

Funcion de Green

1- Definicion de la funcion de Green:

Def.: Consideremos un problema de Sturm-Liouville de la forma

$$\begin{cases} L(y) = - (py')' + qy = r & (1) \\ y(a) = y(b) = 0 \end{cases}$$

la función de Green para este problema es una función $G(t, \xi)$ definida para $(t, \xi) \in [a, b] \times [a, b]$ tal que para cada $\xi \in [a, b]$ fijo $G(t, _)$ es una solución (en el sentido de distribuciones) de

$$\begin{cases} L(y) = - (py')' + qy = \delta_\xi & (2) \\ y(a) = y(b) = 0 \end{cases}$$

aquí δ_ξ ("delta de Dirac concentrada en ξ ") es la distribución definida para $\varphi \in C_0^\infty(I)$ por $\delta_\xi(\varphi) = \varphi(\xi)$ ($I = [a, b]$)

la condición $L(y) = \delta_\xi$ significa que si $\varphi \in C_0^\infty(I)$ tenemos

$$\langle L(y), \varphi \rangle = \delta_\xi(\varphi)$$

o sea que (usando que L es autoajunto)

$$\langle y, L(\varphi) \rangle = \varphi(\xi) \quad (3)$$

si se encuentra $G(x, \xi)$ es posible resolver el (formalmente) problema para cualquier r poniendo

$$y(t) = \int_a^b r(\xi) G(t, \xi) d\xi$$

pues

$$L[y](t) = \int_a^b r(\xi) L[G(t, _)](t) d\xi = \int_a^b r(\xi) \delta_\xi(t) d\xi = r(t)$$

(más adelante justificaremos esto rigurosamente)

Por lo tanto haremos la suposición (× teo. de la alternativa)

de que el problema de Dirichlet homogéneo:

$$\begin{cases} L(y) = - (py')' + qy = r \\ y(a) = y(b) = 0 \end{cases} \quad (4)$$

tiene como única solución $y = 0$

Ejemplo 1.1: Consideremos el problema de Sturm-Liouville más sencillo

$$\begin{cases} y'' = r & (p = -1, q = 0) \\ y(0) = y(1) = 0 \end{cases}$$

buscamos pues una solución distribucional de

$$\begin{cases} y'' = \delta_{\xi} \\ y(0) = y(1) = 0 \end{cases}$$

para cada $\xi \in [0, 1]$

Una primitiva de δ_{ξ} es la función de Heavside H_{ξ} dada por

$$H_{\xi}(t) = \begin{cases} 0 & \text{si } t < \xi \\ 1 & \text{si } t \geq \xi \end{cases}$$

la afirmación de que $H_{\xi}' = \delta_{\xi}$ significa que si $\varphi \in C_0^{\infty}(I)$ tenemos

$$\int_I H_{\xi}(t) \varphi'(t) dx = \int_{\xi}^1 \varphi'(t) dt = \varphi(1) - \varphi(\xi) = -\varphi(\xi) = -\delta(\xi)$$

$$(\text{" } -\int_I \varphi(x) \delta_{\xi}(x) dx \text{ "})$$

desde luego cualquier función de la forma

$$H_{\xi}(t) + a = \begin{cases} \alpha & \text{si } t < \xi \\ \alpha+1 & \text{si } t \geq \xi \end{cases}$$

es también una primitiva de δ_{ξ}

por lo tanto una solución de $y'' = \delta_{\xi}$ es:

$$y(t) = \int_0^t H_{\xi}(x) dx = \int_0^t \alpha dt = \alpha t \text{ si } t < \xi$$

$$\begin{aligned} y(t) &= \int_0^t H_{\xi}(x) dx = \int_0^{\xi} \alpha dx + \int_{\xi}^t \alpha+1 dx = \alpha \xi + (\alpha+1) \cdot (t-\xi) = \\ &= \alpha \xi + \alpha t + t - \alpha \xi - \xi = \alpha t + t - \xi \end{aligned}$$

queremos que $y(1) = \alpha + 1 - \xi = 0 \Rightarrow$ elejimos $\alpha = \xi - 1$

