

**Examen Primera Retrasada**

Prof. José Saquimux

Temario E  
Aux. José Márquez**TEMA 1. SOLUCIÓN DE UNA ED UTILIZANDO EL PAR TRANSFORMADO DE FOURIER**

La ecuación diferencial que gobierna la corriente  $I(t)$  en un circuito serie RL cuando se le aplica una tensión  $v(t)$  es

$$Ri(t) + Li'(t) = v(t)$$

Si la tensión aplicada es  $v(t) = Ve^{-at}H(t)$ ,  $a > 0$  usando transformada de Fourier y transformada inversa determine la corriente en función del tiempo.

**SOLUCION**

Aplicando la transformada de Fourier a cada lado de la ecuación diferencial:

$$\mathcal{F}[Ri(t) + Li'(t)] = \mathcal{F}[Ve^{-at}H(t)]$$

Aplicando la propiedad de **linealidad** de la transformada de Fourier:

$$R \cdot \mathcal{F}[i(t)] + L \cdot \mathcal{F}[i'(t)] = V \cdot \mathcal{F}[e^{-at}H(t)]$$

Sea  $I(\omega) = \mathcal{F}[i(t)]$

Aplicando la propiedad de **diferenciación en el tiempo** de la transformada de Fourier:

$$R \cdot I(\omega) + L \cdot j\omega I(\omega) = V \cdot \mathcal{F}[e^{-at}H(t)]$$

Ahora, determinar la transformada de Fourier, se puede por definición o por formulario:

$$\mathcal{F}[e^{-at}H(t)] = \int_{-\infty}^{\infty} e^{-at}H(t) \cdot e^{-i\omega t} dt = \frac{1}{(a + j\omega)}$$

Por medio de la definición, utilizamos el escalón unitario de Heaviside que se define como:

$$H(t) = \begin{cases} 0, & t < 0 \\ 1, & t > 0 \end{cases}$$

Entonces:

$$\begin{aligned} \mathcal{F}[e^{-at}H(t)] &= 0 + \int_0^{\infty} e^{-at} \cdot e^{-j\omega t} dt = \int_0^{\infty} e^{-(a+j\omega)t} dt \\ \mathcal{F}[e^{-at}H(t)] &= \frac{1}{-(a+j\omega)} [e^{-(a+j\omega)t}]_{t=0}^{\infty} = \frac{1}{-(a+j\omega)} (0 - 1) \end{aligned}$$

$$\mathcal{F}[e^{-at}H(t)] = \frac{1}{(a + j\omega)}$$

Sustituyendo la transformada en la ecuación diferencial:

$$\begin{aligned} R \cdot I(\omega) + L \cdot j\omega I(\omega) &= V \cdot \frac{1}{(a + j\omega)} \\ I(\omega)(R + j\omega L) &= V \cdot \frac{1}{(a + j\omega)} \end{aligned}$$

$$I(\omega)(R/L + j\omega)L = V \cdot \frac{1}{(a + j\omega)}$$

$$I(\omega) = \frac{V}{L} \cdot \frac{1}{(a + j\omega)} \cdot \frac{1}{(R/L + j\omega)}$$

Separando la expresión en fracciones parciales:

$$I(\omega) = \frac{V}{L} \cdot \left( \frac{1}{(a - R/L)(R/L + j\omega)} - \frac{1}{(a - R/L)(a + j\omega)} \right)$$

$$I(\omega) = \frac{V}{L} \cdot \frac{1}{(a - R/L)} \cdot \left( \frac{1}{(R/L + j\omega)} - \frac{1}{(a + j\omega)} \right)$$

Aplicando la transformada inversa de Fourier a cada lado de la ecuación:

$$\mathcal{F}^{-1}[I(\omega)] = \mathcal{F}^{-1} \left[ \frac{V}{L} \cdot \frac{1}{(a - R/L)} \cdot \left( \frac{1}{(R/L + j\omega)} - \frac{1}{(a + j\omega)} \right) \right]$$

Aplicando propiedades:

$$i(t) = \frac{V}{L} \cdot \frac{1}{(a - R/L)} \cdot \mathcal{F}^{-1} \left[ \frac{1}{(R/L + j\omega)} - \frac{1}{(a + j\omega)} \right]$$

$$i(t) = \frac{V}{L} \cdot \frac{1}{(a - R/L)} \cdot \left( \mathcal{F}^{-1} \left[ \frac{1}{(R/L + j\omega)} \right] - \mathcal{F}^{-1} \left[ \frac{1}{(a + j\omega)} \right] \right)$$

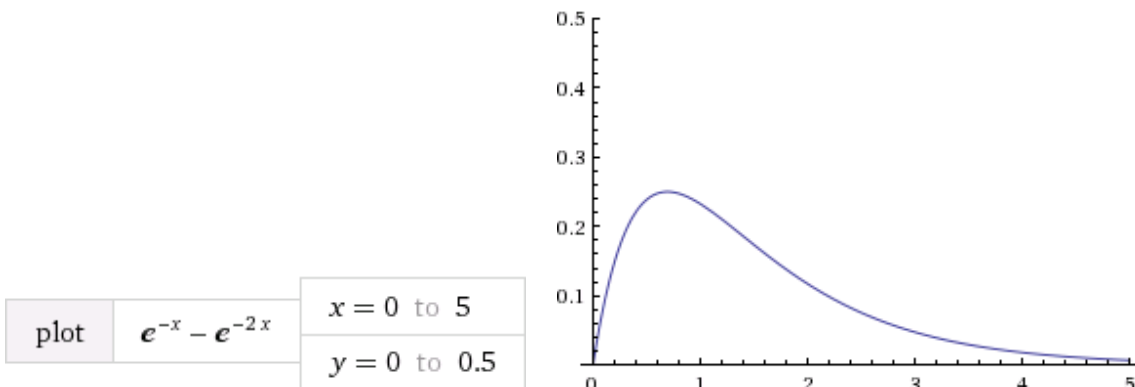
Entonces por formulario:

$$i(t) = \frac{V}{L} \cdot \frac{1}{(a - R/L)} \cdot \left( e^{-tR/L} H(t) - e^{-at} H(t) \right)$$

$$i(t) = \frac{V}{L} \cdot \frac{1}{(a - R/L)} \cdot \left( e^{-tR/L} - e^{-at} \right) H(t)$$

Podemos ver que se debe cumplir que  $a \neq R/L$ , para que la expresión sea válida.

