



Trabajo Práctico Nro 4

Aplicación de Series de Fourier a la resolución de EDOs y EDPs.

Ejercicio Nro. 1.

Encuentre la solución periódica estacionaria para un sistema vibratorio traslacional sin amortiguamiento, de masa unitaria, con coeficiente de rigidez igual a 16 N/m, con una fuerza externa periódica $F(t)=8t$, para $-2 < t < 2$, utilizando Series de Fourier.

Estudie los primeros términos de la serie dada como solución, analizando si alguno de ellos se magnifica por acercamiento a la resonancia.

En caso de respuesta negativa al inciso anterior, modifique adecuadamente la rigidez del sistema a los efectos de obtener una magnificación por acercamiento a la resonancia en el tercer término de la serie de Fourier de la solución periódica estacionaria.

Represente gráficamente todas las series obtenidas en los incisos anteriores.

Resolución Ejercicio Nro. 1.

Si $f(t)$ es una función impar con período $2L$, su serie de Fourier tiene la forma:

$$f(t) = \sum_{n=1}^{\infty} B_n \operatorname{sen}\left(\frac{n\pi}{L}t\right)$$

$$B_n = \frac{2}{L} \int_0^L f(t) \operatorname{sen}\left(\frac{n\pi}{L}t\right) dt = \frac{2}{L} \int_0^L 8t \operatorname{sen}\left(\frac{n\pi}{L}t\right) dt$$

Haciendo:

$$u = \frac{n\pi}{L}t; \quad t = \frac{uL}{n\pi} \rightarrow dt = \frac{L}{n\pi} du$$

Reemplazando tendremos:

$$B_n = \frac{2}{L} 8 \frac{L}{n\pi} \frac{L}{n\pi} \int_0^{n\pi} u \operatorname{sen}(u) du$$

$$B_n = 16 \frac{L}{n^2 \pi^2} \left\| \operatorname{sen} u - u \cos u \right\|_0^{n\pi}$$



$$B_n = 16 \frac{L}{n^2 \pi^2} [-n\pi \cos(n\pi)]$$

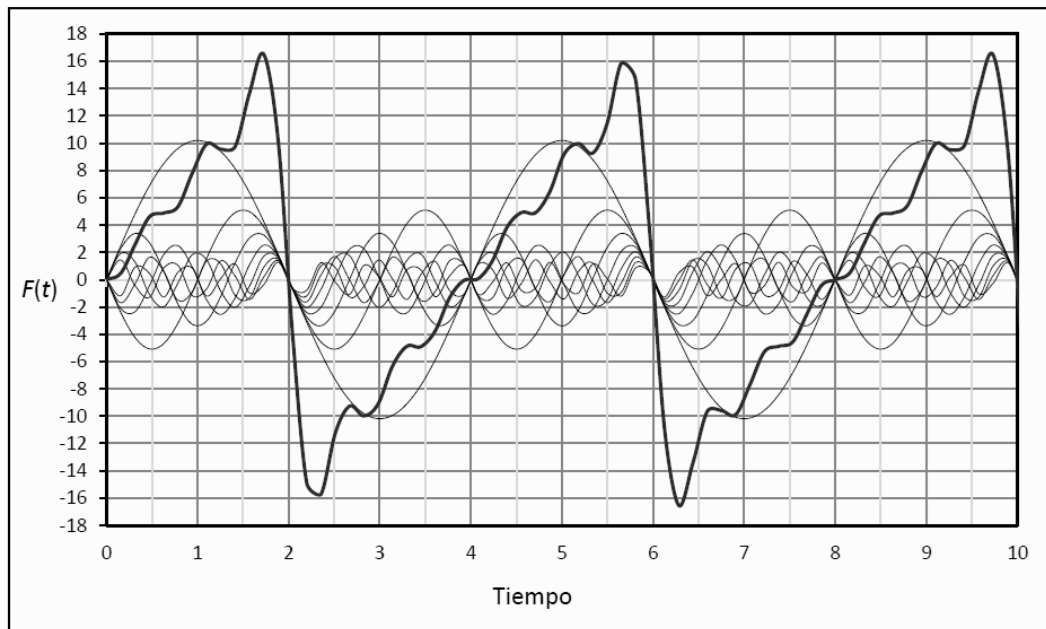
$$B_n = 16 \frac{L}{n^2 \pi^2} [(-n\pi)(-1)^n] = \frac{16 \cdot 2}{n\pi} (-1)^{n+1}$$

