

Exempel

$$y' + \frac{1}{RC}y = \frac{1}{RC}\omega$$

Vi söker impulssvaret:

$$\begin{aligned} \frac{d}{dt}(e^{\frac{t}{RC}}y) &= e^{\frac{t}{RC}}y' + \frac{1}{RC}e^{\frac{t}{RC}}y = \frac{1}{RC}e^{\frac{t}{RC}}\delta(t) \\ \frac{d}{dt}(e^{\frac{t}{RC}}y) &= \frac{1}{RC}\delta(t) \\ e^{\frac{t}{RC}}y(t) &= \frac{1}{RC}\theta(t) + C \quad C=0 \text{ eftersom kausal lösning sökes} \\ y(t') &= \frac{1}{RC}e^{\frac{-t}{RC}}\theta(t') \end{aligned}$$

En följd U_n av distributioner konvergerar i distributionsmening till U då
 $n \rightarrow \infty$ om alla testfunktioner Φ i D , $\langle U_n, \Phi \rangle \rightarrow \langle U, \Phi \rangle$ då $n \rightarrow \infty$

Definition: $\sum_{k=1}^{\infty} U_k$ konvergerar mot S om

$$S_n = \sum_{k=1}^n U_k \xrightarrow{n \rightarrow \infty} S$$

i distributionsmening. Vi kan då för alla **testfunktioner** skriva

$$\int_{-\infty}^{\infty} S(t)\Phi(t)dt = \sum_{k=1}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} U_k(t)\Phi(t)dt$$

Finessen är att derivatan av S alltid kan beräknas termvis:

$$\langle S', \Phi \rangle = -\langle S, \Phi' \rangle = -\sum_{k=1}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} U_k(t)\Phi'(t)dt = \sum_{k=1}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} U'_k(t)\Phi(t)dt$$

Dvs

$$\left(\sum_{k=1}^{\infty} U_k \right)' = \sum_{k=1}^{\infty} U'_k$$

Sats 11.7

Definition: Translationsoperatorn $T_a U$ är distributionen som har samma effekt som U på $T_{-a}\Phi$.

$$\langle T_a U, \Phi \rangle = \int_{-\infty}^{\infty} U(t-a) \Phi(t) dt = \int_{-\infty}^{\infty} U(\tau) \Phi(\tau+a) d\tau = \langle U, T_{-a}\Phi \rangle$$

Definition: U är periodisk om

$$T_a U = U$$

Diracs staket figur1

Exempel

$$U = \sum_{k=-\infty}^{\infty} \delta(t-k)$$

Är en periodisk distribution.

Definition: U är periodisk om

$$U(t) = \sum_{k=-\infty}^{\infty} c_k e^{ik\Omega t}, \quad c_k = \frac{1}{T} \int_{\text{period}} U(t) e^{-ik\Omega t} dt$$

$$T\Omega = 2\pi$$

Derivering av periodiska funktioner är då enkelt:

$$U' = \sum_{k=-\infty}^{\infty} \underbrace{ik\Omega c_k e^{ik\Omega t}}_{c_{k(U')}}$$

Övning 11.22

Figur finns i lösningar för Kapitel 11.

Lösning:

Bestäm f' , f'' i distributionsmening. Bestäm Fourierserien för \mathbf{f} .

$f(t)$ har inga språng \rightarrow

$$f'(t) = \begin{cases} \frac{2}{T} & (-T/2, 0) \\ -\frac{2}{T} & (-T/2, 0) \\ \vdots & \\ \text{upprepa periodiskt} & \end{cases}$$

$$f'' = \underbrace{0}_{\text{punktvis derivata}} + \sum_{k=-\infty}^{\infty} c_k e^{ik2\pi t/T}$$

Där koefficienten \mathbf{c}_k

$$\begin{aligned} c_k &= \frac{1}{T} \int_{-T/4}^{3T/4} \left\{ \frac{-}{4} \delta(t) + \frac{4}{T} \delta(t - \frac{T}{2}) \right\} e^{-ik2\pi t/T} dt = \\ &= \frac{4}{T^2} \left[-e^{-ik2\pi(0)/T} + e^{-ik2\pi \frac{T}{2T}} \right] = \frac{4}{T^2} [(-1)^k - 1] \\ c_k(f'') &= ik \frac{2\pi}{T} \cdot c_k(f') = -k^2 \left(\frac{2^2 \pi^2}{T^2} \right) \cdot c_k(f) \end{aligned}$$