La gráfica para  $V = R = L = 1$  &  $a = 2$  es;



**TEMA 2. SERIE COMPLEJA DE FOURIER**

Calcule la serie compleja de Fourier de la tensión rectificada y dibuje su espectro de fase,

$$v(\omega t) = \cos(\omega t), \quad \text{volts} \quad -\pi/6 < \omega t < \pi/6$$

**SOLUCIÓN**

Período:  $T = 2\pi$

$$v(\omega t) = \begin{cases} \cos(\omega t), & -\pi/6 < \omega t < \pi/6 \\ 0, & -\pi < \omega t < -\pi/6 \\ & \pi/6 < \omega t < \pi \end{cases}$$

La serie compleja de Fourier:

$$v(\omega t) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} V_n \cdot e^{jn\omega t}$$

Coefficientes complejos:

$$V_n = \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} v(\omega t) \cdot e^{-jn\omega t} d\omega t$$

$$V_n = 0 + \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi/6}^{\pi/6} \cos(\omega t) \cdot e^{-jn\omega t} d\omega t + 0 = \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi/6}^{\pi/6} \left( \frac{e^{j\omega t} + e^{-j\omega t}}{2} \right) \cdot e^{-jn\omega t} d\omega t$$

$$V_n = \frac{1}{4\pi} \left[ \int_{-\pi/6}^{\pi/6} e^{j\omega t} e^{-jn\omega t} d\omega t + \int_{-\pi/6}^{\pi/6} e^{-j\omega t} e^{-jn\omega t} d\omega t \right]$$

$$V_n = \frac{1}{4\pi} \left[ \int_{-\pi/6}^{\pi/6} e^{j(1-n)\omega t} d\omega t + \int_{-\pi/6}^{\pi/6} e^{-j(1+n)\omega t} d\omega t \right]$$

$$V_n = \frac{1}{4\pi} \left[ \frac{1}{j(1-n)} \left[ e^{j(1-n)\omega t} \right]_{\omega t=-\pi/6}^{\pi/6} + \frac{1}{-j(1+n)} \left[ e^{-j(1+n)\omega t} \right]_{\omega t=-\pi/6}^{\pi/6} \right]$$

$$V_n = \frac{1}{4\pi} \left[ \frac{(e^{j(1-n)\pi/6} - e^{-j(1-n)\pi/6})}{j(1-n)} + \frac{(e^{-j(1+n)\pi/6} - e^{j(1+n)\pi/6})}{-j(1+n)} \right]$$

$$V_n = \frac{1}{4\pi} \left[ \frac{2}{(1-n)} \cdot \frac{(e^{j(1-n)\pi/6} - e^{-j(1-n)\pi/6})}{2j} + \frac{2}{(1+n)} \cdot \frac{(e^{j(1+n)\pi/6} - e^{-j(1+n)\pi/6})}{2j} \right]$$

$$V_n = \frac{1}{4\pi} \left[ \frac{2}{(1-n)} \cdot \sin((1-n)\pi/6) + \frac{2}{(1+n)} \cdot \sin((1+n)\pi/6) \right]$$

$$V_n = \frac{1}{2\pi} \left[ \frac{\sin((1-n)\pi/6)}{(1-n)} + \frac{\sin((1+n)\pi/6)}{(1+n)} \right]$$

$$V_n = \frac{1}{2\pi} \left[ \pi/6 \cdot \frac{\sin((1-n)\pi/6)}{(1-n)\pi/6} + \pi/6 \cdot \frac{\sin((1+n)\pi/6)}{(1+n)\pi/6} \right]$$

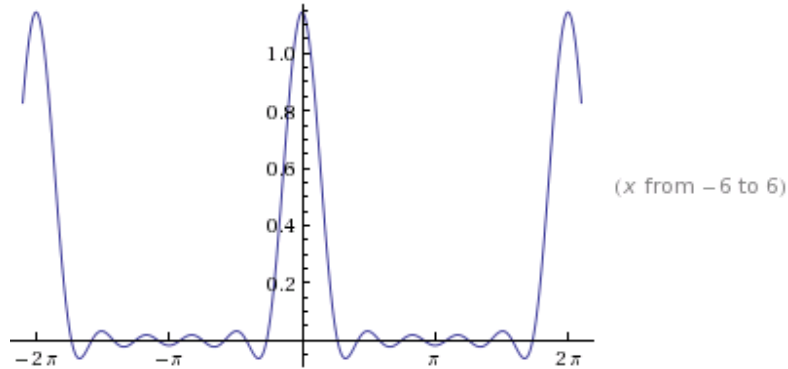
Sustituyendo la forma:  $\text{sinc } x = \frac{\sin x}{x}$  con la propiedad:  $\text{sinc } 0 = \lim_{x \rightarrow 0} \frac{\sin x}{x} = 1$

$$V_n = \frac{1}{12} [\text{sinc}((1-n)\pi/6) + \text{sinc}((1+n)\pi/6)]$$

La serie compleja queda:

$$v(\omega t) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} \frac{1}{12} [\text{sinc}((1-n)\pi/6) + \text{sinc}((1+n)\pi/6)] \cdot e^{jn\omega t}$$

Para verificar, su grafica para  $-5 < n < 5$  es:

