u(a) = u(b) \\ u'(a) = u'(b) \end{cases}$$

Tanto las condiciones separadas como las periódicas son autoadjuntas para el operador de Sturm-Liouville, es decir,

$$\langle Lu, v \rangle = \langle u, Lv \rangle$$

para cada  $u, v \in D_0 = \{u \in C^2([a, b]) : B_1(u) = B_2(u) = 0\}$ , donde  $B_1(u) = B_2(u) = 0$  denota tanto las condiciones separadas ( $Su$ ) como las periódicas ( $Pu$ ).

Finalmente introduciremos un nuevo espacio de Hilbert que utilizaremos más adelante.

**Definición 5.1.4** Dada una función  $s : [a, b] \rightarrow \mathbb{R}$  tal que  $s(x) > 0$  c.t.p., definimos el espacio

$$L_s^2([a, b]; \mathbb{C}) = \{f : [a, b] \rightarrow \mathbb{C} : \sqrt{s}f \in L^2\}$$

dotado con el producto interior

$$\langle f, g \rangle_s = \langle \sqrt{s}f, \sqrt{s}g \rangle_{L^2} = \int_a^b s f \bar{g}.$$

El espacio  $(L_s^2([a, b]; \mathbb{C}), \langle \cdot, \cdot \rangle_s)$  es un espacio de Hilbert.

## 5.2 Sistemas Regulares de Sturm-Liouville

**Definición 5.2.1** Llamaremos sistema regular de Sturm-Liouville sobre un intervalo  $[a, b]$  a un sistema formado por:

- (a) Un operador de Sturm-Liouville  $Lu = -(pu')' + qu$ .
- (b) Un conjunto de condiciones de contorno  $B_1(u)$  y  $B_2(u)$ , autoadjuntas para el operador  $L$ .
- (c) Una función continua  $s : [a, b] \rightarrow \mathbb{R}$  tal que  $s(x) > 0 \forall x \in [a, b]$ .

El objetivo es encontrar todas las soluciones clásicas del problema de contorno

$$(S - L) \begin{cases} Lu = \lambda su \\ B_1(u) = 0 \\ B_2(u) = 0 \end{cases}$$

donde  $\lambda$  es un número complejo cualquiera.

**Definición 5.2.2** Se dice que  $\lambda \in \mathbb{C}$  es un valor propio (o autovalor) del sistema de Sturm-Liouville  $(S - L)$  si existe una solución no nula del sistema  $(S - L)$ . A cada una de estas soluciones no nulas se les llama función propia (o autofunción) asociada al valor propio  $\lambda$ . Se llama espacio propio al subespacio vectorial de  $C^2([a, b])$  formado por todas las funciones propias asociadas a un mismo valor propio.

En el siguiente teorema recogemos las propiedades fundamentales de los valores propios y las funciones propias asociadas a un sistema regular de Sturm-Liouville.

### Proposición 5.2.1

- (i) Los valores propios de un sistema regular de Sturm-Liouville son números reales.
- (ii) Funciones propias correspondientes a valores propios distintos del sistema  $(S - L)$  son ortogonales respecto al producto interior  $\langle \cdot, \cdot \rangle_s$ .

**Definición 5.2.3** Un sistema regular de Sturm-Liouville se dice coercivo si existe un  $\alpha_0 > 0$  tal que

$$\langle Lu, u \rangle \geq \alpha_0 (\|u\|_2 + \|u'\|_2)^2 \quad \forall u \in D_0 = \{u \in C^2([a, b]) : B_1(u) = B_2(u) = 0\}.$$

Se dice que el sistema es casi-coercivo si  $\exists \mu \in \mathbb{R}$  tal que el operador  $L - \mu s$  es coercivo.

Todos los problemas regulares de Sturm-Liouville que estudiaremos en este curso son casi-coercivos. De manera concreta, se puede probar que todo sistema de Sturm-Liouville con condiciones periódicas o separadas es casi-coercivo.

El principal resultado de este capítulo es el siguiente teorema de descomposición espectral de Sturm-Liouville el cual generaliza al caso infinito-dimensional lo que sucede en el caso en que  $L$  es una matriz autoadjunta.

**Teorema 5.2.1 (Sturm-Liouville)** *Dado un sistema de Sturm-Liouville regular y casi-coercivo, se tiene que el conjunto de sus valores propios es una sucesión creciente de números reales*

$$\lambda_1 \leq \lambda_2 \leq \dots \leq \lambda_n \leq \dots$$

tal que  $\lim_{n \rightarrow \infty} \lambda_n = \infty$ . Además, existe una base ortonormal de  $L^2_s([a, b])$  formada por funciones propias  $\{\mathbf{e}_n\}_{n=1}^\infty$ . En el caso de que  $u \in D_0 = \{u \in C^2([a, b]) : B_1(u) = B_2(u) = 0\}$ , la serie de Fourier

$$\sum_{n=1}^{\infty} \langle u, \mathbf{e}_n \rangle \mathbf{e}_n$$

converge uniformemente a  $u$ .

