

La Función de Green, correspondiente a una ecuación diferencial  $[A]f(x) = g(x)$ , vimos en (II) de resumen del V-14 que debe cumplir:  $[A]G(x, x') = \delta(x - x')$

En el V-14 hallamos la F.de Green  $G(x, x')$  sin imponerle ninguna condición de contorno, utilizando la T.de Fourier. Si consideramos la F. Green con condiciones de contorno [p. ej  $G(-L/2, x') = 0$  y  $G(+L/2, x') = 0$ ] no se puede utilizar la TF con integrales extendidas a  $\pm \infty$ . Podemos ahora utilizar dos métodos:

**1º MÉTODO:** resolver de forma tradicional la ecuación  $[A]G(x, x') = \delta(x - x')$

Lo aplicaremos para el mismo **EJEMPLO**, visto en V-14, de ecuación diferencial:  $\left[\frac{d^2}{dx^2} - 1\right]f(x) = g(x)$

Condiciones de contorno:  $G(-L/2, x') = 0$  y  $G(+L/2, x') = 0$

La F.Green no depende de cómo sea  $g(x)$ , que si será relevante para hallar  $f(x) = \int_{-\infty}^{+\infty} G(x, x') g(x') dx'$

En nuestro ejemplo la (II) de resumen del V-14 es:  $\left[\frac{d^2}{dx^2} - 1\right]G(x, x') = \delta(x - x')$

Para cualquier valor de  $x \neq x'$  (según la Delta Dirac) la ecuación es:  $\frac{d^2G(x, x')}{dx^2} - G(x, x') = 0$

Esta ecuación homogénea se resuelve de forma tradicional:  $\lambda^2 - 1 = 0 \rightarrow \lambda = \pm 1 \Rightarrow G(x, x') = C_1 e^x + C_2 e^{-x}$

La Delta de Dirac divide el eje X en dos zonas, cuando  $x < x'$  y cuando  $x > x'$ . Las constantes  $C_1$  y  $C_2$  serán diferentes para ambas zonas y las tendremos que calcular con las condiciones de contorno siguientes:

Para  $x < x'$ :  $G(x, x') = ae^x + be^{-x}$  1ª condición:  $G(-L/2, x') = 0 \Rightarrow ae^{-L/2} + be^{+L/2} = 0$

Para  $x > x'$ :  $G(x, x') = ce^x + de^{-x}$  2ª condición:  $G(+L/2, x') = 0 \Rightarrow ce^{+L/2} + de^{-L/2} = 0$

3ª condición: Continuidad de  $G(x, x')$  implica que, en  $x = x'$ , debe ser igual el valor de la función que viene de la izquierda y el valor de la función que viene de la derecha:  $ae^{x'} + be^{-x'} = ce^{x'} + de^{-x'}$

4ª condición: Para  $x = x'$ : Utilizamos que la integral de la Delta de Dirac (área encerrada) debe ser la unidad:

$$\int_{x'-\varepsilon}^{x'+\varepsilon} \delta(x - x') dx = 1 \Rightarrow \int_{x'-\varepsilon}^{x'+\varepsilon} \left[\frac{d^2G(x, x')}{dx^2} - G(x, x')\right] dx = 1 \text{ considerando que } \varepsilon \rightarrow 0$$

$G(x, x')$  es continua, pero sus derivadas no lo son. Por eso, cuando  $\varepsilon \rightarrow 0$  y los límites de integración son el mismo, la integral de  $G(x, x')$  es nula, pero no la integral de su derivada segunda  $G''(x, x')$ . Por lo tanto, la condición queda:

$$\int_{x'-\varepsilon}^{x'+\varepsilon} \frac{d^2G(x, x')}{dx^2} dx = \left[\frac{dG(x, x')}{dx}\right]_{x'-\varepsilon}^{x'+\varepsilon} = 1 \text{ Hacemos las derivadas de } G(x, x') \text{ para ambas zonas.}$$