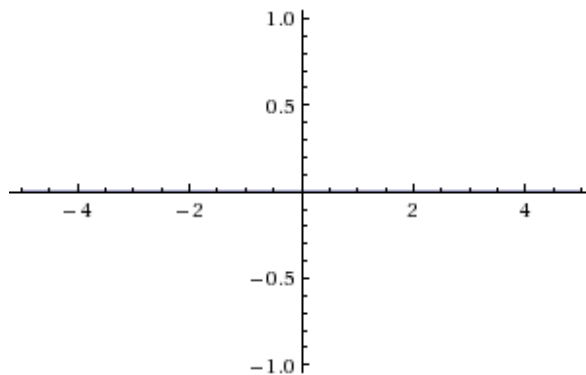


Graficar el espectro de fase,

Los valores de coeficientes:

$n$	-5	-4	-3	-2	-1	0	1	2	3	4	5
$V_n$	$\frac{\sqrt{3}}{16\pi}$	$\frac{13}{60\pi}$	$\frac{3\sqrt{3}}{16\pi}$	$\frac{5}{12\pi}$	$\frac{\sqrt{3}}{8\pi} + \frac{1}{12}$	$\frac{1}{2\pi}$	$\frac{\sqrt{3}}{8\pi} + \frac{1}{12}$	$\frac{5}{12\pi}$	$\frac{3\sqrt{3}}{16\pi}$	$\frac{13}{60\pi}$	$\frac{\sqrt{3}}{16\pi}$
$\angle\theta$	0	0	0	0	0	0	0	0	0	0	0

Se observa que todos los coeficientes son valores reales positivos, por lo que el valor de fase de cada uno es cero:



**TEMA 3. DEMOSTRACIÓN DE TRANSFORMADAS DE FOURIER**

a) Calcule la transformada de Fourier de

$$f(t) = e^{-bt} \cos(\omega_0 t) H(t)$$

b) Muestre que

$$\mathcal{F}[\cos(\omega_0 t) H(t)] = \frac{i\omega}{\omega_0^2 - \omega^2} + \frac{\pi}{2} [\delta(\omega + \omega_0) + \delta(\omega - \omega_0)]$$

Ayuda. Use la fórmula de  $\mathcal{F}[H(t)]$  y la definición con integral impropia de esta transformada.**SOLUCIÓN**

a)

$$\begin{aligned} F(\omega) &= \mathcal{F}[f(t)] = \mathcal{F}[e^{-bt} \cos(\omega_0 t) H(t)] = \mathcal{F}\left[e^{-bt} \left(\frac{e^{j\omega_0 t} + e^{-j\omega_0 t}}{2}\right) H(t)\right] \\ F(\omega) &= \frac{1}{2} \mathcal{F}[e^{-bt} e^{j\omega_0 t} H(t) + e^{-bt} e^{-j\omega_0 t} H(t)] \\ F(\omega) &= \frac{1}{2} \mathcal{F}[e^{j\omega_0 t} (e^{-bt} H(t))] + \frac{1}{2} \mathcal{F}[e^{-j\omega_0 t} (e^{-bt} H(t))] \end{aligned}$$

Siendo la transformada de Fourier de  $e^{-bt} H(t)$ , por formulario:

$$\mathcal{F}[e^{-bt} H(t)] = \frac{1}{b + j\omega}$$

Y utilizando la propiedad de **Traslación en la Frecuencia** de la transformada de Fourier:

$$\mathcal{F}[e^{j\omega_0 t} \cdot f(t)] = F(\omega)_{\omega \rightarrow \omega - \omega_0} = F(\omega - \omega_0)$$

Entonces:

$$\begin{aligned} F(\omega) &= \frac{1}{2} \mathcal{F}[e^{-bt} H(t)]_{\omega \rightarrow \omega - \omega_0} + \frac{1}{2} \mathcal{F}[e^{-bt} H(t)]_{\omega \rightarrow \omega + \omega_0} \\ F(\omega) &= \frac{1}{2} \left[ \frac{1}{b + j\omega} \right]_{\omega \rightarrow \omega - \omega_0} + \frac{1}{2} \left[ \frac{1}{b + j\omega} \right]_{\omega \rightarrow \omega + \omega_0} = \frac{1}{2} \left( \frac{1}{b + j(\omega - \omega_0)} \right) + \frac{1}{2} \left( \frac{1}{b + j(\omega + \omega_0)} \right) \\ F(\omega) &= \frac{1}{2} \left( \frac{1}{b + j(\omega - \omega_0)} + \frac{1}{b + j(\omega + \omega_0)} \right) = \frac{1}{2} \left( \frac{b + j(\omega + \omega_0) + b + j(\omega - \omega_0)}{(b + j(\omega - \omega_0))(b + j(\omega + \omega_0))} \right) \\ F(\omega) &= \frac{1}{2} \left( \frac{2b + j(\omega + \omega_0 + \omega - \omega_0)}{b^2 + jb(\omega + \omega_0) + jb(\omega - \omega_0) + j^2(\omega - \omega_0)(\omega + \omega_0)} \right) \\ F(\omega) &= \frac{1}{2} \left( \frac{2b + j2\omega}{b^2 + jb(\omega + \omega_0 + \omega - \omega_0) + j^2(\omega^2 - \omega_0^2)} \right) = \frac{2}{2} \left( \frac{b + j\omega}{b^2 + j2b\omega + j^2\omega^2 - j^2\omega_0^2} \right) \\ F(\omega) &= \frac{b + j\omega}{(b^2 + j2b\omega + j^2\omega^2) + \omega_0^2} = \frac{b + j\omega}{(b + j\omega)^2 + \omega_0^2} \end{aligned}$$

$$F(\omega) = \mathcal{F}[e^{-bt} \cos(\omega_0 t) H(t)] = \frac{b + j\omega}{(b + j\omega)^2 + \omega_0^2}$$

b)

**Demostración, utilizando el par transformado del escalón unitario y definición por integral impropia.**

Tenemos que el escalón unitario de Heaviside se define como:  $H(t) = \begin{cases} 0, & t < 0 \\ 1, & t > 0 \end{cases}$

Utilizando la tabla de transformadas, encontramos el par transformado de Fourier:

$$\mathcal{F}[H(t)] = \int_{-\infty}^{\infty} H(t) \cdot e^{-i\omega t} dt = \pi\delta(\omega) + \frac{1}{i\omega}$$

