

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 $(L_s^2([a, b]; \mathbb{C}), \langle, \rangle_s)$ 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 λ 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 λ . 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, \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].