$$B_n = \frac{32(-1)^{n+1}}{\pi n}$$

De esta manera, la función $f(t)$ será entonces:

$$f(t) = \frac{32}{\pi} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(-1)^{n+1}}{n} \operatorname{sen}\left(\frac{n\pi}{L} t\right)$$

La representación gráfica de los 8 primeros términos de la serie y de la suma de los mismos puede observarse en la siguiente figura:



Una solución periódica en estado permanente es una expresión de la forma:

$$u_{sp}(t) = \sum_{n=1}^{\infty} b_n \operatorname{sen}\left(\frac{n\pi}{2} t\right)$$



$$\dot{u}_{sp}(t) = \frac{n\pi}{2} \sum_{n=1}^{\infty} b_n \cos\left(\frac{n\pi}{2}t\right)$$

$$\ddot{u}_{sp}(t) = \left(-\frac{n^2\pi^2}{4}\right) \sum_{n=1}^{\infty} b_n \operatorname{sen}\left(\frac{n\pi}{2}t\right)$$

Por otra parte, en este caso la ecuación diferencial de movimiento es:

$$m\ddot{u} + ku = f(t)$$

$$\ddot{u} + 16u = 8t$$

Reemplazando las expresiones correspondientes se obtiene:

$$\left(-\frac{n^2\pi^2}{4}\right) \sum_{n=1}^{\infty} b_n \operatorname{sen}\left(\frac{n\pi}{2}t\right) + 16 \sum_{n=1}^{\infty} b_n \operatorname{sen}\left(\frac{n\pi}{2}t\right) = \frac{32}{\pi} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(-1)^{n+1}}{n} \operatorname{sen}\left(\frac{n\pi}{2}t\right)$$

$$\sum_{n=1}^{\infty} b_n \left(16 - \frac{n^2\pi^2}{4}\right) \operatorname{sen}\left(\frac{n\pi}{2}t\right) = \frac{32}{\pi} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(-1)^{n+1}}{n} \operatorname{sen}\left(\frac{n\pi}{2}t\right)$$

$$b_n \left(\frac{64 - n^2\pi^2}{4}\right) = \frac{32}{\pi} \frac{(-1)^{n+1}}{n}$$

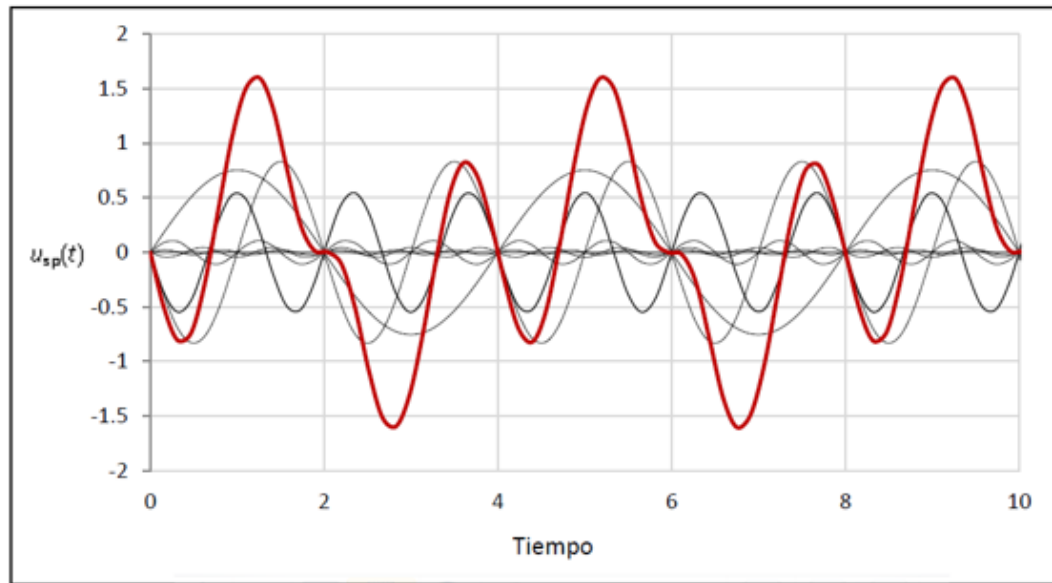
$$b_n = \frac{128}{\pi} \frac{(-1)^{n+1}}{n(64 - n^2\pi^2)}$$

