

Apellidos

--

Firma

--

Nombre

--

D.N.I o pasaporte

--

3º A

--

3º B

--

4º

--

EJERCICIO 1. En este ejercicio trataremos de resolver la ecuación del calor en un intervalo acotado y con condiciones Dirichlet en el borde del mismo. Para ello:

1. Calcula la serie de senos de la función $u_0(x) = 1 - |2x - 1|$ en el intervalo $[0, 1]$.
2. Determina, para $D > 0$, todas las funciones no nulas en variables separadas que resuelvan

$$\begin{cases} \partial_t u(x, t) = D \partial_{xx}^2 u(x, t), & (x, t) \in [0, 1] \times [0, \infty), \\ u(0, t) = u(1, t) = 0, & t \geq 0, \end{cases} \quad (1)$$

3. Usando el principio de superposición, calcula una solución de (1) con dato inicial $u(x, 0) = u_0(x)$.

Solución: 1. El desarrollo en serie de senos del dato inicial viene dado por

$$u_0(x) = \sum_{n=1}^{\infty} b_n \operatorname{sen}(n\pi x),$$

con

$$\begin{aligned} b_n &= 2 \int_0^1 u_0(x) \operatorname{sen}(n\pi x) dx = 2 \int_0^{1/2} 2x \operatorname{sen}(n\pi x) dx + 2 \int_{1/2}^1 (2 - 2x) \operatorname{sen}(n\pi x) dx \\ &= 4(I_1 - I_2) - \frac{4}{n\pi} (\cos(n\pi) - \cos(n\pi/2)), \end{aligned}$$

donde

$$\begin{aligned} I_1 &= \int_0^{1/2} x \operatorname{sen}(n\pi x) dx = \left[-\frac{x}{n\pi} \cos(n\pi x) \right]_0^{1/2} + \frac{1}{n\pi} \int_0^{1/2} \cos(n\pi x) dx \\ &= -\frac{1}{2n\pi} \cos(n\pi/2) + \frac{1}{n^2\pi^2} \operatorname{sen}(n\pi/2), \\ I_2 &= \int_{1/2}^1 x \operatorname{sen}(n\pi x) dx = \left[-\frac{x}{n\pi} \cos(n\pi x) \right]_{1/2}^1 + \frac{1}{n\pi} \int_{1/2}^1 \cos(n\pi x) dx \\ &= -\frac{1}{n\pi} \cos(n\pi) + \frac{1}{2n\pi} \cos(n\pi/2) - \frac{1}{n^2\pi^2} \operatorname{sen}(n\pi/2), \end{aligned}$$

de donde se desprende que

$$\begin{aligned} b_n &= -\frac{2}{n\pi} \cos(n\pi/2) + \frac{4}{n^2\pi^2} \operatorname{sen}(n\pi/2) + \frac{4}{n\pi} \cos(n\pi) - \frac{2}{n\pi} \cos(n\pi/2) + \frac{4}{n^2\pi^2} \operatorname{sen}(n\pi/2) \\ &\quad - \frac{4}{n\pi} \cos(n\pi) + \frac{4}{n\pi} \cos(n\pi/2) \\ &= \frac{8}{n^2\pi^2} \operatorname{sen}(n\pi/2), \end{aligned}$$

luego

$$u_0(x) = \frac{8}{\pi^2} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{\text{sen}(n\pi/2)}{n^2} \text{sen}(n\pi x) = \frac{8}{\pi^2} \sum_{k=0}^{\infty} \frac{(-1)^k}{(2k+1)^2} \text{sen}((2k+1)\pi x).$$

2. Buscamos soluciones no nulas de (1) que respondan a la forma $u(x, t) = T(t)w(x)$. Al imponer que sea solución de la ecuación del calor obtenemos

$$0 = u_t - Du_{xx} = T'(t)w(x) - DT(t)w''(x) \Rightarrow \frac{T'(t)}{T(t)} = D \frac{w''(x)}{w(x)} = -\lambda \in \mathbb{R},$$

