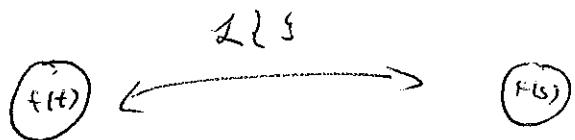


Veckans plan:

1) gå igenom "stegade flner", stegfn = impulsfn.

2) Definiera Laplace-transformen och disk. denna

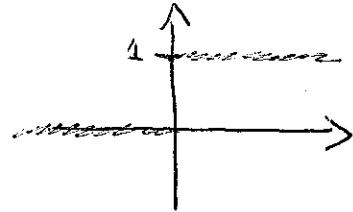


"behöver skapa bibliotek av funktioner  $f(t)$  och deras transformer"

3) Läsa ODE med Laplace och undersöka lösningarna kvalitativt.

Def: Heavisides stegfn  $H(t)$ :

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

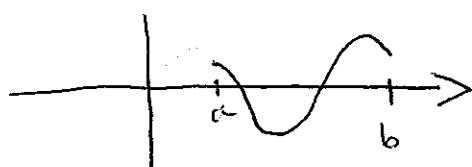
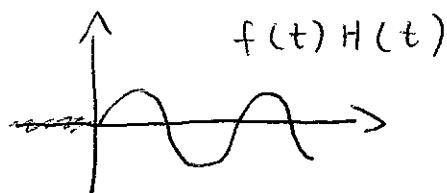
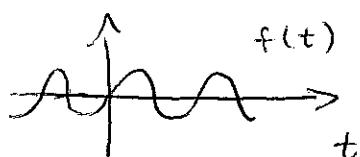


Används för att slå på och av flner.

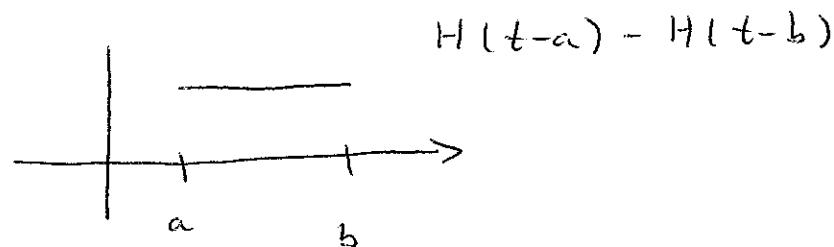
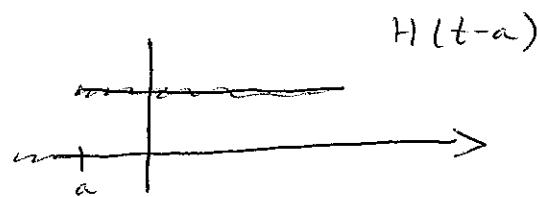
→ Ex1:

Ex2:

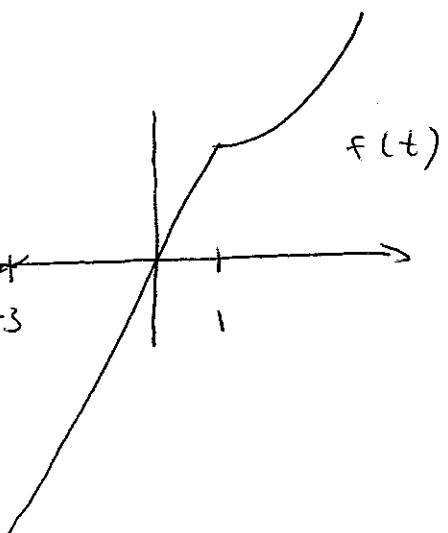
$$f(t) = \sin(t)$$



$$f(t)(H(t-a) - H(t-b))$$

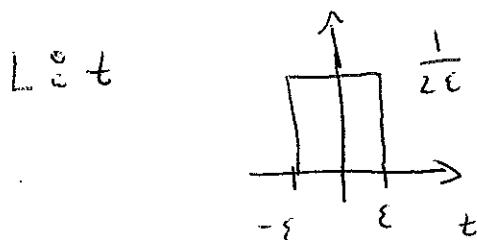
Ex 1:Ex 3:

$$f(t) = \begin{cases} 0 & t < -3 \\ 3t & -3 \leq t < 1 \\ 3e^{t-1} & 1 \leq t \end{cases}$$



alt:

$$\begin{aligned} f(t) &= \cancel{H(t+3)} + \cancel{3t} \\ &= 0 + 3t H(t+3) + (3e^{-3t}) H(t-1) \\ &= 3t (H(t+3) - H(t-1)) + 3e^{t-1} H(t-1) \end{aligned}$$

