

MÉTODOS DE LA FÍSICA MATEMÁTICA

Tema 2 - Ejercicio 21

Fraire González, Juan Jesús
Díaz Simón, Daniel
Valcárcel Gómez, Francisco de Borja

11 de diciembre de 2009

Sea

$$f(x) = \sum_{m=1}^{\infty} c_m J_n(\alpha_{nm}x)$$

la representación en serie de las funciones de Bessel de la función $f(x)$ definida en el intervalo $[0, 1]$, donde α_{nm} es la raíz m -ésima de $J_n(x)$.

1. Probar la identidad de Parseval

$$\int_0^1 dx x [f(x)]^2 = \frac{1}{2} \sum_{m=1}^{\infty} c_m^2 [J_{n+1}(\alpha_{nm})]^2$$

2. Escogiendo $f(x) = x^n$, probar que las raíces α_{nm} verifican la relación

$$\sum_{m=1}^{\infty} \frac{1}{\alpha_{nm}^2} = \frac{1}{4(n+1)}$$

Resolución

1. Para resolver este apartado del ejercicio necesitamos hacer uso del teorema de ortogonalidad de los polinomios de Bessel:

$$\langle J_n(k_m x) | J_n(k_p x) \rangle = \int_0^a x dx J_n(k_m x) J_n(k_p x) = \delta_{mp} \frac{a^2}{2} [J_{n+1}(k_m x)]^2 \quad (1)$$

Para llegar a una expresión análoga a la que tenemos en la ecuación (1) tenemos que introducir la expresión de $f(x)$ en la ecuación de Parseval y desarrollarla, de manera que nos quedará así:

$$\int_0^1 dx x [f(x)]^2 = \sum_{m=1}^{\infty} \sum_{p=1}^{\infty} c_m c_p \int_0^1 x dx J_n(\alpha_{nm} x) J_n(\alpha_{np} x) \quad (2)$$

Como vemos, podemos resolver esta ecuación a partir de su relación con la ecuación (1):

$$\sum_{m=1}^{\infty} \sum_{p=1}^{\infty} c_m c_p \int_0^1 x dx J_n(\alpha_{nm} x) J_n(\alpha_{np} x) = \sum_{m=1}^{\infty} \sum_{p=1}^{\infty} c_m c_p \delta_{mp} \frac{1}{2} [J_{n+1}(\alpha_{nm})]^2 \quad (3)$$

Al tener una delta de Kronecker lo que sucede es que solamente son distintos de cero los valores de la delta con en los que $n = m$ ($\delta_{11}, \delta_{22}, \dots$) de manera que podemos reducir los dos sumatorios a uno solo:

$$\int_0^1 dx x [f(x)]^2 = \sum_{m=1}^{\infty} c_m^2 \frac{1}{2} [J_{n+1}(\alpha_{nm})]^2 \quad (4)$$

2. Partimos de las siguientes expresiones para resolver este apartado

$$f(x) = x^n$$

$$f(x) = \sum_{m=1}^{\infty} c_m J_n(\alpha_{nm} x)$$

Aplicamos la identidad de Parseval del primer apartado pero sustituyendo el valor de $f(x)$ por x^n

$$\int_0^1 dx x^{2n+1} = \sum_{m=1}^{\infty} c_m^2 \frac{1}{2} [J_{n+1}(\alpha_{nm})]^2 \quad (5)$$

El valor de la integral es:

$$\int_0^1 dx x^{2n+1} = \frac{1}{2(n+1)} \quad (6)$$

Calculamos el valor de c_m a partir de la expresión:

$$c_m = \frac{2}{J_{n+1}^2(\alpha_{nm})} \int_0^1 dx x^{n+1} J_n(\alpha_{nm} x) \quad (7)$$

así que tenemos que calcular el valor de la integral, para ello necesitamos hacer un cambio de variable $\alpha_{nm}x = y$

$$\alpha_{nm}x = y \Rightarrow dx = \frac{dy}{\alpha} \tag{8}$$

$$\int_0^1 dx x^{n+1} J_n(\alpha_{nm}x) = \int_0^\alpha \frac{dy}{\alpha} \left(\frac{y}{\alpha}\right)^{n+1} J_n(y) = \frac{1}{\alpha^{n+2}} \int_0^\alpha dy y^{n+1} J_n(y) \tag{9}$$