Entonces tenemos que:

$$\begin{aligned} \mathcal{F}\{\cos(\omega_0 t) H(t)\} &= \mathcal{F}\left\{\frac{e^{i\omega_0 t} + e^{-i\omega_0 t}}{2} H(t)\right\} = \mathcal{F}\left\{\frac{H(t)e^{i\omega_0 t}}{2} + \frac{H(t)e^{-i\omega_0 t}}{2}\right\} \\ \mathcal{F}\{\cos(\omega_0 t) H(t)\} &= \frac{1}{2}\mathcal{F}\{H(t)e^{i\omega_0 t}\} + \frac{1}{2}\mathcal{F}\{H(t)e^{-i\omega_0 t}\} \end{aligned}$$

Por la **definición de transformada de Fourier**:

$$F(\omega) = \mathcal{F}[f(t)] = \int_{-\infty}^{\infty} f(t) \cdot e^{-i\omega t} dt$$

Entonces:

$$\begin{aligned} \mathcal{F}\{\cos(\omega_0 t) H(t)\} &= \frac{1}{2} \int_{-\infty}^{\infty} H(t) e^{i\omega_0 t} \cdot e^{-i\omega t} dt + \frac{1}{2} \int_{-\infty}^{\infty} H(t) e^{-i\omega_0 t} \cdot e^{-i\omega t} dt \\ \mathcal{F}\{\cos(\omega_0 t) H(t)\} &= \frac{1}{2} \int_{-\infty}^{\infty} H(t) \cdot e^{-i(\omega - \omega_0)t} dt + \frac{1}{2} \int_{-\infty}^{\infty} H(t) \cdot e^{-i(\omega + \omega_0)t} dt \end{aligned}$$

Sustituyendo:  $x = \omega - \omega_0$  ,  $y = \omega + \omega_0$

Tenemos la transformada de Fourier del escalón unitario, por la integral impropia:

$$\mathcal{F}\{\cos(\omega_0 t) H(t)\} = \frac{1}{2} \int_{-\infty}^{\infty} H(t) \cdot e^{-ixt} dt + \frac{1}{2} \int_{-\infty}^{\infty} H(t) \cdot e^{-iyt} dt$$

Sustituyendo la transformada de Fourier del escalón unitario, por formula:

$$\mathcal{F}\{\cos(\omega_0 t) H(t)\} = \frac{1}{2} \left( \pi\delta(x) + \frac{1}{ix} \right) + \frac{1}{2} \left( \pi\delta(y) + \frac{1}{iy} \right)$$

Regresando a la variable original:

$$\begin{aligned} \mathcal{F}\{\cos(\omega_0 t) H(t)\} &= \frac{1}{2} \left( \pi\delta(\omega - \omega_0) + \frac{1}{i(\omega - \omega_0)} \right) + \frac{1}{2} \left( \pi\delta(\omega + \omega_0) + \frac{1}{i(\omega + \omega_0)} \right) \\ \mathcal{F}\{\cos(\omega_0 t) H(t)\} &= \frac{\pi}{2} \delta(\omega - \omega_0) + \frac{1}{2i(\omega - \omega_0)} + \frac{\pi}{2} \delta(\omega + \omega_0) + \frac{1}{2i(\omega + \omega_0)} \\ \mathcal{F}\{\cos(\omega_0 t) H(t)\} &= \frac{\omega + \omega_0 + \omega - \omega_0}{2i(\omega - \omega_0)(\omega + \omega_0)} + \frac{\pi}{2} [\delta(\omega + \omega_0) + \delta(\omega - \omega_0)] \\ \mathcal{F}\{\cos(\omega_0 t) H(t)\} &= \frac{2\omega}{2i(\omega^2 - \omega_0^2)} + \frac{\pi}{2} [\delta(\omega + \omega_0) + \delta(\omega - \omega_0)] \end{aligned}$$

$$\mathcal{F}\{\cos(\omega_0 t) H(t)\} = \frac{i\omega}{(\omega_0^2 - \omega^2)} + \frac{\pi}{2} [\delta(\omega + \omega_0) + \delta(\omega - \omega_0)]$$

**TEMA 4. ECUACIÓN DIFERENCIAL CON SERIES DE FOURIER**

Resuelva la siguiente ecuación diferencial

$$y'' - y = \frac{1}{2} + \sum_{m=1}^{\infty} \frac{e^{j(2m-1)t}}{\pi(2m-1)}$$

**SOLUCIÓN**

Resolviendo la ecuación diferencial en estado permanente, utilizamos el método de coeficientes indeterminados, suponiendo que la solución posee la forma:

$$y(t) = A + \sum_{m=1}^{\infty} B_m e^{j(2m-1)t}$$

La primera derivada de la carga respecto al tiempo:

$$y'(t) = \sum_{m=1}^{\infty} B_m \cdot j(2m-1) \cdot e^{j(2m-1)t}$$

La segunda derivada de la carga respecto al tiempo:

$$y''(t) = \sum_{m=1}^{\infty} B_m \cdot j^2(2m-1)^2 \cdot e^{j(2m-1)t} = \sum_{m=1}^{\infty} -B_m \cdot (2m-1)^2 \cdot e^{j(2m-1)t}$$

Sustituyendo en la ecuación diferencial:

$$\begin{aligned} y'' - y &= \frac{1}{2} + \sum_{m=1}^{\infty} \frac{e^{j(2m-1)t}}{\pi(2m-1)} \\ \sum_{m=1}^{\infty} -B_m \cdot (2m-1)^2 \cdot e^{j(2m-1)t} - \left( A + \sum_{m=1}^{\infty} B_m e^{j(2m-1)t} \right) &= \frac{1}{2} + \sum_{m=1}^{\infty} \frac{e^{j(2m-1)t}}{\pi(2m-1)} \\ \sum_{m=1}^{\infty} -B_m \cdot (2m-1)^2 \cdot e^{j(2m-1)t} - A - \sum_{m=1}^{\infty} B_m e^{j(2m-1)t} &= \frac{1}{2} + \sum_{m=1}^{\infty} \frac{e^{j(2m-1)t}}{\pi(2m-1)} \\ -A + \sum_{m=1}^{\infty} -B_m((2m-1)^2 + 1)e^{j(2m-1)t} &= \frac{1}{2} + \sum_{m=1}^{\infty} \frac{e^{j(2m-1)t}}{\pi(2m-1)} \end{aligned}$$