Impulstheorie / Dirac- $\delta$ :

$$f_\epsilon(t) = \frac{1}{2\epsilon} (H(t+\epsilon) - H(t-\epsilon))$$

$$1) \int_{-\infty}^{\infty} f_\epsilon(t) dt = \int_{-\epsilon}^{\epsilon} \frac{1}{2\epsilon} dt = 1$$

$$2) \int_{-\infty}^{\infty} f_\epsilon(t) g(t) dt = \frac{1}{2\epsilon} \int_{-\epsilon}^{\epsilon} g(t) dt \stackrel{g \text{ "small"}}{\approx} \frac{1}{2\epsilon} \cdot g(0) \cdot 2\epsilon = g(0)$$

Låt  $s(t) = \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} f_\varepsilon(t)$  (betyder vad?)

Då är  $s(t)$  en "fkn" med egenskapen att

$$\int_{-\infty}^{\infty} s(t) g(t) dt = g(0)$$

Vidare är

$$\int_{-\infty}^{\infty} s(t-a) g(t) dt = \int_{-\infty}^{\infty} s(s) g(s+a) ds = g(a)$$

Dessutom är  $s(t) = H'(t)$  i meningens att för

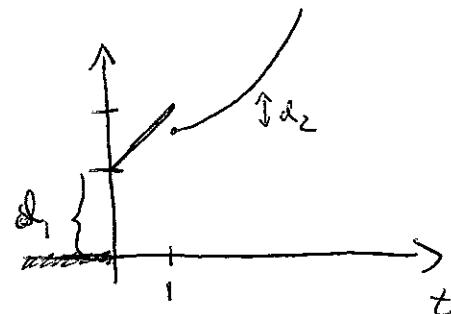
$$\int_{-\infty}^{\infty} g(t) H'(t) dt = \left[ g(t) H(t) \right]_{-\infty}^{\infty} - \int_{-\infty}^{\infty} g'(t) H(t) dt$$

P.I.

$$= 0 - \int_0^{\infty} g'(t) dt = 0 - \left[ g(t) \right]_0^{\infty} = g(0),$$

Betrakta funktionen

$$f(t) = \begin{cases} 0 & t < 0 \\ 2+t & 0 \leq t < 1 \\ e^t & 1 \leq t \end{cases}$$



Man får  $f'(t) = g'(t) + d_1 \delta(t) + d_2 \delta(t-1)$

där

$$g'(t) = \begin{cases} 0 & t < 0 \\ 1 & 0 \leq t < 1 \\ e^t & 1 \leq t \end{cases}$$

Laplace transform

Def:

För en funktion  $f(t)$  def. vi Laplace-transformen

$$\mathcal{L}\{f(t)\} = \int_0^{\infty} e^{-st} f(t) dt$$

Vi skriver ofta  $\underline{F(s)} = \mathcal{L}\{f(t)\}$ ,

Ann:  $\forall f(t)$  för  $t < 0$  är irrelevant.

I tillämpningar är alltid  $f(t)=0$  för  $t < 0$ .

2)

$F(s)$  är bara def. för de s s.a.

$$\int_0^{\infty} e^{-st} f(t) dt \text{ konvergerar}$$

$$\text{Om } |f(t)| \leq M e^{\sigma t} \quad \forall t \geq T$$

$$\Rightarrow \int_0^{\infty} e^{-st} f(t) dt \text{ konv. för s s.a. } \operatorname{Re}(s) > \sigma,$$

Tal: Låt  $f(t) = e^{3t}$ . Hitta  $F(s)$

$$\begin{aligned} \underline{F(s)} &= \int_0^{\infty} e^{3t} e^{-st} dt = \int_0^{\infty} e^{(3-s)t} dt \\ &= \left[ \frac{1}{3-s} e^{(3-s)t} \right]_0^{\infty} = \begin{cases} \frac{1}{s-3} & \text{om } \operatorname{Re}(s) > 3 \\ \text{odf. annars.} & \end{cases} // \end{aligned}$$