$$u_{sp}(t) = \frac{128}{\pi} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(-1)^{n+1}}{n(64 - n^2\pi^2)} \operatorname{sen}\left(\frac{n\pi}{2}t\right)$$

$$\begin{aligned} u_{sp}(t) = & 0.752709 \operatorname{sen}\left(\frac{\pi}{2}t\right) - 0.830717 \operatorname{sen}\left(\frac{2\pi}{2}t\right) - 0.547178 \operatorname{sen}\left(\frac{3\pi}{2}t\right) \\ & + 0.108474 \operatorname{sen}\left(\frac{4\pi}{2}t\right) - 0.044597 \operatorname{sen}\left(\frac{5\pi}{2}t\right) + 0.023313 \operatorname{sen}\left(\frac{6\pi}{2}t\right) \\ & - \dots \end{aligned}$$



La siguiente figura muestra la representación gráfica de la solución hallada junto con las seis componentes de la misma calculadas previamente:



A partir del análisis de las expresiones y la gráfica presentadas, es posible observar que ningún término posee una magnitud tal que se acerque al fenómeno de resonancia. Para lograr ello se modificará a continuación el resorte del sistema, es decir la rigidez del mismo a los efectos de obtener una magnificación del **tercer término** por acercamiento a la resonancia.

$$\omega_0^2 = \frac{k}{m} = 16; \quad \omega_0 = 4$$

$$b_n = \frac{128}{\pi} \frac{(-1)^{n+1}}{n(64 - n^2\pi^2)} = \frac{128}{\pi} \frac{(-1)^{n+1}}{4n \left(16 - \frac{n^2\pi^2}{4}\right)}$$

Si $n=3$

$$\omega_n^2 = \frac{3^2\pi^2}{4} = 22.2053$$

Si hacemos:

$$\omega_0^2 = 21 = \frac{k}{m}$$



La nueva ecuación de movimiento será:

$$\ddot{u} + 21u = 8t$$

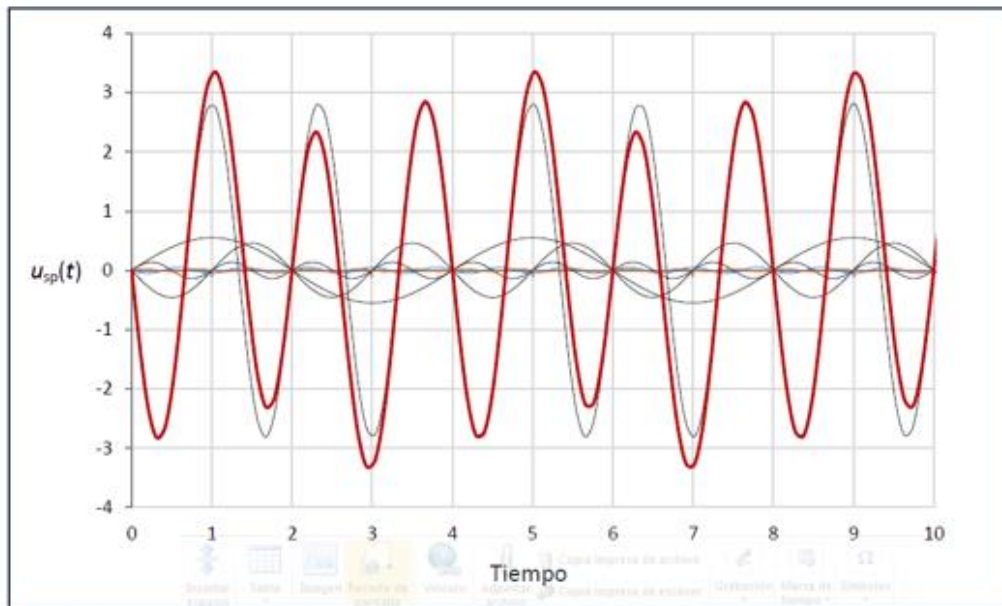
$$b_n \left(21 - \frac{n^2 \pi^2}{4} \right) = \frac{32}{\pi} \frac{(-1)^{n+1}}{n}$$