Concluimos este capítulo estudiando un par de ejemplos concretos de sistemas regulares de Sturm-Liouville, uno con condiciones de contorno separadas y otro con condiciones periódicas.

**Ejemplo 5.2.1** *Consideremos el problema*

$$\begin{cases} u'' + \lambda u = 0 \\ u(0) = 0 \\ u'(l) = 0 \end{cases}.$$

Si  $\lambda = 0$ , la solución general de la ecuación  $u'' = 0$  es

$$u(x) = c_1 + c_2 x.$$

Al imponer las condiciones de contorno se obtiene  $c_1 = c_2 = 0$  con lo cual  $u = 0$ .

Si  $\lambda < 0$ , la solución general de la ecuación  $u'' + \lambda u = 0$  es

$$u(x) = c_1 e^{\sqrt{-\lambda}x} + c_2 e^{-\sqrt{-\lambda}x}.$$

Al imponer las condiciones de contorno  $u(0) = u'(l) = 0$  se obtiene el sistema

$$\begin{cases} 0 = u(0) = c_1 + c_2 \\ 0 = u'(l) = c_1 \sqrt{-\lambda} e^{\sqrt{-\lambda}l} - c_2 \sqrt{-\lambda} e^{-\sqrt{-\lambda}l} \end{cases}$$

cuya única solución es  $c_1 = c_2 = 0$  ya que

$$\begin{vmatrix} 1 & 1 \\ \sqrt{-\lambda} e^{\sqrt{-\lambda}l} & -\sqrt{-\lambda} e^{-\sqrt{-\lambda}l} \end{vmatrix} \neq 0.$$

Por tanto, nuevamente  $u = 0$ .

Si  $\lambda > 0$ , la solución general de la ecuación  $u'' + \lambda u = 0$  es

$$u(x) = c_1 \cos \sqrt{\lambda}x + c_2 \sin \sqrt{\lambda}x$$

ya al imponer las condiciones de contorno se tiene

$$\begin{cases} c_1 = 0 \\ c_2 \sqrt{\lambda} \cos \sqrt{\lambda} l = 0. \end{cases}$$

Por tanto, eliminando el caso trivial  $c_1 = c_2 = 0$  que conduce a  $u = 0$ , se tiene que  $\cos \sqrt{\lambda} l = 0$  y así,

$$\lambda = \left[ \left( n - \frac{1}{2} \right) \frac{\pi}{l} \right]^2.$$

Con ello se obtiene la sucesión creciente de valores propios  $\lambda_n = \left[ \left( n - \frac{1}{2} \right) \frac{\pi}{l} \right]^2$  y las funciones propias

$$u_n(x) = \sin \left[ \left( n - \frac{1}{2} \right) \frac{\pi x}{l} \right]$$

cuya norma en  $L^2([0, l])$  viene dada por

$$\|u_n\|_2 = \left( \int_0^l \sin^2 \left[ \left( n - \frac{1}{2} \right) \frac{\pi x}{l} \right] dx \right)^{1/2} = \sqrt{\frac{l}{2}}.$$

Nótese que se satisface el Teorema de Sturm-Liouville ya que los valores propios de nuestro problema forman una sucesión creciente que tiene límite infinito. Además, el sistema de funciones propias

$$\left\{ \left( \frac{l}{2} \right)^{-1/2} \sin \frac{\pi x}{2l}, \left( \frac{l}{2} \right)^{-1/2} \sin \frac{3\pi x}{2l}, \dots, \left( \frac{l}{2} \right)^{-1/2} \sin \frac{(2n-1)\pi x}{2l}, \dots \right\}$$

es una base ortonormal de  $L^2([0, l])$ .

**Ejemplo 5.2.2** Consideremos ahora el problema

$$\begin{cases} u'' + \lambda u = 0 \\ u(-\pi) = u(\pi) \\ u'(-\pi) = u'(\pi) \end{cases}.$$

Si  $\lambda = 0$ , la solución general de la ecuación  $u'' = 0$  es  $u(x) = c_1 + c_2 x$ . Al imponer las condiciones de contorno se obtiene  $c_2 = 0$  con lo cual  $u = 1$  es una autofunción correspondiente al autovalor  $\lambda = 0$ .

Si  $\lambda < 0$ , la solución general de la ecuación  $u'' + \lambda u = 0$  es

$$u(x) = c_1 e^{\sqrt{-\lambda}x} + c_2 e^{-\sqrt{-\lambda}x}.$$

Al imponer las condiciones de contorno se obtiene el sistema lineal de ecuaciones

$$\begin{cases} c_1 \left( e^{-\sqrt{-\lambda}\pi} - e^{\sqrt{-\lambda}\pi} \right) + c_2 \left( e^{\sqrt{-\lambda}\pi} - e^{-\sqrt{-\lambda}\pi} \right) = 0 \\ c_1 \sqrt{-\lambda} \left( e^{-\sqrt{-\lambda}\pi} - e^{\sqrt{-\lambda}\pi} \right) + c_2 \sqrt{-\lambda} \left( e^{-\sqrt{-\lambda}\pi} - e^{\sqrt{-\lambda}\pi} \right) = 0 \end{cases}$$

cuya única solución es  $c_1 = c_2 = 0$  ya que el determinante del sistema es no nulo. Por tanto,  $u = 0$ .