de donde se deduce que T y w han de cumplir, respectivamente,

$$w'' + \frac{\lambda}{D}w = 0, \quad w(0) = w(1) = 0,$$

y

$$T' = -\lambda T.$$

Resolviendo en primer lugar el problema de Sturm-Liouville asociado a w obtenemos que los valores propios son de la forma $\lambda_n = Dn^2\pi^2$, $n \in \mathbb{N}$, en tanto que las funciones propias asociadas son $w_n(x) = A \text{sen}(n\pi x)$, cualquiera que sea $A \in \mathbb{R}$. Por otra parte, al resolver la ecuación para T obtenemos $T_n(t) = B e^{-\lambda_n t} = B e^{-Dn^2\pi^2 t}$, para todo $B \in \mathbb{R}$, de donde resulta que las soluciones que se piden en este apartado son de la forma

$$u_n(x, t) = C e^{-Dn^2\pi^2 t} \text{sen}(n\pi x), \quad C \in \mathbb{R}.$$

3. La superposición de las soluciones anteriores da lugar a

$$u(x, t) = \sum_{n \geq 1} C_n \text{sen}(n\pi x) e^{-Dn^2\pi^2 t}.$$

Imponiendo finalmente la condición inicial (que ya fue desarrollada en serie de senos en el apartado 1.) se tiene que ha de ser $C_n = b_n$, por lo que la solución pedida es de la forma

$$u(x, t) = \frac{8}{\pi^2} \sum_{k \geq 0} \frac{(-1)^k}{(2k+1)^2} \text{sen}((2k+1)\pi x) e^{-D(2k+1)^2\pi^2 t},$$

que es claramente convergente en virtud del test de comparación de Weierstrass, al igual que sus derivadas parciales $\partial_t u$ y $\partial_{xx}^2 u$ (que además son funciones continuas por tratarse de límites uniformes de sucesiones de funciones continuas). ■

EJERCICIO 2. Sea $\Omega \subseteq \mathbb{R}^2$ un dominio y $f \in L^2(\Omega)$. Demuestra que el funcional

$$\mathcal{F}(u) := \int_{\Omega} \left((\partial_x u)^2 + \partial_x u \partial_y u + (\partial_y u)^2 + 4u^2 \right) dx dy + \int_{\Omega} u f dx dy,$$

definido en $H^1(\Omega)$, tiene un único mínimo global.

Solución: Definimos

$$a(u, v) := \int_{\Omega} \left(2\nabla u \cdot \nabla v + 8uv + \partial_x u \partial_y v + \partial_x v \partial_y u \right) dx dy, \quad F(v) := - \int_{\Omega} v f dx dy.$$

El funcional $a(\cdot, \cdot)$ es claramente bilineal y simétrico. Verificamos ahora su continuidad en $H^1(\Omega) \times H^1(\Omega)$:

$$\begin{aligned} |a(u, v)| &\leq 2\|\nabla u\|_{L^2(\Omega)}\|\nabla v\|_{L^2(\Omega)} + 8\|u\|_{L^2(\Omega)}\|v\|_{L^2(\Omega)} + \|\partial_x u\|_{L^2(\Omega)}\|\partial_y v\|_{L^2(\Omega)} + \|\partial_x v\|_{L^2(\Omega)}\|\partial_y u\|_{L^2(\Omega)} \\ &\leq 12\|u\|_{H^1(\Omega)}\|v\|_{H^1(\Omega)}. \end{aligned}$$

Comprobamos finalmente que es un funcional coercivo:

$$a(u, u) \geq \int_{\Omega} (2|\nabla u|^2 + 8u^2 + 2\partial_x u \partial_y u) dx dy \geq \int_{\Omega} (|\nabla u|^2 + u^2) dx dy = \|u\|_{H^1(\Omega)}^2,$$

para lo que hemos empleado la fórmula notable¹ $2\partial_x u \partial_y u \geq -((\partial_x u)^2 + (\partial_y u)^2) = -|\nabla u|^2$.

Por otra parte, F es claramente lineal y su continuidad en $H^1(\Omega)$ se sigue de la siguiente estimación:

$$|F(v)| \leq \|f\|_{L^2(\Omega)} \|v\|_{L^2(\Omega)} \leq \|f\|_{L^2(\Omega)} \|v\|_{H^1(\Omega)}.$$

Tenemos, pues, que todas las hipótesis del teorema de Lax-Milgram son satisfechas (recuérdese que $X = H^1(\Omega)$ es un espacio de Hilbert), luego existe un único elemento $u \in H^1(\Omega)$ donde el funcional $\frac{1}{2}a(v, v) - F(v) = \mathcal{F}(v)$ alcanza el mínimo global. ■

EJERCICIO 3. Dado $L > 0$, notamos $C_0^1(0, L)$ el conjunto de funciones y de clase uno en $[0, L]$ tales que $y(0) = y(L) = 0$.