Cuando  $x < x'$ :  $\frac{dG(x, x')}{dx} = ae^x - be^{-x}$  sustituyendo por límite inferior:  $ae^{x'-\varepsilon} - be^{-(x'-\varepsilon)}$

Cuando  $x > x'$ :  $\frac{dG(x, x')}{dx} = ce^x - de^{-x}$  sustituyendo por límite superior:  $ce^{x'+\varepsilon} - de^{-(x'+\varepsilon)}$

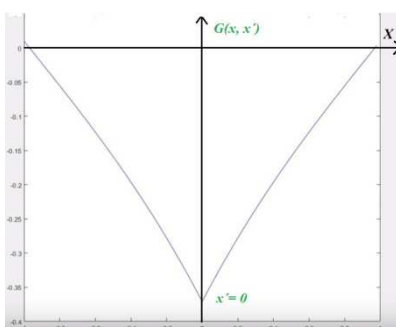
Por lo tanto, resulta:  $ce^{x'+\varepsilon} - de^{-(x'+\varepsilon)} - ae^{x'-\varepsilon} + be^{-(x'-\varepsilon)} = 1$

Haciendo que  $\varepsilon \rightarrow 0$ , la 4ª condición que deben cumplir las constantes queda:  $ce^{x'} - de^{-x'} - ae^{x'} + be^{-x'} = 1$

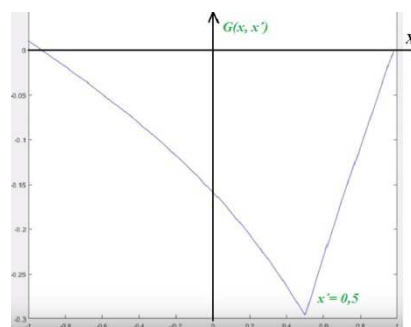
Si se resuelve (laboriosamente) el sistema de las cuatro ecuaciones anteriores con cuatro incógnitas, hallamos las constantes **a, b, c y d** y podemos expresar:

$$\text{Para } x < x': G(x, x') = \frac{1}{2(1-e^{2L})} [(e^{2L-x'} - e^{L+x'})e^x + (e^{x'} - e^{L-x'})e^{-x}]$$

$$\text{Para } x > x': G(x, x') = \frac{1}{2(1-e^{2L})} [(e^{-x'} - e^{L+x'})e^x + (e^{2L+x'} - e^{L-x'})e^{-x}]$$



Gráfica de G  
Cuando  $x' = 0$   
(con MatLab)



Gráfica de G  
Cuando  $x' = 0,5$   
(con MatLab)

## 2º MÉTODO: Con funciones propias del operador diferencial [D]

La ecuación diferencial, que se va a resolver, tiene la siguiente estructura:  $[D]f(x) + cf(x) = g(x)$  “c” es una cte.

EJEMPLO visto antes:  $\frac{d^2}{dx^2}f(x) - f(x) = g(x)$  En este caso el operador diferencial es:  $[D] = \frac{d^2}{dx^2}$  y  $c = -1$

Afirmamos, que para el caso más general de la ecuación diferencial (luego aplicaremos el ejemplo) la función de Green se obtiene con el sumatorio siguiente:

Siendo  $u_n(x)$  las funciones propias del operador [D],  
que cumplen las condiciones de contorno.  
 $\lambda_n$  el conjunto de valores propios asociados

$$G(x, x') = \sum_{n=1}^{\infty} \frac{u_n(x) \cdot u_n(x')}{\lambda_n + c} \quad (I)$$

Para justificar la anterior fórmula asimilamos la ecuación diferencial a una ecuación vectorial-matricial en  $R^N$  con base canónica  $\{\vec{e}^{(1)}, \vec{e}^{(2)}, \vec{e}^{(3)}, \dots, \vec{e}^{(N)}\}$ :  $(D)\vec{f} + c\vec{f} = \vec{g}$

Consideramos (D) una matriz de orden N, diagonalizable  $\rightarrow \exists \lambda_n$  y  $\vec{u}^{(n)} / (D)\vec{u}^{(n)} = \lambda_n \vec{u}^{(n)}$

Los vectores propios  $\vec{u}^{(n)}$  son ortonormales y pueden considerarse una base de  $R^N$ .