$$\Rightarrow y(t) = (\xi-1)t + t - \xi = \xi t - t + t - \xi = \xi (t-1)$$

con lo que queda

$$G(t, \xi) = \begin{cases} t(\xi-1) & \text{si } t < \xi \\ \xi(t-1) & \text{si } t \geq \xi \end{cases}$$

con lo que la solución del problema es:

$$\begin{aligned} y(t) &= \int_I r(\xi) G(\xi, t) d\xi = \int_0^t r(\xi) \xi (t-1) d\xi + \int_t^1 t(\xi-1) r(\xi) d\xi \\ &= (t-1) \int_0^t r(\xi) \xi d\xi + t \int_t^1 (\xi-1) r(\xi) d\xi \end{aligned}$$

de hecho

$$y'(t) = (t-1) r(t) t + \int_0^t r(\xi) \xi d\xi + \int_t^1 (\xi-1) r(\xi) d\xi - t (t-1) \cdot r(t)$$

$$= \int_0^1 r(\xi) \xi d\xi - \int_t^1 r(\xi) d\xi$$

con lo que: $y''(t) = r(t)$ y claramente $y(0) = y(1) = 0$

2- Construcción de la función de Green para un problema de Sturm-Liouville

Vamos ahora a ver como se construye en general la función de Green para un problema de Sturm-Liouville dado:

dado $\xi \in [a, b]$ buscamos y que sea solución distribucional de

$$\begin{cases} L(y) = -(py')' + qy = \delta_\xi & (2) \\ y(a) = y(b) = 0 \end{cases}$$

como " $\delta_\xi = 0$ " en el intervalo $[a, \xi)$

(lo que significa que si $\text{sop}(\varphi) \subseteq [a, \xi] \Rightarrow \delta_\xi(\varphi) = 0$) es razonable que en el intervalo $[a, \xi)$ y debe coincidir con una función y_1 que cumpla:

$$\begin{cases} L(y_1) = 0 & (A) \\ y_1(a) = 0 \end{cases}$$

como $\delta_\xi = 0$ en $(\xi, b]$ es razonable que en el intervalo $(\xi, b]$ y debe coincidir con una solución de un problema de Cauchy:

$$\begin{cases} L(y_2) = 0 & (B) \\ y_2(\xi) = 0 \end{cases}$$

así pues tenemos que

$$y(x) = \begin{cases} y_1(x) & \text{si } a \leq x < \xi \\ y_2(x) & \text{si } \xi < x \leq b \end{cases}$$

veamos que debemos pedir para que se verifique $L(y) = \delta_\xi$

tomemos $\varphi \in C^\infty(I)$

$$\begin{aligned} \langle L(\varphi), y \rangle &= \int_a^b (-p\varphi')' y + q\varphi y dx = \\ &= \int_a^\xi (-p\varphi')' y_1 + q\varphi y_1 dx + \int_\xi^b (-p\varphi')' y_2 + q\varphi y_2 dx = \end{aligned}$$

integrando por partes:

$$\begin{aligned} &= (-p\varphi' y_1) \Big|_a^\xi + (-p\varphi' y_2) \Big|_\xi^b + \int_a^\xi p\varphi' y_1' + q\varphi y_1 dx + \int_\xi^b p\varphi' y_2' + q\varphi y_2 dx = \\ &= p(a)\varphi'(a)y_1(a) - p(\xi)\varphi'(\xi)y_1(\xi) + p(\xi)\varphi'(\xi)y_2(\xi) - p(b)\varphi'(b)y_2(b) \end{aligned}$$

$$+ \int_a^{\xi} p \varphi' y_1' + q \varphi y_1 dx + \int_{\xi}^b p \varphi' y_2' + q \varphi y_2 dx$$

pidamos que $y_1(\xi) = y_2(\xi)$ (C)

con esto desaparecen los términos de borde (ya que $y_1(a) = y_2(b) = 0$) y resulta y continua definiendo $y(\xi) = y_1(\xi) = y_2(\xi)$ queda:

$$\begin{aligned} \langle L(\varphi), y \rangle &= \int_a^{\xi} p y_1' \varphi' + q y_1 \varphi dx + \int_{\xi}^b p y_2' \varphi' + q \varphi y_2 dx = \\ &= p y_1' \varphi \Big|_a^{\xi} + p y_2' \varphi \Big|_{\xi}^b - \int_a^{\xi} (p y_1')' \varphi + q y_1 \varphi dx - \int_{\xi}^b (p y_2')' \varphi + q \varphi y_2 dx \\ &= p(\xi) y_1'(\xi) \varphi(\xi) - p(a) y_1'(a) \varphi(a) + p(b) y_2'(b) \varphi(b) - p(\xi) y_2'(\xi) \varphi(\xi) \\ &+ \int_a^{\xi} L(y_1) \varphi dx + \int_{\xi}^b L(y_2) \varphi dx \end{aligned}$$

teniendo en cuenta que $L(y_1) = L(y_2) = 0$ y que $\varphi(a) = \varphi(b) = 0$ queda

$$\langle L(\varphi), y \rangle = p(\xi) y_1'(\xi) \varphi(\xi) - p(\xi) y_2'(\xi) \varphi(\xi)$$

como queremos que $\langle L(\varphi), y \rangle = \varphi(\xi)$ [condición (3)] debemos pedir que

$$y_1'(\xi) - y_2'(\xi) = \frac{1}{p(\xi)} \quad (D)$$

Veamos que es posible elegir y_1 e y_2 que satisfagan (A), (B), (C) y (D)

Para ello comencemos hallando dos soluciones y_1 e y_2 de los problemas de Cauchy:

$$\begin{cases} L(y_1) = 0 \\ y_1(a) = 0 \quad y_1'(a) = \alpha \neq 0 \end{cases}$$

$$\begin{cases} L(y_2) = 0 \\ y_2(b) = 0 \quad y_2'(b) = \beta \neq 0 \end{cases}$$

claramente $y_1 \neq 0$, $y_2 \neq 0$

se afirma que y_1 e y_2 son linealmente independientes: es suficiente ver

que el wronskiano es no nulo en punto (y por lo tanto en todos)

$$W(a) = \begin{vmatrix} y_1(a) & y_2(a) \\ y_1'(a) & y_2'(a) \end{vmatrix} = \begin{vmatrix} 0 & y_2(a) \\ \alpha & y_2'(a) \end{vmatrix} = -y_2(a) \alpha$$

debe ser $y_2(a) \neq 0$ sino y_2 sería una solución no nula del problema homogéneo (4)

\Rightarrow son una base de $\text{Nu}(L)$ es decir todas las soluciones de $L(y) = 0$ son de la forma $y = c_1 y_1 + c_2 y_2$ con c_1, c_2 constantes

debe ser $y_1 = d_1 y_1$ (para que $y_1(a) = 0$) $y_2 = d_2 y_2$ (para que $y_2(a) = 0$)

$\Rightarrow y_1(\xi) = d_1 y_1(\xi) = d_2 y_2(\xi) = y_2(\xi)$

la condición (D) da $d_1 y_1'(\xi) - d_2 y_2'(\xi) = \frac{1}{p(\xi)}$

así pues d_1, d_2 deben ser soluciones del sistema homogéneo:

$$\begin{cases} d_1 y_1(\xi) - d_2 y_2(\xi) = 0 \\ d_1 y_1'(\xi) - d_2 y_2'(\xi) = \frac{1}{p(\xi)} \end{cases}$$

el determinante es

$$\begin{vmatrix} y_1(\xi) & -y_2(\xi) \\ y_1'(\xi) & -y_2'(\xi) \end{vmatrix} = - \begin{vmatrix} y_1(\xi) & y_2(\xi) \\ y_1'(\xi) & y_2'(\xi) \end{vmatrix} = -W(\xi)$$

que justamente es no nulo

resolvemos entonces el sistema por la regla de Cramer:

$$d_1 = \frac{\begin{vmatrix} 0 & -y_2(\xi) \\ \frac{1}{p(\xi)} & -y_2'(\xi) \end{vmatrix}}{-W(\xi)} = \frac{y_2(\xi)}{-p(\xi) W(\xi)} = - \frac{y_2(\xi)}{\bar{W}}$$