Ahora bien, para poder resolver la integral esta vez tenemos que utilizar la siguiente relación de recurrencia

$$\frac{d}{dx} [x^n J_n(x)] = x^n J_{n-1}(x) \tag{10}$$

Para lo cual necesitamos un cambio de índice $n + 1 = n'$

$$\int_0^\alpha dy y^{n+1} J_n(y) = \int_0^\alpha dy y^{n'} J_{n'-1}(y) = y^{n'} J_{n'-1}(y) \tag{11}$$

y si deshacemos el cambio de índice obtenemos que

$$\int_0^\alpha dy y^{n+1} J_n(y) = y^{n+1} J_{n+1}(y) \tag{12}$$

por tanto la solución de la expresión (9) es

$$\int_0^1 dx x^{n+1} J_n(\alpha_{nm}x) = \frac{1}{\alpha^{n+2}} y^{n+1} J_{n+1}(y) \Big|_{\alpha_{nm}x=y} = \frac{1}{\alpha_{nm}} J_{n+1}(\alpha_{nm}) \tag{13}$$

Por lo tanto, el valor del coeficiente c_m es

$$c_m = \frac{2}{J_{n+1}^2(\alpha_{nm})} \int_0^1 dx x^{n+1} J_n(\alpha_{nm}x) = \frac{2}{J_{n+1}^2(\alpha_{nm})} \frac{1}{\alpha_{nm}} J_{n+1}(\alpha_{nm}) = \frac{2}{J_{n+1}(\alpha_{nm})} \frac{1}{\alpha_{nm}} \tag{14}$$

Sustituimos el valor de c_m en la expresión (5) con la expresión (6) introducida ya en (5)

$$\frac{1}{2(n+1)} = \sum_{m=1}^{\infty} c_m^2 \frac{1}{2} [J_{n+1}(\alpha_{nm})]^2 \Rightarrow \frac{1}{4(n+1)} = \sum_{m=1}^{\infty} \frac{1}{\alpha_{nm}^2} \tag{15}$$

c. q. d.

$$\tag{16}$$

Cálculos desarrollados

Expresión (2)

$$\begin{aligned}
 \int_0^1 dx x [f(x)]^2 &= \int_0^1 dx x \left[\sum_{m=1}^{\infty} c_m J_n(\alpha_{nm} x) \right]^2 = \int_0^1 dx x \sum_{m=1}^{\infty} c_m J_n(\alpha_{nm} x) \sum_{p=1}^{\infty} c_p J_n(\alpha_{np} x) = \\
 &= \int_0^1 dx x \sum_{m=1}^{\infty} \sum_{p=1}^{\infty} c_m J_n(\alpha_{nm} x) c_p J_n(\alpha_{np} x) = \\
 &= \sum_{m=1}^{\infty} \sum_{p=1}^{\infty} \int_0^1 dx x c_m J_n(\alpha_{nm} x) c_p J_n(\alpha_{np} x) = \\
 &= \sum_{m=1}^{\infty} \sum_{p=1}^{\infty} c_m c_p \int_0^1 dx x J_n(\alpha_{nm} x) J_n(\alpha_{np} x)
 \end{aligned}$$

Expresión (4)

$$\sum_{m=1}^{\infty} \sum_{p=1}^{\infty} c_m c_p \delta_{mp} \frac{1}{2} [J_{n+1}(\alpha_{nm} x)]^2 \begin{cases} \text{Si } m \neq p \Rightarrow \delta_{mp} = 0 \Rightarrow \sum_{m=1}^{\infty} \sum_{p=1}^{\infty} c_m c_p \delta_{mp} \overset{0}{\cancel{\frac{1}{2}}} [J_{n+1}(\alpha_{nm})]^2 = 0 \\ \text{Si } m = p \Rightarrow \delta_{mm} = 1 \Rightarrow \sum_{m=1}^{\infty} \sum_{m=1}^{\infty} c_m c_m \delta_{mm} \overset{1}{\cancel{\frac{1}{2}}} [J_{n+1}(\alpha_{nm})]^2 \end{cases}$$

Desarrollando la el caso en el que $m = p$

$$\sum_{m=1}^{\infty} c_m^2 \frac{1}{2} [J_{n+1}(\alpha_{nm})]^2$$