Los vectores  $\vec{f}$  y  $\vec{g}$  pueden expresarse con componentes de base canónica  $\vec{e}^{(n)}$  o de base de vectores propios  $\vec{u}^{(n)}$

$$\vec{f} = f_1 \vec{e}^{(1)} + f_2 \vec{e}^{(2)} + \dots = \sum_{j=1}^N f_j \vec{e}^{(j)} = a_1 \vec{u}^{(1)} + a_2 \vec{u}^{(2)} + \dots = \sum_{j=1}^N a_j \vec{u}^{(j)}$$

$$\vec{g} = g_1 \vec{e}^{(1)} + g_2 \vec{e}^{(2)} + \dots = \sum_{j=1}^N g_j \vec{e}^{(j)} = b_1 \vec{u}^{(1)} + b_2 \vec{u}^{(2)} + \dots = \sum_{j=1}^N b_j \vec{u}^{(j)}$$

A su vez, cada vector propio se puede expresar con sus componentes canónicas:  $\vec{u}^{(n)} = u_1^{(n)} \vec{e}^{(1)} + u_2^{(n)} \vec{e}^{(2)} + \dots$

Estando  $\vec{f}$  y  $\vec{g}$  expresados con componentes de base de vectores propios aplicamos la ecuación:  $(D)\vec{f} + c\vec{f} = \vec{g}$

$$(D)(a_1 \vec{u}^{(1)} + a_2 \vec{u}^{(2)} + \dots + a_N \vec{u}^{(N)}) + c(a_1 \vec{u}^{(1)} + a_2 \vec{u}^{(2)} + \dots + a_N \vec{u}^{(N)}) = b_1 \vec{u}^{(1)} + b_2 \vec{u}^{(2)} + \dots + b_N \vec{u}^{(N)}$$

Teniendo en cuenta la linealidad del producto, que  $(D)\vec{u}^{(n)} = \lambda_n \vec{u}^{(n)}$  y agrupando por componentes, queda:

$$(a_1 \lambda_1 + c a_1) \vec{u}^{(1)} + (a_2 \lambda_2 + c a_2) \vec{u}^{(2)} + \dots + (a_N \lambda_N + c a_N) \vec{u}^{(N)} = b_1 \vec{u}^{(1)} + b_2 \vec{u}^{(2)} + \dots + b_N \vec{u}^{(N)}$$

Igualando:  $(a_n \lambda_n + c a_n) = b_n$  Las componentes  $a_n$  del vector  $\vec{f}$  (incógnitas de la ecuación) son:  $a_n = \frac{b_n}{\lambda_n + c}$

Deseamos encontrar las componentes del vector  $\vec{f}$ , pero en la base canónica. Sabemos que cualquier componente es el producto escalar de todo el vector por el vector de la base:  $f_j = \vec{f} \cdot \vec{e}^{(j)}$  y también que  $\vec{u}^{(n)} \cdot \vec{e}^{(j)} = u_j^{(n)}$

$$f_j = \vec{f} \cdot \vec{e}^{(j)} = \left( \frac{b_1}{\lambda_1 + c} \vec{u}^{(1)} + \frac{b_2}{\lambda_2 + c} \vec{u}^{(2)} + \dots + \frac{b_N}{\lambda_N + c} \vec{u}^{(N)} \right) \cdot \vec{e}^{(j)} = \frac{b_1}{\lambda_1 + c} u_j^{(1)} + \frac{b_2}{\lambda_2 + c} u_j^{(2)} + \dots + \frac{b_N}{\lambda_N + c} u_j^{(N)}$$

$$f_j = \sum_{n=1}^N \frac{b_n}{\lambda_n + c} u_j^{(n)}$$

Las componentes  $b_n$  del vector  $\vec{g}$  pueden expresarse:

$$b_n = \vec{g} \cdot \vec{u}^{(n)} = (g_1 \vec{e}^{(1)} + g_2 \vec{e}^{(2)} + \dots + g_N \vec{e}^{(N)}) \cdot \vec{u}^{(n)} = g_1 u_1^{(n)} + g_2 u_2^{(n)} + \dots + g_N u_N^{(n)} = \sum_{k=1}^N g_k u_k^{(n)}$$