1. Consideramos el problema variacional consistente en minimizar el funcional

$$\mathcal{F}[y] := \int_0^L (y'(x))^2 dx \quad \text{en el conjunto} \quad \mathcal{D} = \left\{ y \in C_0^1(0, L) : \int_0^L y^2(x) dx = 1 \right\}.$$

Encuentra el valor del mínimo $m = m(L)$ y una función $y_m(x)$ donde se alcance. ¿En cuántas funciones se alcanza?

2. En función del mínimo m y de la función $y_m(x)$ que resuelven el apartado anterior, encuentra la constante C más pequeña tal que

$$\int_0^L u(x)^2 dx \leq C \int_0^L u'(x)^2 dx \quad \text{para toda } u \in C_0^1(0, L),$$

y una función no nula que demuestre que la constante C no puede ser menor.

Solución: 1. Construimos en primer lugar la ecuación de Euler-Lagrange asociada a la siguiente corrección del funcional (que incorpora la ligadura integral de \mathcal{D}): $F^*(y, p) = p^2 - \lambda y^2$. Se tiene:

$$F_y^* - \frac{d}{dx} F_p^* = 0 \Rightarrow \lambda y + y'' = 0,$$

que debe ser resuelta junto con las condiciones de contorno $y(0) = y(L) = 0$. Este problema solo admite soluciones no triviales cuando $\lambda > 0$, las cuales vienen dadas por

$$y(x) = A \cos(\sqrt{\lambda}x) + B \sin(\sqrt{\lambda}x).$$

Al imponer ahora las condiciones de contorno concluimos que debe cumplirse $A = 0$ y $B \sin(\sqrt{\lambda}L) = 0$, luego los valores propios son de la forma

$$\lambda_n = \frac{n^2 \pi^2}{L^2}, \quad n \in \mathbb{N},$$

y las funciones propias son

$$y_n(x) = B \sin\left(\frac{n\pi x}{L}\right), \quad n \in \mathbb{N}, B \in \mathbb{R}.$$

¹ $(a + b)^2 = a^2 + b^2 + 2ab \geq 0$

Por consiguiente, aplicando el teorema de caracterización variacional de valores y vectores propios se concluye que el mínimo de \mathcal{F} es el primero de los valores propios, $\lambda_1 = \frac{\pi^2}{L^2}$, y se alcanza en la primera función propia: $y_1(x) = B \operatorname{sen}\left(\frac{\pi x}{L}\right)$. Solo falta determinar aquellos valores de $B \in \mathbb{R}$ que hacen que $y_1 \in \mathcal{D}$:

$$1 = \int_0^L y_1(x)^2 dx = B^2 \int_0^L \operatorname{sen}\left(\frac{\pi x}{L}\right)^2 dx = \frac{B^2 L}{2},$$

por lo que ha de ser $B = \pm\sqrt{\frac{2}{L}}$. En consecuencia, el funcional \mathcal{F} alcanza su mínimo ($= \frac{\pi^2}{L^2}$) en dos funciones:

$$y_1(x) = \pm\sqrt{\frac{2}{L}} \operatorname{sen}\left(\frac{\pi x}{L}\right).$$

2. Basándonos en el apartado anterior es claro que, si tomamos $u \in \mathcal{D}$, el valor más pequeño que podemos escribir en el segundo miembro de la desigualdad es $\frac{C\pi^2}{L^2}$, por lo que tendríamos

$$1 \leq \frac{C\pi^2}{L^2} \Rightarrow C \geq \frac{L^2}{\pi^2}.$$

Por consiguiente, la constante más pequeña que satisface la desigualdad del enunciado es $C = \frac{L^2}{\pi^2}$, pues si consideramos las funciones $y_1(x) = \pm\sqrt{\frac{2}{L}} \operatorname{sen}\left(\frac{\pi x}{L}\right)$ se satisface la igualdad. ■

EJERCICIO 4. Se considera la siguiente ecuación de difusión: $\alpha \partial_t u = \beta \partial_{xx}^2 u - \gamma(u - \delta)$, para $(x, t) \in \mathbb{R} \times [0, \infty)$, y donde α, β, γ y δ son constantes positivas.