$$b_n = \frac{128}{\pi} \frac{(-1)^{n+1}}{n(84 - n^2 \pi^2)}$$

$$u_{sp}(t) = \frac{128}{\pi} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(-1)^{n+1}}{n(84 - n^2 \pi^2)} \operatorname{sen} \left(\frac{n\pi}{2} t \right)$$

$$\begin{aligned} u_{sp}(t) = & 0.549633 \operatorname{sen} \left(\frac{\pi}{2} t \right) - 0.457562 \operatorname{sen} \left(\frac{2\pi}{2} t \right) - 2.817062 \operatorname{sen} \left(\frac{3\pi}{2} t \right) \\ & + 0.137830 \operatorname{sen} \left(\frac{4\pi}{2} t \right) - 0.050078 \operatorname{sen} \left(\frac{5\pi}{2} t \right) + 0.025032 \operatorname{sen} \left(\frac{6\pi}{2} t \right) \\ & + \dots \end{aligned}$$

La siguiente figura permite observar la respuesta obtenida y la amplificación lograda en el tercer término de la Serie de Fourier.





Ejercicio Nro. 2.

Resuelva analíticamente en cada uno de los incisos indicados, la *ecuación de onda* sujeta a las siguientes condiciones establecidas:

$$\text{C.F.: } u(0, t) = u(L, t) = 0$$

$$\text{C.I.: } u(x, 0) = u_0(x)$$

$$\left. \frac{\partial u}{\partial t} \right|_0 = 0$$

$$u_0(x) = \begin{cases} \frac{x}{24} & 0 \leq x \leq \frac{1}{2} \\ \frac{(1-x)}{24} & \frac{1}{2} < x \leq 1 \\ 0 & 1 < x \leq 2 \end{cases}$$

Represente gráficamente la función $u_0(x)$ y la posición de la cuerda en 3 instantes diferentes.

Resolución Ejercicio Nro. 2.

$$B_n = \frac{2}{L} \int_0^2 u_0(x) \operatorname{sen} \left(\frac{n\pi x}{L} \right) dx$$

$$B_n = \int_0^2 u_0(x) \operatorname{sen} \left(\frac{n\pi x}{L} \right) dx$$

$$B_n = B_{n1} + B_{n2} = \int_0^{\frac{1}{2}} \frac{x}{24} \operatorname{sen} \left(\frac{n\pi x}{L} \right) dx + \int_{\frac{1}{2}}^1 \frac{(1-x)}{24} \operatorname{sen} \left(\frac{n\pi x}{L} \right) dx$$

$$B_{n1} = \frac{1}{24} \int_0^{\frac{1}{2}} x \operatorname{sen} \left(\frac{n\pi x}{2} \right) dx + \frac{1}{6 n^2 \pi^2} \left[\operatorname{sen} \left(\frac{n\pi x}{2} \right) - \left(\frac{n\pi x}{2} \right) \cos \left(\frac{n\pi x}{2} \right) \right]_0^{\frac{1}{2}}$$

$$B_{n1} = \frac{1}{6 n^2 \pi^2} \left[\operatorname{sen} \left(\frac{n\pi}{4} \right) - \left(\frac{n\pi}{4} \right) \cos \left(\frac{n\pi}{4} \right) \right]$$