Introduciéndolo en la expresión de  $f_j$ :

$$f_j = \sum_{n=1}^N \frac{\sum_{k=1}^N g_k u_k^{(n)}}{\lambda_n + c} u_j^{(n)} = \sum_{k=1}^N \left[ \sum_{n=1}^N \frac{u_j^{(n)} \cdot u_k^{(n)}}{\lambda_n + c} \right] g_k$$

Si hacemos que  $N \rightarrow \infty$  y consideramos:

- valores continuos del índice  $j$ , que llamamos “x”  $\rightarrow f_j \rightarrow f(x); u_j^{(n)} \rightarrow u^{(n)}(x)$
- valores continuos del índice  $k$ , que llamamos “x’”  $\rightarrow g_k \rightarrow g(x'); u_k^{(n)} \rightarrow u^{(n)}(x')$

El sumatorio sobre  $K$  es integral sobre  $x'$ :

$$f(x) = \int_{-\infty}^{+\infty} \left[ \sum_{n=1}^{\infty} \frac{u^{(n)}(x) \cdot u^{(n)}(x')}{\lambda_n + c} \right] g(x') dx'$$

Comparando con (I) de resumen de V-14 justificamos la validez de la expresión (I)

El sumatorio sobre el índice “n” abarca las infinitas funciones propias que pueda tener el operador [D]

Aplicación del cálculo de función de Green con expresión (1) al mismo EJEMPLO de ecuación diferencial que hemos utilizado para hallar la función de Green por el primer método.

$$\frac{d^2}{dx^2} f(x) - f(x) = g(x) \quad \text{con las mismas condiciones de contorno: } G(-L/2, x') = 0 \quad \text{y} \quad G(+L/2, x') = 0$$

En este caso el operador diferencial es:  $[D] = \frac{d^2}{dx^2}$  y  $c = -1 \rightarrow G(x, x') = \sum_{n=1}^{\infty} \frac{u_n(x) \cdot u_n(x')}{\lambda_n - 1}$

Las funciones propias  $u_n(x)$  del operador  $\frac{d^2}{dx^2}$  cumplen:  $\frac{d^2}{dx^2} u_n(x) = \lambda_n \cdot u_n(x)$

Las funciones que, tras derivarlas dos veces, se obtiene la misma multiplicada por una constante, pueden ser:

$$u(x) = \text{sen } ax \rightarrow u''(x) = -a^2 \cdot \text{sen } ax$$

$$u(x) = \text{cos } bx \rightarrow u''(x) = -b^2 \cdot \text{cos } bx$$

$$u(x) = e^{cx} \rightarrow u''(x) = c^2 \cdot e^{cx}$$

Además, cumplir las condiciones de contorno, impuestas para la función de Green:

$$\left. \begin{array}{l} u\left(-\frac{L}{2}\right) = 0 \rightarrow \text{sen}\left(-a\frac{L}{2}\right) = 0 \Rightarrow -a\frac{L}{2} = n\pi \\ u\left(+\frac{L}{2}\right) = 0 \rightarrow \text{sen}\left(+a\frac{L}{2}\right) = 0 \Rightarrow +a\frac{L}{2} = n\pi \end{array} \right\} a = n \cdot \frac{2\pi}{L}; n \in [-\infty, +\infty] \Rightarrow u_n(x) = \text{sen} \frac{2\pi n}{L} x$$

$$\left. \begin{array}{l} u\left(-\frac{L}{2}\right) = 0 \rightarrow \text{cos}\left(-a\frac{L}{2}\right) = 0 \\ u\left(+\frac{L}{2}\right) = 0 \rightarrow \text{cos}\left(+a\frac{L}{2}\right) = 0 \end{array} \right\} a\frac{L}{2} = \frac{\pi}{2} + n\pi \rightarrow a = \frac{\pi+2\pi n}{L} \Rightarrow u_n(x) = \text{cos} \frac{\pi+2\pi n}{L} x$$