Comparando términos semejantes, obtenemos las ecuaciones:

$$-A = \frac{1}{2} \quad -B_m((2m-1)^2 + 1) = \frac{1}{\pi(2m-1)}$$

$$A = -\frac{1}{2} \quad B_m = \frac{-1}{\pi(2m-1)((2m-1)^2 + 1)}$$

Sustituyendo los Coeficientes A y B<sub>m</sub> en la expresión de la solución supuesta:

$$y(t) = -\frac{1}{2} + \sum_{m=1}^{\infty} \frac{-1}{\pi(2m-1)((2m-1)^2 + 1)} \cdot e^{j(2m-1)t}$$





**Examen Primera Retrasada**

Prof. José Saquimux

Temario O  
Aux. José Márquez**TEMA 1. SOLUCIÓN DE UNA ED UTILIZANDO EL PAR TRANSFORMADO DE FOURIER**

Usando transformada de Fourier y transformada inversa determine la solución de la ecuación diferencial

$$Ly'(t) + Ry(t) = Ve^{-at}H(t)$$

**SOLUCIÓN**

Aplicando la transformada de Fourier a cada lado de la ecuación diferencial:

$$\mathcal{F}[Ry(t) + Ly'(t)] = \mathcal{F}[Ve^{-at}H(t)]$$

Aplicando la propiedad de **linealidad** de la transformada de Fourier:

$$R \cdot \mathcal{F}[y(t)] + L \cdot \mathcal{F}[y'(t)] = V \cdot \mathcal{F}[e^{-at}H(t)]$$

Sea  $Y(\omega) = \mathcal{F}[y(t)]$

Aplicando la propiedad de **diferenciación en el tiempo** de la transformada de Fourier:

$$R \cdot Y(\omega) + L \cdot j\omega Y(\omega) = V \cdot \mathcal{F}[e^{-at}H(t)]$$

Ahora, determinar la transformada de Fourier, se puede por definición o por formulario:

$$\mathcal{F}[e^{-at}H(t)] = \int_{-\infty}^{\infty} e^{-at}H(t) \cdot e^{-i\omega t} dt = \frac{1}{(a + j\omega)}$$

Por medio de la definición, utilizamos el escalón unitario de Heaviside que se define como:

$$H(t) = \begin{cases} 0, & t < 0 \\ 1, & t > 0 \end{cases}$$

Entonces:

$$\begin{aligned} \mathcal{F}[e^{-at}H(t)] &= 0 + \int_0^{\infty} e^{-at} \cdot e^{-j\omega t} dt = \int_0^{\infty} e^{-(a+j\omega)t} dt \\ \mathcal{F}[e^{-at}H(t)] &= \frac{1}{-(a+j\omega)} [e^{-(a+j\omega)t}]_{t=0}^{\infty} = \frac{1}{-(a+j\omega)} (0 - 1) \\ \mathcal{F}[e^{-at}H(t)] &= \frac{1}{(a+j\omega)} \end{aligned}$$

Sustituyendo la transformada en la ecuación diferencial:

$$\begin{aligned} R \cdot Y(\omega) + L \cdot j\omega Y(\omega) &= V \cdot \frac{1}{(a+j\omega)} \\ Y(\omega)(R + j\omega L) &= V \cdot \frac{1}{(a+j\omega)} \\ Y(\omega)(R/L + j\omega)L &= V \cdot \frac{1}{(a+j\omega)} \\ Y(\omega) &= \frac{V}{L} \cdot \frac{1}{(a+j\omega)} \cdot \frac{1}{(R/L + j\omega)} \end{aligned}$$

Separando la expresión en fracciones parciales:

$$Y(\omega) = \frac{V}{L} \cdot \left( \frac{1}{(a - R/L)(R/L + j\omega)} - \frac{1}{(a - R/L)(a + j\omega)} \right)$$

$$Y(\omega) = \frac{V}{L} \cdot \frac{1}{(a - R/L)} \cdot \left( \frac{1}{(R/L + j\omega)} - \frac{1}{(a + j\omega)} \right)$$

Aplicando la transformada inversa de Fourier a cada lado de la ecuación:

$$\mathcal{F}^{-1}[Y(\omega)] = \mathcal{F}^{-1} \left[ \frac{V}{L} \cdot \frac{1}{(a - R/L)} \cdot \left( \frac{1}{(R/L + j\omega)} - \frac{1}{(a + j\omega)} \right) \right]$$

Aplicando propiedades:

$$y(t) = \frac{V}{L} \cdot \frac{1}{(a - R/L)} \cdot \mathcal{F}^{-1} \left[ \frac{1}{(R/L + j\omega)} - \frac{1}{(a + j\omega)} \right]$$

$$y(t) = \frac{V}{L} \cdot \frac{1}{(a - R/L)} \cdot \left( \mathcal{F}^{-1} \left[ \frac{1}{(R/L + j\omega)} \right] - \mathcal{F}^{-1} \left[ \frac{1}{(a + j\omega)} \right] \right)$$

