

MÉTODOS DE LA FÍSICA MATEMÁTICA

REALIZADO POR:

Clara Gómez García

María Jesús Macías Castillo

Noelia Solís Preciado

Juan Villa Morales

Nº 10. Hallar la solución de la ecuación diferencial no homogénea

$$y'' + k^2 [1 + a\delta(x)]y = F_0, \quad a, F_0 = \text{ctes}, \quad -L \leq x \leq L,$$

sujeta a las condiciones de contorno $y(-L) = y(L) = 0$, expresándola como combinación lineal de funciones de un conjunto completo.

Identificamos con la ecuación de Sturm-Liouville:

$$\frac{d}{dx} \left[p(x) \frac{dy}{dx} \right] - s(x)y + \lambda r(x)y = 0$$

Donde,

$$\mathcal{L} \equiv \frac{d^2}{dx^2}$$

$$r(x) = 1 + a\delta(x)$$

$$\lambda = k^2$$

$$\lambda_n = k_n^2$$

Para resolver este problema lo primero que tenemos que hacer es calcular la ecuación homogénea y, para ello, obtener los autovalores y autofunciones a partir de los cuales se halla la función de Green.

Siendo la familia de autovalores y autofunciones $\{\lambda_n\}$, $\{\psi_n\}$, la función de Green es:

$$G(x, \xi) = \sum_{n=1}^{\infty} \frac{\psi_n(\xi)\psi_n(x)}{\lambda - \lambda_n}$$

A partir de la cual hallamos la solución de la inhomogénea en el intervalo $[-L, L]$ mediante:

$$y = \int_{-L}^{+L} d\xi G(x, \xi) f(\xi)$$

siendo $f(\xi)$ en este problema F_0 .

Así pues, partiendo del ejercicio nº 4, contábamos con dos posibilidades para obtener las autofunciones:

Por las condiciones de continuidad en $x=0$:

$$A \operatorname{sen} k_n L = B \operatorname{sen} k_n L$$

Para que se cumpla la igualdad, tenemos dos casos:

CASO 1:

$$A = -B \text{ con } k_n \equiv \text{arbitrario con } k_n = \frac{\gamma_n}{L}$$

($\gamma_n \equiv$ raíces de la ecuación transcendental: $\operatorname{tg} \gamma_n = \frac{2L}{\gamma_n}$)

$$\psi_n = \begin{cases} A_n \operatorname{sen} \gamma_n \left(\frac{x}{L} + 1 \right); & -L \leq x \leq 0 \\ -A_n \operatorname{sen} \gamma_n \left(\frac{x}{L} - 1 \right); & 0 \leq x \leq L \end{cases}$$

donde $A_n = [L \left(1 + \frac{a}{2L} \operatorname{sen}^2 \gamma_n \right)]$

CASO 2:

$\operatorname{sen} k_m L = 0$ para A,B arbitrario con $k_m = \frac{m\pi}{L}$ donde $m = 1, 2, 3, \dots$

$$\psi_m = \begin{cases} A_m \operatorname{sen} m\pi \left(\frac{x}{L} + 1 \right); & -L \leq x \leq 0 \\ -A_m \operatorname{sen} m\pi \left(\frac{x}{L} - 1 \right); & 0 \leq x \leq L \end{cases}$$

donde $A_m = \frac{1}{\sqrt{L}}$

Ambas autofunciones ya están normalizadas.

Construimos ya la función de Green:

$$G(x, \xi) = \sum_{n=1}^{\infty} \frac{\psi_n(\xi) \psi_n(x)}{\lambda - \lambda_n} + \sum_{m=1}^{\infty} \frac{\psi_m(\xi) \psi_m(x)}{\lambda - \lambda_m}$$

donde ψ_n y ψ_m son las autofunciones indicadas anteriormente.

Llevando esto a la ecuación hallada en teoría siguiente:

$$y = \int_{-L}^L d\xi G(x, \xi) f(\xi)$$

Como tenemos dos tipos de autofunciones debido a los dos casos posibles mencionados, la solución nos queda de la forma:

$$y(x) = F_0 \sum_{n,m=1}^{\infty} \left[\frac{\psi_n(x)}{\lambda - \lambda_n} \int_{-L}^{+L} d\xi \psi_n(\xi) + \frac{\psi_m(x)}{\lambda - \lambda_m} \int_{-L}^{+L} d\xi \psi_m(\xi) \right]$$

$$y(x) = F_0 \sum_{n,m=1}^{\infty} \left\{ \frac{\psi_n(x) A_n}{K^2 - \left(\frac{\gamma_n}{L}\right)^2} \left[\int_{-L}^0 d\xi \operatorname{sen} \gamma_n \left(\frac{\xi}{L} + 1\right) - \int_0^{+L} d\xi \operatorname{sen} \gamma_n \left(\frac{\xi}{L} - 1\right) \right] \right. \\ \left. + \frac{\psi_m(x) A_m}{K^2 - \left(\frac{m\pi}{L}\right)^2} \left[\int_{-L}^0 d\xi \operatorname{sen} m\pi \left(\frac{\xi}{L} + 1\right) - \int_0^{+L} d\xi \operatorname{sen} m\pi \left(\frac{\xi}{L} - 1\right) \right] \right\}$$

Para simplificar la expresión de la integral denotamos:

$$C_n = \frac{A_n}{K^2 - \left(\frac{\gamma_n}{L}\right)^2}$$

$$D_m = \frac{A_m}{K^2 - \left(\frac{m\pi}{L}\right)^2}$$

como son constantes, las podemos sacar de la integral.