donde $\bar{W} = p(x) W(x)$ es constante

$$d_2 = \frac{\begin{vmatrix} y_1(\xi) & 0 \\ y_1'(\xi) & \frac{1}{p(\xi)} \end{vmatrix}}{-W(\xi)} = \frac{y_1(\xi)}{-p(\xi) W(\xi)} = - \frac{y_1(\xi)}{\bar{W}}$$

con lo que finalmente obtenemos para la función de Green la expresión:

$$G(x, \xi) = \begin{cases} -\frac{\psi_2(\xi)\psi_1(x)}{\bar{W}} & \text{si } x < \xi \\ -\frac{\psi_1(\xi)\psi_2(x)}{\bar{W}} & \text{si } x \geq \xi \end{cases}$$

Así por lo que hemos visto la función de Green se caracteriza por las siguientes propiedades

Para cada $\xi \in [a, b]$:

1) $G(a, \xi) = G(b, \xi) = 0$

2) Para x en los intervalos (a, ξ) y (ξ, b) G es C^2 como función de x y

$$L(G(x, \xi)) = -\frac{\partial}{\partial x} \left(p(x) \frac{\partial G}{\partial x}(x, \xi) \right) + q(x) G(x, \xi) = 0$$

3) $G(x, \xi)$ es continua como función de x para cada ξ

4) En el punto $x = \xi$ la derivada parcial $\frac{\partial G}{\partial x}(x, \xi)$ tiene una

discontinuidad de salto y se verifica:

$$\lim_{\substack{x \rightarrow \xi \\ x < \xi}} \frac{\partial G}{\partial x}(x, \xi) - \lim_{\substack{x \rightarrow \xi \\ x > \xi}} \frac{\partial G}{\partial x}(x, \xi) = \frac{1}{p(\xi)}$$

Además hemos visto que vale

5) La función de Green es simétrica: $G(x, \xi) = G(\xi, x)$

Ejemplo: para el problema antes considerado $\psi_1(t) = t$ $\psi_2(t) = t - 1$

$$p = -1 \text{ y } \bar{W} = \begin{vmatrix} t & t-1 \\ 1 & 1 \end{vmatrix} = t - (t-1) = 1$$

Teorema: Sea $r(x)$ continua en $[a, b]$ entonces

$$y(x) = \int_a^b G(x, \xi) r(\xi) d\xi$$

es la (única) solución del problema

$$\begin{cases} L(y) = - (py')' + qy = r \\ y(a) = y(b) = 0 \end{cases}$$

Dem: No es lícito derivar a lo bruto bajo el signo de integral dado que el integrando no tiene derivada continua en $x = \xi$

$$y(x) = \int_a^x G(x, \xi) r(\xi) d\xi + \int_x^b G(t, \xi) r(\xi) d\xi$$

para derivar esto respecto de x consideramos la función

$$F(x, u) = \int_a^u G(t, \xi) r(\xi) d\xi \quad f(x) = F(x, x) = \int_a^x G(x, \xi) r(\xi) d\xi$$

$$f'(x) = \frac{\partial F}{\partial x}(x, x) + \frac{\partial F}{\partial x}(x, x) \frac{\partial u}{\partial x} = \int_a^x \frac{\partial}{\partial x} G(x, \xi) r(\xi) d\xi + G(t, t) r(x)$$

procediendo de manera análoga con el otro miembro queda:

$$\begin{aligned} y'(t) &= \int_a^x \frac{\partial}{\partial x} G(x, \xi) r(\xi) d\xi + G(x, x) r(x) + \\ &+ \int_x^b \frac{\partial}{\partial x} G(x, \xi) r(\xi) d\xi - G(x, x) r(x) = \int_a^b \frac{\partial}{\partial x} G(x, \xi) r(\xi) d\xi \end{aligned}$$

resultado que coincide con el que se obtendría derivando directamente bajo el signo de integral, sin embargo si derivamos de nuevo:

$$\begin{aligned} y''(t) &= \int_a^t \frac{\partial^2}{\partial x^2} G(x, \xi) r(\xi) d\xi + r(x) \lim_{\substack{\xi \rightarrow x \\ \xi < x}} \frac{\partial}{\partial x} G(t, \xi) + \\ &+ \int_x^b \frac{\partial^2}{\partial x^2} G(x, \xi) r(\xi) d\xi - r(x) \lim_{\substack{\xi \rightarrow x \\ \xi > x}} \frac{\partial}{\partial x} G(x, \xi) = \end{aligned}$$