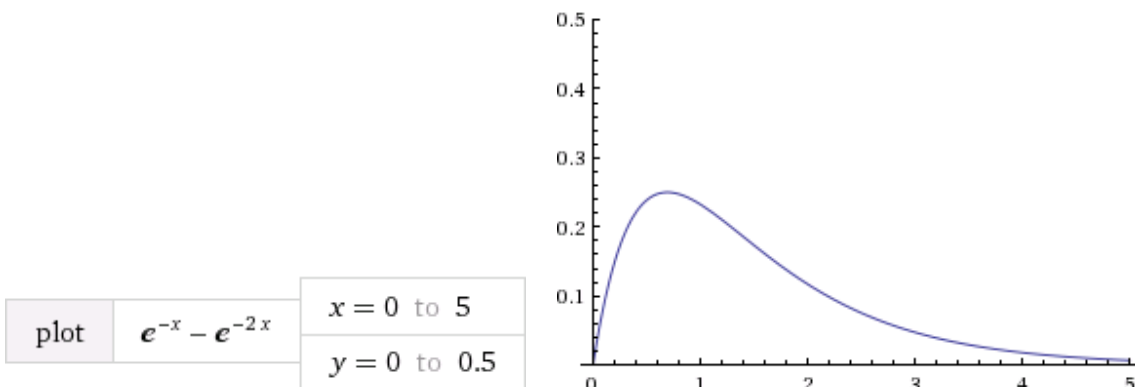
Entonces por formulario:

$$y(t) = \frac{V}{L} \cdot \frac{1}{(a - R/L)} \cdot \left( e^{-tR/L} H(t) - e^{-at} H(t) \right)$$

$$y(t) = \frac{V}{L} \cdot \frac{1}{(a - R/L)} \cdot \left( e^{-tR/L} - e^{-at} \right) H(t)$$

Podemos ver que se debe cumplir que  $a \neq R/L$ , para que la expresión sea válida.

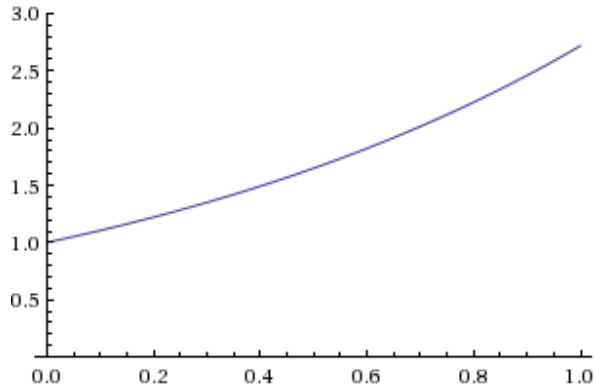
La gráfica para  $V = R = L = 1$  &  $a = 2$  es;



**TEMA 2. SERIE COMPLEJA DE FOURIER**

Calcule la serie compleja de Fourier de la función y dibuje su espectro de fase,

$$f(t) = e^{kt}, \quad 0 < t < a$$

**SOLUCIÓN**

Período:  $T = a$   
Frecuencia fundamental:  $\omega_0 = 2\pi/a$

La serie compleja de Fourier:

$$f(t) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} V_n \cdot e^{jn\omega_0 t}$$

Coefficientes complejos:

$$V_n = \frac{1}{a} \int_0^a f(t) \cdot e^{-jn\omega_0 t} dt$$

$$V_n = \frac{1}{a} \int_0^a e^{kt} \cdot e^{-jn\omega_0 t} dt = \frac{1}{a} \int_0^a e^{(k-jn\omega_0)t} dt$$

$$V_n = \frac{1}{a} \cdot \frac{1}{k - jn\omega_0} [e^{(k-jn\omega_0)t}]_{t=0}^a = \frac{1}{a} \cdot \frac{1}{k - jn2\pi/a} [e^{(k-jn2\pi/a)a} - 1]$$

$$V_n = \frac{1}{ak - jn2\pi} [e^{ak-jn2\pi} - 1] = \frac{1}{ak - jn2\pi} [e^{ak} e^{-jn2\pi} - 1]$$

$$V_n = \frac{1}{ak - jn2\pi} [e^{ak-jn2\pi} - 1] = \frac{1}{ak - jn2\pi} [e^{ak} e^{-jn2\pi} - 1]$$

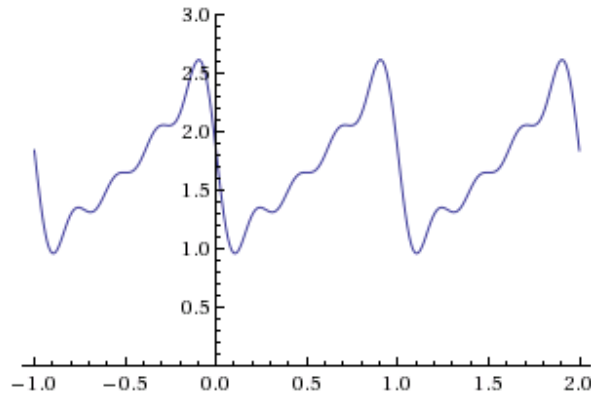
$$V_n = \frac{1}{ak - jn2\pi} [e^{ak}(1) - 1]$$

$$V_n = \frac{1}{ak - j2\pi n} [e^{ak} - 1]$$

La serie compleja queda:

$$f(t) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} \frac{1}{ak - j2\pi n} [e^{ak} - 1] \cdot e^{j\frac{2\pi n}{a}t}$$

Para verificar, suponiendo que  $a = k = 1$ , la grafica para  $-4 < n < 4$  es:



Graficar el espectro de fase, para ello se debe expresar el coeficiente  $V_n$  con magnitud y fase

$$V_n = \frac{1}{ak - j2\pi n} [e^{ak} - 1] = [e^{ak} - 1] \frac{1}{ak - j2\pi n} \cdot \frac{ak + j2\pi n}{ak + j2\pi n}$$

$$V_n = [e^{ak} - 1] \frac{ak + j2\pi n}{(ak - j2\pi n)(ak + j2\pi n)} = [e^{ak} - 1] \frac{ak + j2\pi n}{(a^2k^2 + 4\pi^2n^2)}$$

$$V_n = \frac{[e^{ak} - 1]}{(a^2k^2 + 4\pi^2n^2)} \cdot (ak + j2\pi n)$$

La magnitud:

$$V_n = \frac{[e^{ak} - 1]}{(a^2k^2 + 4\pi^2n^2)} \cdot \sqrt{a^2k^2 + 4\pi^2n^2}$$