Vi kan nu uttrycka Fourierserien \mathbf{f} som:

$$\begin{aligned} c_k(f) &= \frac{4}{T^2} [(-1)^k - 1] (-1) \left(\frac{T}{2\pi k} \right)^2 = \frac{1 - (-1)^k}{\pi^2 k^2} \\ f &= c_0(f) + \sum_{k \neq 0} \left(\frac{1 - (-1)^k}{2\pi} \right) e^{ik2\pi t/T} \end{aligned}$$

Definition:

$$\Phi \circledast u = \int_{-\infty}^{\infty} \Phi(t - \tau)U(\tau)d\tau$$

$$\Phi \circledast \delta = \int_{-\infty}^{\infty} \Phi(t - \tau)\delta(\tau)d\tau = \Phi(t)$$

$$\Phi \circledast \delta' = \int_{-\infty}^{\infty} \Phi(t - \tau)\delta'(\tau)d\tau = \int_{-\infty}^{\infty} \Phi'(t - \tau)\delta(\tau)d\tau = \Phi'(t)$$

Definition: $U \circledast V$ är definierad om:

- om någon av **U** eller **V** har kompakt stöd.
- om både **U** och **V** är kausala.

Sats 11.8 räknelagar

$$U \circledast V = V \circledast U$$

$$U \circledast (V + W) = U \circledast V + U \circledast W$$

$$U \circledast (V \circledast W) = (U \circledast V) \circledast W$$

$$\delta \circledast U = U$$

$$\frac{d}{dt}(U \circledast V) = \frac{du}{dt} \circledast V = U \circledast \frac{dV}{dt}$$

Kapitel 12

Låt $w(t) = e^{st}, s \in \mathbf{C}$

$$S(w) = h * w = w * h$$

dvs

$$\int_{-\infty}^{\infty} e^{s(t-\tau)} h(\tau) d\tau = e^{st} \underbrace{\int_{-\infty}^{\infty} e^{-s\tau} h(\tau) d\tau}_{H(s), \text{ överföringsfunktion}} \\ H(s) = \frac{S(e^{st})}{e^{st}}$$

Om $s = iw$ (imaginärt)

$$H(iw) = \int_{-\infty}^{\infty} e^{-iw\tau} h(\tau) d\tau \quad \text{Frekvensfunktion}$$

$$H(iw) = A(w)e^{i\phi(w)} \quad |H(iw)| = A(w) \quad \text{amplitudfunktion}$$

där $\phi(w)$ är en **fasfunktion**.

Exempel - lågpassfilter

$$\begin{cases} h(t) = \frac{1}{RC} e^{-t/RC} \theta(t) & S(e^{st}) = \int_{-\infty}^{\infty} e^{s(t-\tau)} \frac{1}{RC} e^{-\tau/RC} \theta(\tau) d\tau \\ w(t) = e^{st} & \\ & = e^{st} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{e^{-\tau(s+1/RC)}}{RC} \theta(\tau) d\tau = \\ & = e^{st} \int_0^{\infty} \frac{1}{RC} e^{-\tau(s+1/RC)} d\tau = \\ & = e^{st} \left[\frac{(-1)e^{-\tau(s+1/RC)}}{1 + RCS} \right]_0^{\infty} = e^{st} \frac{1}{1 + RCS} \end{cases}$$

För filter då $Re(s) > \frac{-1}{RC}$

$$H(S) = \frac{1}{1 + RCS}, \quad A(w) = \left| \frac{1}{1 + RCwi} \right| \\ A(w) = \left| \frac{1 - RCwi}{1 + R^2C^2w^2} \right| = \frac{\sqrt{1 + (RCw)^2}}{1 + (RCw)^2}$$

Sats 12.2 Ett linjärt och tidsinvariant system:

$$y^{(n)} + a_{n-1}y^{(n-1)} + \dots + a_1y + a_0y = b_mw^{(n)} + \dots + b_1w'b_0w$$

Har en överföringsfunktion

$$H(S) = \frac{b_mS^m + \dots + b_1S + b_0}{S^n + a_{n-1}S^{n-1} + \dots + a_1S + a_0}$$

Bevis:

Sätt in $w = e^{St}$ och kräv att $y = H(S)e^{St}$.

Detta ger:

Sats 12.3 Systemet

$$\begin{cases} \dot{x} = Ax + Bw \\ y = Cx + Dw \end{cases}$$

har **överföringsfunktionen**

$$H(s) = C(sI - A)^{-1}B + D$$