Si  $\lambda > 0$ , la solución general de la ecuación  $u'' + \lambda u = 0$  es

$$u(x) = c_1 \cos \sqrt{\lambda}x + c_2 \sin \sqrt{\lambda}x$$

y al imponer las condiciones de contorno se tiene

$$\begin{cases} 2c_2 \sin \sqrt{\lambda}\pi = 0 \\ 2c_1 \sqrt{\lambda} \sin \sqrt{\lambda}\pi = 0. \end{cases}$$

Por tanto, eliminando el caso trivial  $c_1 = c_2 = 0$  que conduce a  $u = 0$ , se tiene que  $\sin \sqrt{\lambda}\pi = 0$ , de donde se obtienen los autovalores

$$\lambda_n = n^2$$

y las funciones propias

$$\{\cos x, \sin x, \dots, \cos nx, \sin nx, \dots\}.$$

Por tanto, tal y como vimos en el capítulo dedicado a los espacios de Hilbert, el sistema

$$\left\{ \frac{1}{\sqrt{2\pi}}, \frac{\cos x}{\sqrt{\pi}}, \frac{\sin x}{\sqrt{\pi}}, \dots, \frac{\cos nx}{\sqrt{\pi}}, \frac{\sin nx}{\sqrt{\pi}}, \dots \right\}$$

es una base ortonormal de  $L^2([-\pi, \pi]; \mathbb{R})$ . Obsérvese que, en este caso, asociadas a un mismo valor propio  $\lambda_n = n^2$  tenemos las dos autofunciones  $\sin nx$  y  $\cos nx$ .

### 5.3 Ejercicios

1. Sea  $Lu = -(pu')' + qu$  el operador de Sturm-Liouville. Demuestra que

$$\langle Lu, v \rangle = \langle u, Lv \rangle$$

para cada  $u, v \in \mathcal{D}_0 = \{u \in C^2([a, b]; \mathbb{R}) : u'(a) = v'(a) = 0 \text{ y } u'(b) = v'(b) = 0\}$ .

2. Encontrar los autovalores y las autofunciones correspondientes a los siguientes sistemas regulares de Sturm-Liouville:

$$\begin{array}{ll} (a) \begin{cases} u'' + \lambda u = 0 \\ u'(0) = 0 \\ u(l) = 0 \end{cases} & (b) \begin{cases} u'' + \lambda u = 0 \\ u'(0) = 0 \\ u'(l) = 0 \end{cases} \\ (c) \begin{cases} u'' + \lambda u = 0 \\ u'(0) = u(0) \\ u'(l) = u(l) \end{cases} & (d) \begin{cases} u'' - a^2 u + \lambda u = 0, \quad a = \text{cte.} \\ u(0) = 0 \\ u(l) = 0 \end{cases} \end{array}$$

3. Probar que la única función  $u \in C^2([0, l])$  que satisface las dos siguientes condiciones:

(a)  $u(0) = u(l) = 0$ .

(b)  $\int_0^l u(x) \sin \frac{n\pi x}{l} dx = 0 \quad \forall n \in \mathbb{N}$ ,

es la función idénticamente nula, esto es,  $u = 0$ .

4. Consideremos el problema de Sturm-Liouville

$$\begin{cases} -(pu')' + qu = \lambda su \\ u(0) = 0 \\ u'(\pi) = 0 \end{cases}$$

y sea  $\{\mathbf{e}_n\}_{n=1}^{\infty}$  la base ortonormal de autofunciones asociada a dicho problema. ¿Es cierto que se cumple la desigualdad

$$\int_0^{\pi} \sin^2(x) \, dx > \sum_{n=1}^{\infty} \left( \int_0^{\pi} \mathbf{e}_n(x) \sin(x) \, dx \right) ?.$$

Justifica la respuesta.

## 5.4 Objetivos

- Entender el concepto de sistema regular de Sturm-Liouville.
- Conocer el Teorema de Sturm-Liouville.
- Adquirir habilidad en el cálculo de los autovalores y las autofunciones de problemas de Sturm-Liouville con condiciones de contorno separadas y periódicas.

## 5.5 Comentarios sobre la Bibliografía

En la elaboración de este capítulo hemos seguido [21]. Es precisamente en esta referencia donde pueden encontrarse las demostraciones de los resultados que hemos enunciado a lo largo de todo el capítulo.

En [8, p.p. 86-93] también se abordan los contenidos de este capítulo. Referencias en castellano donde también se estudia este tema son [13, Cap. 13], [17, p.p. 132-153] y [22, Cap. 4].