$$B_{n2} = \int_{\frac{1}{2}}^1 \frac{(1-x)}{24} \operatorname{sen} \left(\frac{n\pi x}{2} \right) dx = \frac{1}{24} \int_{\frac{1}{2}}^1 (1-x) \operatorname{sen} \left(\frac{n\pi x}{2} \right) dx$$



$$B_{n2} = \frac{1}{24} \int_{\frac{1}{2}}^1 \operatorname{sen}\left(\frac{n\pi x}{2}\right) dx - \frac{1}{24} \int_{\frac{1}{2}}^1 x \operatorname{sen}\left(\frac{n\pi x}{2}\right) dx$$

$$B_{n2} = \frac{1}{24} \left\{ \frac{2}{n\pi} \left| -\cos\left(\frac{n\pi x}{2}\right) \right|_{\frac{1}{2}}^1 - \frac{4}{n^2\pi^2} \left| \operatorname{sen}\left(\frac{n\pi x}{2}\right) - \left(\frac{n\pi x}{2}\right) \cos\left(\frac{n\pi x}{2}\right) \right|_{\frac{1}{2}}^1 \right\}$$

$$B_{n2} = \frac{1}{24} \left\{ \frac{2}{n\pi} \left[-\cos\left(\frac{n\pi}{2}\right) + \cos\left(\frac{n\pi}{4}\right) \right] - \frac{4}{n^2\pi^2} \left[\operatorname{sen}\left(\frac{n\pi}{2}\right) - \left(\frac{n\pi}{2}\right) \cos\left(\frac{n\pi}{2}\right) - \operatorname{sen}\left(\frac{n\pi}{4}\right) + \left(\frac{n\pi}{4}\right) \cos\left(\frac{n\pi}{4}\right) \right] \right\}$$

$$B_{n2} = \frac{1}{24n^2\pi^2} \left[2n\pi \cos\left(\frac{n\pi}{4}\right) - 4\operatorname{sen}\left(\frac{n\pi}{2}\right) + 4\operatorname{sen}\left(\frac{n\pi}{4}\right) - n\pi \cos\left(\frac{n\pi}{4}\right) \right]$$

$$B_{n2} = \frac{1}{24n^2\pi^2} \left[n\pi \cos\left(\frac{n\pi}{4}\right) + 4\operatorname{sen}\left(\frac{n\pi}{4}\right) - 4\operatorname{sen}\left(\frac{n\pi}{2}\right) \right]$$

$$B_n = \frac{1}{6n^2\pi^2} \left[\operatorname{sen}\left(\frac{n\pi}{4}\right) - \left(\frac{n\pi}{4}\right) \cos\left(\frac{n\pi}{4}\right) \right] + \frac{1}{24n^2\pi^2} \left[n\pi \cos\left(\frac{n\pi}{4}\right) + 4\operatorname{sen}\left(\frac{n\pi}{4}\right) - 4\operatorname{sen}\left(\frac{n\pi}{2}\right) \right]$$

$$B_n = \frac{1}{6n^2\pi^2} \left[\operatorname{sen}\left(\frac{n\pi}{4}\right) + \operatorname{sen}\left(\frac{n\pi}{4}\right) - \operatorname{sen}\left(\frac{n\pi}{2}\right) \right]$$