La fase:

$$\theta = \tan^{-1} \left( \frac{2\pi n}{ak} \right)$$

Se observa que los valores de fase dependen del valor del producto de  $ak$

**TEMA 3. DEMOSTRACIÓN DE TRANSFORMADAS DE FOURIER**

a) Calcule la transformada de Fourier de

$$f(t) = e^{-bt} \cos(\omega_0 t) H(t)$$

b) Muestre que

$$\mathcal{F}[\cos(\omega_0 t) H(t)] = \frac{i\omega}{\omega_0^2 - \omega^2} + \frac{\pi}{2} [\delta(\omega + \omega_0) + \delta(\omega - \omega_0)]$$

Ayuda. Use la fórmula de  $\mathcal{F}[H(t)]$  y la definición con integral impropia de esta transformada.**SOLUCIÓN**

a)

$$F(\omega) = \mathcal{F}[f(t)] = \mathcal{F}[e^{-bt} \cos(\omega_0 t) H(t)] = \mathcal{F}\left[e^{-bt} \left(\frac{e^{j\omega_0 t} + e^{-j\omega_0 t}}{2}\right) H(t)\right]$$

$$F(\omega) = \frac{1}{2} \mathcal{F}[e^{-bt} e^{j\omega_0 t} H(t) + e^{-bt} e^{-j\omega_0 t} H(t)]$$

$$F(\omega) = \frac{1}{2} \mathcal{F}[e^{j\omega_0 t} (e^{-bt} H(t))] + \frac{1}{2} \mathcal{F}[e^{-j\omega_0 t} (e^{-bt} H(t))]$$

Siendo la transformada de Fourier de  $e^{-bt} H(t)$ , por formulario:

$$\mathcal{F}[e^{-bt} H(t)] = \frac{1}{b + j\omega}$$

Y utilizando la propiedad de **Traslación en la Frecuencia** de la transformada de Fourier:

$$\mathcal{F}[e^{j\omega_0 t} \cdot f(t)] = F(\omega)_{\omega \rightarrow \omega - \omega_0} = F(\omega - \omega_0)$$

Entonces:

$$F(\omega) = \frac{1}{2} \mathcal{F}[e^{-bt} H(t)]_{\omega \rightarrow \omega - \omega_0} + \frac{1}{2} \mathcal{F}[e^{-bt} H(t)]_{\omega \rightarrow \omega + \omega_0}$$

$$F(\omega) = \frac{1}{2} \left[ \frac{1}{b + j\omega} \right]_{\omega \rightarrow \omega - \omega_0} + \frac{1}{2} \left[ \frac{1}{b + j\omega} \right]_{\omega \rightarrow \omega + \omega_0} = \frac{1}{2} \left( \frac{1}{b + j(\omega - \omega_0)} \right) + \frac{1}{2} \left( \frac{1}{b + j(\omega + \omega_0)} \right)$$

$$F(\omega) = \frac{1}{2} \left( \frac{1}{b + j(\omega - \omega_0)} + \frac{1}{b + j(\omega + \omega_0)} \right) = \frac{1}{2} \left( \frac{b + j(\omega + \omega_0) + b + j(\omega - \omega_0)}{(b + j(\omega - \omega_0))(b + j(\omega + \omega_0))} \right)$$

$$F(\omega) = \frac{1}{2} \left( \frac{2b + j(\omega + \omega_0 + \omega - \omega_0)}{b^2 + jb(\omega + \omega_0) + jb(\omega - \omega_0) + j^2(\omega - \omega_0)(\omega + \omega_0)} \right)$$

$$F(\omega) = \frac{1}{2} \left( \frac{2b + j2\omega}{b^2 + jb(\omega + \omega_0 + \omega - \omega_0) + j^2(\omega^2 - \omega_0^2)} \right) = \frac{2}{2} \left( \frac{b + j\omega}{b^2 + j2b\omega + j^2\omega^2 - j^2\omega_0^2} \right)$$

$$F(\omega) = \frac{b + j\omega}{(b^2 + j2b\omega + j^2\omega^2) + \omega_0^2} = \frac{b + j\omega}{(b + j\omega)^2 + \omega_0^2}$$

$$F(\omega) = \mathcal{F}[e^{-bt} \cos(\omega_0 t) H(t)] = \frac{b + j\omega}{(b + j\omega)^2 + \omega_0^2}$$

b)

**Demostración, utilizando el par transformado del escalón unitario y definición por integral impropia.**

Tenemos que el escalón unitario de Heaviside se define como:  $H(t) = \begin{cases} 0, & t < 0 \\ 1, & t > 0 \end{cases}$

Utilizando la tabla de transformadas, encontramos el par transformado de Fourier:

$$\mathcal{F}[H(t)] = \int_{-\infty}^{\infty} H(t) \cdot e^{-i\omega t} dt = \pi\delta(\omega) + \frac{1}{i\omega}$$

Entonces tenemos que:

$$\begin{aligned} \mathcal{F}\{\cos(\omega_0 t) H(t)\} &= \mathcal{F}\left\{\frac{e^{i\omega_0 t} + e^{-i\omega_0 t}}{2} H(t)\right\} = \mathcal{F}\left\{\frac{H(t)e^{i\omega_0 t}}{2} + \frac{H(t)e^{-i\omega_0 t}}{2}\right\} \\ \mathcal{F}\{\cos(\omega_0 t) H(t)\} &= \frac{1}{2}\mathcal{F}\{H(t)e^{i\omega_0 t}\} + \frac{1}{2}\mathcal{F}\{H(t)e^{-i\omega_0 t}\} \end{aligned}$$

Por la **definición de transformada de Fourier**:

$$F(\omega) = \mathcal{F}[f(t)] = \int_{-\infty}^{\infty} f(t) \cdot e^{-i\omega t} dt$$