$$\left. \begin{array}{l} u\left(-\frac{L}{2}\right) = 0 \rightarrow e^{-c\frac{L}{2}} = 0 \\ u\left(+\frac{L}{2}\right) = 0 \rightarrow e^{+c\frac{L}{2}} = 0 \end{array} \right\} c\frac{L}{2} = \pm\infty \quad \text{No se pueden cumplir condiciones de contorno}$$

Además vamos a normalizar las funciones propias. Deben cumplir:  $\int_{-L/2}^{+L/2} u_n(x) \cdot u_n(x) dx = 1$  para lo que habrá que introducir unas constantes multiplicativas:  $u_n(x) = A \cdot \text{sen} \frac{2\pi n}{L} x$  y  $u_n(x) = B \cdot \text{cos} \frac{\pi+2\pi n}{L} x$

$$\int_{-L/2}^{+L/2} A \text{sen} \frac{2\pi n}{L} x \cdot A \text{sen} \frac{2\pi n}{L} x dx = 1 \rightarrow A^2 \int_{-L/2}^{+L/2} \text{sen}^2 \frac{2\pi n}{L} x \cdot dx = \frac{A^2}{2} \int_{-L/2}^{+L/2} (1 - \text{cos} \frac{4\pi n}{L} x) dx = 1$$

$$\frac{A^2}{2} \left[ x - \frac{\text{sen} \frac{4\pi n}{L} x}{\frac{4\pi n}{L}} \right]_{-L/2}^{+L/2} = \frac{A^2}{2} \left( \frac{L}{2} - \frac{\text{sen} \frac{4\pi n L}{L \cdot 2}}{\frac{4\pi n}{L}} + \frac{L}{2} + \frac{\text{sen} \frac{4\pi n (-L/2)}{L}}{\frac{4\pi n}{L}} \right) = \frac{A^2}{2} L = 1 \Rightarrow A = \sqrt{\frac{L}{2}} \Rightarrow u_n(x) = \sqrt{\frac{L}{2}} \text{sen} \frac{2\pi n}{L} x$$

Los valores propios asociados a esta serie de funciones propias son:  $\lambda_n = -\left(\frac{2\pi n}{L}\right)^2$

De forma similar, las funciones propias con cosenos, se normalizan poniendo:  $u_n(x) = \sqrt{\frac{L}{2}} \text{cos} \frac{\pi+2\pi n}{L} x$

Los valores propios asociados a esta otra serie de funciones propias son:  $\lambda_n = -\left(\frac{\pi+2\pi n}{L}\right)^2$

Calculadas funciones propias y valores propios (hay dos series de  $u_n(x)$  y en el video a la segunda le llama  $v_n(x)$ ) y la función de Green se puede obtener con el sumatorio (descompuesto en uno para cada serie):

$$G(x, x') = \sum_{n=-\infty}^{\infty} \frac{\sqrt{\frac{L}{2}} \text{sen} \frac{2\pi n}{L} nx \cdot \sqrt{\frac{L}{2}} \text{sen} \frac{2\pi n}{L} nx'}{-\left(\frac{2\pi n}{L}\right)^2 - 1} + \sum_{n=-\infty}^{\infty} \frac{\sqrt{\frac{L}{2}} \text{cos} \frac{\pi+2\pi n}{L} x \cdot \sqrt{\frac{L}{2}} \text{cos} \frac{\pi+2\pi n}{L} x'}{-\left(\frac{\pi+2\pi n}{L}\right)^2 - 1}$$

Para la obtención exacta de  $G(x, x')$  los sumatorios son de infinitos sumandos. No obstante, se puede programar con MatLab, tomando  $L = 2$ , un número grande de sumandos (basta con 100, así se hace en el video), para comprobar que la gráfica de  $G(x, x')$  es igual a la obtenida con el primer método.