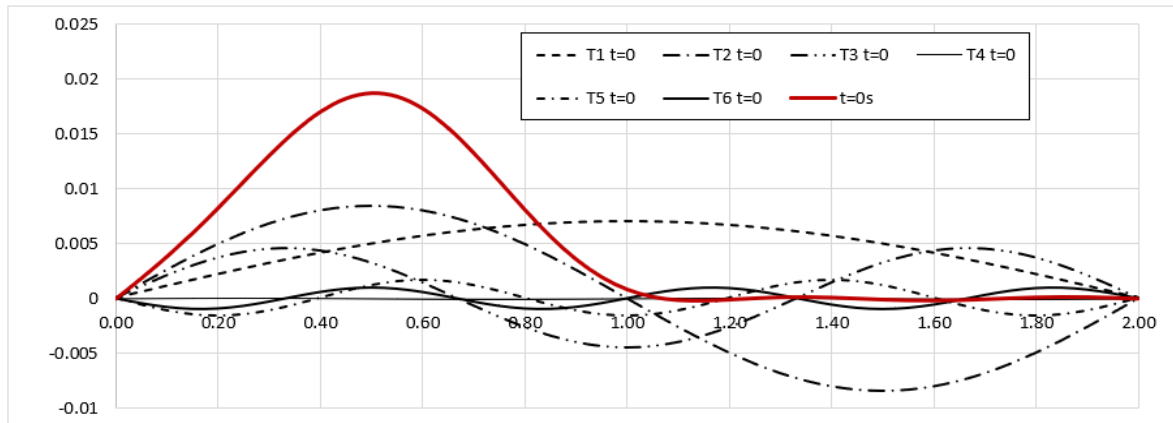
$$B_n = \frac{1}{6n^2\pi^2} \left[2\operatorname{sen}\left(\frac{n\pi}{4}\right) - \operatorname{sen}\left(\frac{n\pi}{2}\right) \right]$$

Entonces:

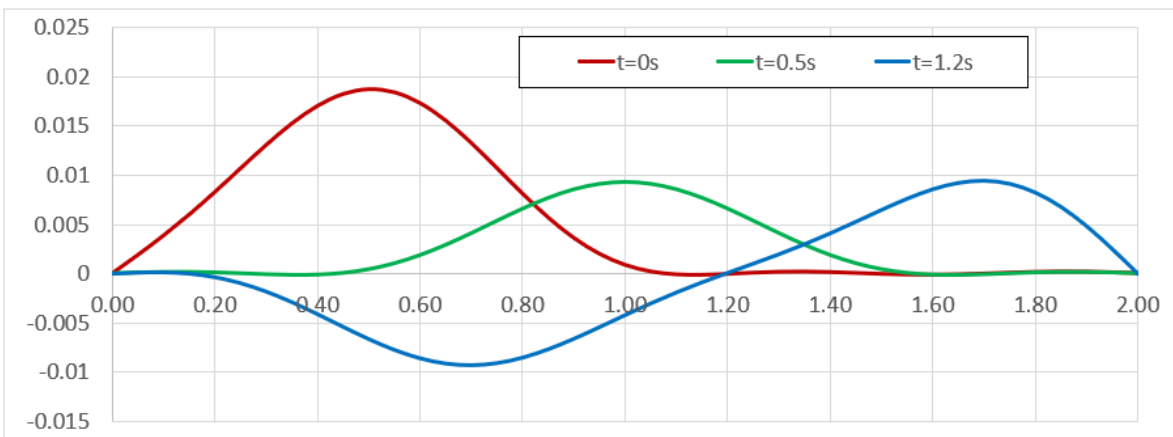
$$u(x, t) = \frac{1}{6\pi^2} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n^2} \left[2\operatorname{sen}\left(\frac{n\pi}{4}\right) - \operatorname{sen}\left(\frac{n\pi}{2}\right) \right] \cos\left(\frac{\zeta n\pi}{2} t\right) \operatorname{sen}\left(\frac{n\pi}{2} x\right)$$



En la siguiente figura se observa la posición de la cuerda en el instante inicial $t=0$, junto con los 6 términos iniciales de la serie de Fourier (T1 a T6) que la componen.



De la misma manera, en la figura que sigue se representan 3 instantes diferentes de la evolución de la cuerda, para los tiempos $t=0s$, $t=0.5s$ y $t=1.2s$.



Ejercicio Nro. 3.

Resuelva analíticamente en cada uno de los incisos indicados, la **ecuación del calor** sujeta a las siguientes condiciones establecidas:

a). C.F.: $u(0, t) = u(L, t) = 0$

C.I.: $u(x, 0) = u_0(x)$

$$u_0(x) = \begin{cases} x & 0 \leq x \leq \frac{L}{2} \\ (L - x) & \frac{L}{2} < x \leq L \end{cases}$$



Resolución Ejercicio Nro. 3.