Entonces:

$$\begin{aligned} \mathcal{F}\{\cos(\omega_0 t) H(t)\} &= \frac{1}{2} \int_{-\infty}^{\infty} H(t) e^{i\omega_0 t} \cdot e^{-i\omega t} dt + \frac{1}{2} \int_{-\infty}^{\infty} H(t) e^{-i\omega_0 t} \cdot e^{-i\omega t} dt \\ \mathcal{F}\{\cos(\omega_0 t) H(t)\} &= \frac{1}{2} \int_{-\infty}^{\infty} H(t) \cdot e^{-i(\omega - \omega_0)t} dt + \frac{1}{2} \int_{-\infty}^{\infty} H(t) \cdot e^{-i(\omega + \omega_0)t} dt \end{aligned}$$

Sustituyendo:  $x = \omega - \omega_0$  ,  $y = \omega + \omega_0$

Tenemos la transformada de Fourier del escalón unitario, por la integral impropia:

$$\mathcal{F}\{\cos(\omega_0 t) H(t)\} = \frac{1}{2} \int_{-\infty}^{\infty} H(t) \cdot e^{-ixt} dt + \frac{1}{2} \int_{-\infty}^{\infty} H(t) \cdot e^{-iyt} dt$$

Sustituyendo la transformada de Fourier del escalón unitario, por formula:

$$\mathcal{F}\{\cos(\omega_0 t) H(t)\} = \frac{1}{2} \left( \pi\delta(x) + \frac{1}{ix} \right) + \frac{1}{2} \left( \pi\delta(y) + \frac{1}{iy} \right)$$

Regresando a la variable original:

$$\begin{aligned} \mathcal{F}\{\cos(\omega_0 t) H(t)\} &= \frac{1}{2} \left( \pi\delta(\omega - \omega_0) + \frac{1}{i(\omega - \omega_0)} \right) + \frac{1}{2} \left( \pi\delta(\omega + \omega_0) + \frac{1}{i(\omega + \omega_0)} \right) \\ \mathcal{F}\{\cos(\omega_0 t) H(t)\} &= \frac{\pi}{2} \delta(\omega - \omega_0) + \frac{1}{2i(\omega - \omega_0)} + \frac{\pi}{2} \delta(\omega + \omega_0) + \frac{1}{2i(\omega + \omega_0)} \\ \mathcal{F}\{\cos(\omega_0 t) H(t)\} &= \frac{\omega + \omega_0 + \omega - \omega_0}{2i(\omega - \omega_0)(\omega + \omega_0)} + \frac{\pi}{2} [\delta(\omega + \omega_0) + \delta(\omega - \omega_0)] \\ \mathcal{F}\{\cos(\omega_0 t) H(t)\} &= \frac{2\omega}{2i(\omega^2 - \omega_0^2)} + \frac{\pi}{2} [\delta(\omega + \omega_0) + \delta(\omega - \omega_0)] \end{aligned}$$

$$\mathcal{F}\{\cos(\omega_0 t) H(t)\} = \frac{i\omega}{(\omega_0^2 - \omega^2)} + \frac{\pi}{2} [\delta(\omega + \omega_0) + \delta(\omega - \omega_0)]$$

**TEMA 4. ECUACIÓN DIFERENCIAL CON SERIES DE FOURIER**

Resuelva la siguiente ecuación diferencial

$$y'' - y = \frac{1}{2} + \sum_{m=1}^{\infty} \frac{e^{j(2m-1)t}}{\pi(2m-1)}$$

**SOLUCIÓN**

Resolviendo la ecuación diferencial en estado permanente, utilizamos el método de coeficientes indeterminados, suponiendo que la solución posee la forma:

$$y(t) = A + \sum_{m=1}^{\infty} B_m e^{j(2m-1)t}$$

La primera derivada de la carga respecto al tiempo:

$$y'(t) = \sum_{m=1}^{\infty} B_m \cdot j(2m-1) \cdot e^{j(2m-1)t}$$

La segunda derivada de la carga respecto al tiempo:

$$y''(t) = \sum_{m=1}^{\infty} B_m \cdot j^2(2m-1)^2 \cdot e^{j(2m-1)t} = \sum_{m=1}^{\infty} -B_m \cdot (2m-1)^2 \cdot e^{j(2m-1)t}$$

Sustituyendo en la ecuación diferencial:

$$\begin{aligned} y'' - y &= \frac{1}{2} + \sum_{m=1}^{\infty} \frac{e^{j(2m-1)t}}{\pi(2m-1)} \\ \sum_{m=1}^{\infty} -B_m \cdot (2m-1)^2 \cdot e^{j(2m-1)t} - \left( A + \sum_{m=1}^{\infty} B_m e^{j(2m-1)t} \right) &= \frac{1}{2} + \sum_{m=1}^{\infty} \frac{e^{j(2m-1)t}}{\pi(2m-1)} \\ \sum_{m=1}^{\infty} -B_m \cdot (2m-1)^2 \cdot e^{j(2m-1)t} - A - \sum_{m=1}^{\infty} B_m e^{j(2m-1)t} &= \frac{1}{2} + \sum_{m=1}^{\infty} \frac{e^{j(2m-1)t}}{\pi(2m-1)} \\ -A + \sum_{m=1}^{\infty} -B_m((2m-1)^2 + 1)e^{j(2m-1)t} &= \frac{1}{2} + \sum_{m=1}^{\infty} \frac{e^{j(2m-1)t}}{\pi(2m-1)} \end{aligned}$$

Comparando términos semejantes, obtenemos las ecuaciones:

$$-A = \frac{1}{2} \quad -B_m((2m-1)^2 + 1) = \frac{1}{\pi(2m-1)}$$

$$A = -\frac{1}{2} \quad B_m = \frac{-1}{\pi(2m-1)((2m-1)^2 + 1)}$$

Sustituyendo los Coeficientes A y B<sub>m</sub> en la expresión de la solución supuesta:

$$y(t) = -\frac{1}{2} + \sum_{m=1}^{\infty} \frac{-1}{\pi(2m-1)((2m-1)^2 + 1)} \cdot e^{j(2m-1)t}$$