- Sean $y = \frac{x}{\lambda}$, $\tau = \frac{t}{\sigma}$ y $v(y, \tau) = \frac{u(x, t)}{\delta} - 1$, donde $u(x, t)$ resuelve la ecuación anterior. Determina las expresiones que deben adoptar σ y λ , en términos de las constantes originales, para que $v(y, \tau)$ satisfaga la ecuación:

$$\frac{\partial v}{\partial \tau} + v = \frac{\partial^2 v}{\partial y^2}. \quad (2)$$

- Resuelve la ecuación (2) sujeta a la condición inicial $v(y, 0) = 1$. Por si te resultase útil, recuerda que la transformada de Fourier de la función $f(y) = e^{-\varepsilon^2 y^2}$ es $\hat{f}(z) = \frac{\sqrt{\pi}}{|\varepsilon|} e^{-\frac{\pi^2 z^2}{\varepsilon^2}}$.
- Caso de existir, encuentra todas las ondas viajeras asociadas a la ecuación (2). ¿Hay alguna limitación con respecto a la velocidad de propagación de las mismas?

Solución: 1. Se tienen:

$$\frac{\partial v}{\partial \tau} = \frac{\sigma}{\delta} \frac{\partial u}{\partial t} = \frac{\sigma}{\alpha \delta} \left(\beta \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} - \gamma(u - \delta) \right), \quad \frac{\partial v}{\partial y} = \frac{\lambda}{\delta} \frac{\partial u}{\partial x}, \quad \frac{\partial^2 v}{\partial y^2} = \frac{\lambda^2}{\delta} \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}.$$

Por consiguiente, para que se satisfaga la ecuación (2) debe cumplirse:

$$\frac{\sigma}{\alpha \delta} \left(\beta \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} - \gamma(u - \delta) \right) + \frac{u}{\delta} - 1 = \frac{\lambda^2}{\delta} \frac{\partial^2 u}{\partial x^2},$$

de donde se desprende que ha de ser

$$\frac{\sigma \beta}{\alpha \delta} = \frac{\lambda^2}{\delta}, \quad \frac{1}{\delta} = \frac{\sigma \gamma}{\alpha \delta}, \quad \frac{\gamma \delta \sigma}{\alpha \delta} = 1, \quad \Leftrightarrow \quad \sigma = \frac{\alpha}{\gamma}, \quad \lambda = \sqrt{\frac{\beta}{\gamma}}.$$

2. En primer lugar, aplicamos la transformada de Fourier a ambos miembros de la ecuación (2):

$$\frac{\partial \widehat{v}}{\partial \tau} + \widehat{v} = -4\pi^2 z^2 \widehat{v}, \quad \Rightarrow \quad \frac{\partial \widehat{v}}{\widehat{v}} = -(1 + 4\pi^2 z^2),$$

que tiene por solución $\widehat{v}(z, \tau) = \widehat{v}(z, 0)e^{-(1+4\pi^2 z^2)\tau}$. Tomando ahora la transformada de Fourier inversa:

$$v(y, \tau) = e^{-\tau} \left(\widehat{v}(z, 0) \frac{1}{2\sqrt{\pi\tau}} e^{-\frac{y^2}{4\tau}} \right) = e^{-\tau} v(y, 0) * \frac{1}{2\sqrt{\pi\tau}} e^{-\frac{y^2}{4\tau}} = e^{-\tau} \frac{1}{2\sqrt{\pi\tau}} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-\frac{w^2}{4\tau}} dw = e^{-\tau}.$$

3. Buscamos soluciones de la forma $v(y, \tau) = U(y - c\tau)$, donde $c \in \mathbb{R}$ denota la velocidad de propagación de la solución. Se tiene:

$$\frac{\partial v}{\partial \tau} = -cU'(y - c\tau), \quad \frac{\partial^2 v}{\partial y^2} = U''(y - c\tau),$$

luego existirán soluciones de este tipo si y solamente si se verifica

$$-cU' + U = U'' \Leftrightarrow U'' + cU' - U = 0.$$

La ecuación característica asociada tiene por raíces $\mu_{\pm} = \frac{-c \pm \sqrt{c^2 + 4}}{2}$, luego las soluciones buscadas son de la forma

$$U(z) = Ae^{\mu_+ z} + Be^{\mu_- z}, \quad \forall A, B, c \in \mathbb{R}.$$

■