La solución al problema planteado es de la forma:

$$u(x, t) = \sum_{n=1}^{\infty} u_n(x, t) = \sum_{n=1}^{\infty} B_n \operatorname{sen}\left(\frac{n\pi x}{L}\right) e^{-\lambda_n^2 t}$$

$$\lambda_n = \frac{\zeta n\pi}{L} \quad \zeta^2 = \frac{k}{\gamma \varrho}$$

Siendo ζ^2 la difusividad térmica y γ la capacidad calórica específica.

Para el presente caso tendremos:

$$B_n = \frac{2}{L} \int_0^L u_0(x) \operatorname{sen}\left(\frac{n\pi x}{L}\right) dx$$

$$B_n = \frac{2}{L} \int_0^{\frac{L}{2}} x \operatorname{sen}\left(\frac{n\pi x}{L}\right) dx + \frac{2}{L} \int_{\frac{L}{2}}^L (L-x) \operatorname{sen}\left(\frac{n\pi x}{L}\right) dx$$

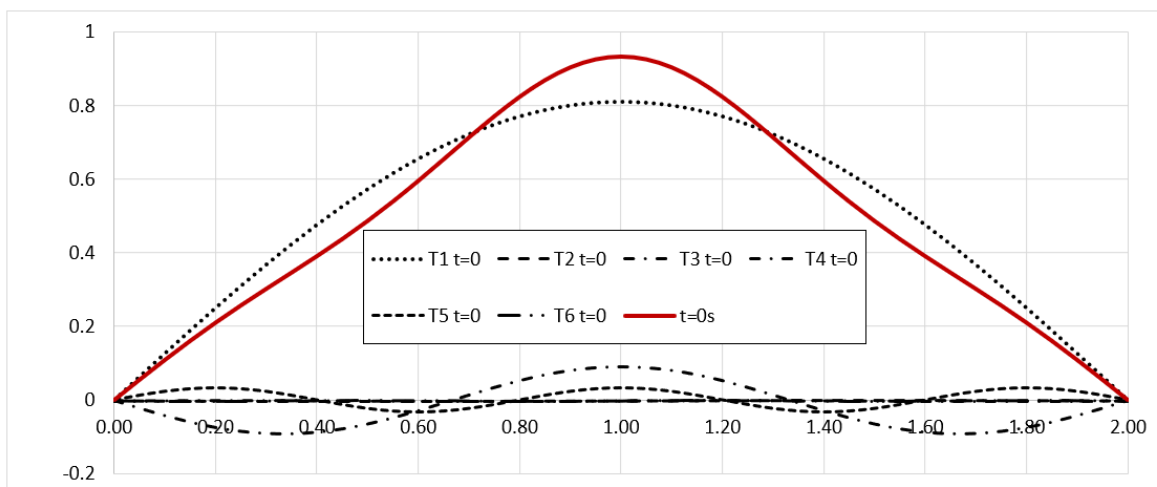
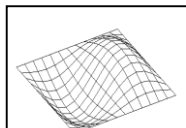
Operando las integrales indicadas se obtiene:

$$B_n = \frac{4L}{n^2\pi^2} \operatorname{sen}\left(\frac{n\pi}{2}\right)$$

Con lo cual:

$$u(x, t) = \frac{4L}{n^2\pi^2} \operatorname{sen}\left(\frac{n\pi}{2}\right) \operatorname{sen}\left(\frac{n\pi x}{L}\right) e^{-\lambda_n^2 t}$$

En la siguiente figura se observa la distribución de temperaturas iniciales en la barra dada, en el instante inicial $t=0$, junto con los 6 primeros términos de la serie de Fourier (T1 a T6) que la componen.



De la misma manera, en la figura que sigue se representan 3 instantes diferentes de la evolución del enfriamiento de la barra, para los tiempos $t=0s$, $t=0.5s$ y $t=1.2s$.