Resolviendo la integral

$$y(x) = F_0 \sum_{n,m=1}^{\infty} \left\{ C_n \psi_n(x) \left[\int_{-L}^0 d\xi \operatorname{sen} \gamma_n \left(\frac{\xi}{L} + 1 \right) - \int_0^{+L} d\xi \operatorname{sen} \gamma_n \left(\frac{\xi}{L} - 1 \right) \right] \right. \\ \left. + D_m \psi_m(x) \left[\int_{-L}^0 d\xi \operatorname{sen} m\pi \left(\frac{\xi}{L} + 1 \right) - \int_0^{+L} d\xi \operatorname{sen} m\pi \left(\frac{\xi}{L} - 1 \right) \right] \right\}$$

Para resolver estas integrales debemos hacer un cambio de variables:

$$\int_{-L}^0 d\xi \operatorname{sen} \gamma_n \left(\frac{\xi}{L} + 1 \right) \Rightarrow \text{el cambio de variables sería } \begin{cases} x = \gamma_n \left(\frac{\xi}{L} + 1 \right) \\ dx = \gamma_n \frac{d\xi}{L} \end{cases}$$

$$\frac{L}{\gamma_n} \int_0^{\gamma_n} dx \operatorname{sen} x = -\frac{L}{\gamma_n} \cos x \Big|_0^{\gamma_n} = \frac{L}{\gamma_n} (1 - \cos \gamma_n)$$

$$\int_0^{+L} d\xi \operatorname{sen} \gamma_n \left(\frac{\xi}{L} - 1 \right) \Rightarrow \text{el cambio de variables sería } \begin{cases} x = \gamma_n \left(\frac{\xi}{L} - 1 \right) \\ dx = \gamma_n \frac{d\xi}{L} \end{cases}$$

$$\frac{L}{\gamma_n} \int_{-\gamma_n}^0 dx \operatorname{sen} x = \frac{L}{\gamma_n} \int_0^{\gamma_n} dx \operatorname{sen} x = -\frac{L}{\gamma_n} \cos x \Big|_0^{\gamma_n} = \frac{L}{\gamma_n} (1 - \cos \gamma_n)$$

En esta integral se ha tenido en cuenta la paridad de la función.

Estas dos integrales podemos simplificarlas sumándolas:

$$\int_{-L}^0 d\xi \operatorname{sen} \gamma_n \left(\frac{\xi}{L} + 1 \right) + \int_0^{+L} d\xi \operatorname{sen} \gamma_n \left(\frac{\xi}{L} - 1 \right) = \frac{2L}{\gamma_n} (1 - \cos \gamma_n)$$

Con respecto a las integrales de $\psi_m(\xi)$:

$$\int_{-L}^0 d\xi \operatorname{sen} m\pi \left(\frac{\xi}{L} + 1 \right) \Rightarrow \text{el cambio de variables sería } \begin{cases} x = m\pi \left(\frac{\xi}{L} + 1 \right) \\ dx = m\pi \frac{d\xi}{L} \end{cases}$$

$$\frac{L}{m\pi} \int_0^{m\pi} dx \operatorname{sen} x = -\frac{L}{m\pi} \cos x \Big|_0^{m\pi} = \frac{L}{m\pi} [(-1)^{m+1} + 1]$$

$$\int_0^{+L} d\xi \operatorname{sen} m\pi \left(\frac{\xi}{L} - 1 \right) \Rightarrow \text{el cambio de variables sería } \left\{ \begin{array}{l} x = m\pi \left(\frac{\xi}{L} - 1 \right) \\ dx = m\pi \frac{d\xi}{L} \end{array} \right\}$$

$$\frac{L}{m\pi} \int_{-m\pi}^0 dx \operatorname{sen} x = \frac{L}{m\pi} \int_0^{m\pi} dx \operatorname{sen} x = -\frac{L}{m\pi} \cos x \Big|_0^{m\pi} = \frac{L}{m\pi} [(-1)^{m+1} + 1]$$

De nuevo, sumando estas dos expresiones nos queda:

$$\int_{-L}^0 d\xi \operatorname{sen} m\pi \left(\frac{\xi}{L} + 1 \right) + \int_0^{+L} d\xi \operatorname{sen} m\pi \left(\frac{\xi}{L} - 1 \right) = \frac{2L}{m\pi} [(-1)^{m+1} + 1]$$

Luego, la solución de la ecuación diferencial inhomogénea:

$$y(x) = 2LF_0 \sum_{n,m=1}^{\infty} \left\{ C_n \psi_n(x) \left[\frac{1}{\gamma_n} (1 - \cos \gamma_n) \right] + D_m \psi_m(x) \left[\frac{1}{m\pi} [(-1)^{m+1} + 1] \right] \right\}$$

En la solución se puede observar que para el sumatorio de la m , los términos pares se anulan todos, al ser $[(-1)^{m+1} + 1]$, entonces sólo nos quedaríamos con los impares, pero también se observa que para los términos impares del sumatorio es la misma constante siempre:

$$\frac{1}{m\pi} [(-1)^{m+1} + 1] = \frac{2}{m\pi}, \text{ para } m \text{ impar}$$

Luego la solución nos quedaría:

$$y(x) = 2LF_0 \sum_{n=1}^{\infty} \left\{ C_n \psi_n(x) \left[\frac{1}{\gamma_n} (1 - \cos \gamma_n) \right] \right\} + \frac{4}{m\pi} LF_0 \sum_{m=1}^{\infty} D_m \psi_m(x)$$