pero justamente $\lim_{\substack{x \rightarrow \xi \\ x < \xi}} \frac{\partial G}{\partial x}(x, \xi) - \lim_{\substack{x \rightarrow \xi \\ x > \xi}} \frac{\partial G}{\partial x}(x, \xi) = \frac{1}{p(\xi)}$

$$y''(x) = \int_a^b \frac{\partial^2}{\partial x^2} G(t, \xi) r(\xi) d\xi - \frac{r(x)}{p(x)}$$

de donde $L[y] = -p y'' - p' y' + qy = \int_a^b L[G(_, \xi)] r(\xi) d\xi + r(x) = r(x)$

pues $L[G(_, \xi)](x) = 0$ salvo para $x = \xi$

Obs: La función de Green es la única G para la cuál el teorema se verifica

dem 1: (formal) la única solución del problema $Ly = \delta_s$ con condiciones de contorno $y(a) = y(b) = 0$ es por el teorema:

$$y(x) = \int_a^b G(x, \xi) \delta_s(x) d\xi = G(x, s)$$

así cualquier G que verifique el teorema debe cumplir la definición que dimos de la función de Green

(esta demostración encierra una mentira: al demostrar el teorema supusimos r continua!)

dem 2: (correcta) si \tilde{G} verifica también el teorema

$$\int_a^b G(x, \xi) r(\xi) d\xi = \int_a^b \tilde{G}(x, \xi) r(\xi) d\xi \text{ para toda } r \text{ continua}$$

$$\Rightarrow \int_a^b [G(x, \xi) - \tilde{G}(x, \xi)] r(\xi) d\xi = 0$$

como las continuas son densas en L^2 $G(x, \xi) = \tilde{G}(x, \xi)$ para casi todo ξ

Ejemplo: Consideremos el problema de Sturm-Liouville

$$\begin{cases} -y'' + y = f \\ y(0) = y(1) = 0 \end{cases}$$

$$(p = 1, q = 1)$$

encontremos la función de Green

una base de soluciones de $-y'' + y = 0$ es $\{ e^t, e^{-t} \}$

podemos elegir $y_1(t) = e^t - e^{-t}$ $y_2(t) = e^t + e^{-t}$ $y_1(0) = 2$

$$y_2(t) = y_1(t-1) = e^{t-1} - e^{1-t} = e^{-1} e^t - e e^{-t}$$

$$W = \bar{W} = \begin{vmatrix} e^t - e^{-t} & e^{t-1} - e^{1-t} \\ e^t + e^{-t} & e^{t-1} + e^{1-t} \end{vmatrix} =$$

$$= \begin{vmatrix} e^t & e^{t-1} - e^{1-t} \\ e^t & e^{t-1} + e^{1-t} \end{vmatrix} + \begin{vmatrix} -e^{-t} & e^{t-1} - e^{1-t} \\ e^t & e^{t-1} + e^{1-t} \end{vmatrix} =$$

$$\begin{aligned}
&= e^t \begin{vmatrix} 1 & e^{t-1} - e^{1-t} \\ 1 & e^{t-1} + e^{1-t} \end{vmatrix} + e^t \begin{vmatrix} -1 & e^{t-1} - e^{1-t} \\ 1 & e^{t-1} + e^{1-t} \end{vmatrix} = \\
&= e^t \left(2 e^{1-t} + (-e^t) \begin{vmatrix} 1 & e^{t-1} + e^{1-t} \\ 1 & e^{t-1} + e^{1-t} \end{vmatrix} \right) = 2 e
\end{aligned}$$

$$G(t, \xi) = \begin{cases} - \frac{(e^{\xi-1} + e^{1-\xi})(e^t - e^{-t})}{2e} & \text{si } t < \xi \\ - \frac{(e^\xi + e^{-\xi})(e^{t-1} + e^{1-t})}{2e} & \text{si } t \geq \xi \end{cases}$$

Obs: Un tratamiento similar es posible para otras condiciones de contorno