Tal: Om  $f_1(t) = \delta(t)$ ,  $f_2 = H(t-a)$  bestäm  $F_1(s)$ ,  $F_2(s)$

L'

$$F_1(s) = \int_0^\infty e^{-st} \delta(t) dt = e^{-s \cdot 0} = 1 \quad (\text{obs! } 0^-)$$

$$F_2(s) = \int_0^\infty e^{-st} H(t-a) dt = \int_0^\infty e^{-st} dt$$

$$= \left[ -\frac{e^{-st}}{s} \right]_a^\infty = \frac{e^{-sa}}{s} \quad \text{om } \operatorname{Re}(s) > 0 //$$

Egenskaper för Laplace transformen:

$$1) L \text{ är linjär: } L\{\alpha f(t) + \beta g(t)\} \\ = \alpha L\{f(t)\} + \beta L\{g(t)\}$$

$$2) L\{e^{at} f(t)\} = F(s-a)$$

$$3) L\{t^k f(t)\} = (-1)^k F^{(k)}(s)$$

$$4) L\{f(t-a) H(t-a)\} = e^{-as} F(s) \quad \text{för } a > 0$$

$$5) L\{f^{(n)}(t)\} = s^n F(s) - s^{n-1} f(0) - s^{n-2} f'(0) - \dots - f^{(n-1)}(0) \\ = s^n F(s) - \sum_{i=1}^n s^{n-i} f^{(i-1)}(0)$$

Anm: Alla dessa egenskaper är mkt användbara för att lösa ODE

B: 1) Följer av att  $\int_0^\infty e^{-st} (\alpha f(t) + \beta g(t)) dt$

$$= \int_0^\infty e^{-st} \alpha f(t) dt + \int_0^\infty e^{-st} \beta g(t) dt$$

2)  $\int_0^\infty e^{at} f(t) e^{-st} dt = \int_0^\infty e^{-(s-a)t} f(t) dt = F(s-a)$

3) ( $a=1$ )

$$F'(s) = \frac{d}{ds} \int_0^\infty f(t) e^{-st} dt = \int_0^\infty -t f(t) e^{-st} dt$$

$$= 2 \{-t f(t)\}$$

4)  $\int_0^\infty f(t-a) H(t-a) dt = \int_0^\infty f(t-a) H(t-a) e^{-st} dt = \int_a^\infty f(t-a) e^{-st} dt$

$$= \left\{ \begin{array}{l} \tau = t-a \\ d\tau = dt \end{array} \right\} \int_0^\infty f(\tau) e^{-s(a+\tau)} d\tau = e^{-sa} F(s)$$

5) övning  $\square$

Takl: Om  $F(s) = \frac{3s-11}{s^3 - 8s^2 + 29s - 52}$

$$F(s) = \frac{s^2 - s + 1}{s^3 - 8s^2 + 29s - 52}, \text{ hitta } f(t),$$

L: stege 1: Partialbråksuppdela

Vi får

$$\frac{s^2 - s + 1}{s^3 - 8s^2 + 29s - 52} = \dots = \frac{3}{(s-2)^2 + 9} + \frac{1}{s-4}$$

Tabell ger  $\mathcal{L}\{e^{4t}\} = \frac{1}{s-4}$

och att

$$\mathcal{L}\{\sin(3t)\} = \frac{3}{s^2 + 9}.$$

Egenskap 2 ger  $\mathcal{L}\{e^{2t} \sin(3t)\}$

$$= \frac{3}{(s-2)^2 + 9}$$

Egenskap 1 ger

$$\mathcal{L}\{e^{2t} \sin(3t) + e^{4t}\} = \frac{3}{(s-2)^2 + 9} + \frac{1}{s-4}$$

dvs  $f(t) = e^{2t} \sin(3t) + e^{4t} \quad (t \geq 0)$

Anm: MATLAB

>> syms s

>> ilaplace((s^2 - s + 1)/(s^3 - 8s^2 + 29s - 52))

$$\text{ans} = e^{2t} \sin(3t) + e^{4t}$$

Laplace och ODE

$$\text{Kom ihåg: } \mathcal{L}\{f'(t)\} = sF(s) - f(0)$$

$$\mathcal{L}\{f''(t)\} = s^2 F(s) - sf(0) - f'(0)$$

Tal: Lös

$$\left\{ \begin{array}{l} \ddot{x}(t) + 3\dot{x}(t) + 2x(t) = t \\ x(0) = 0, \quad \dot{x}(0) = 1 \end{array} \right.$$

L: vi Laplace-transformerar:

$$\mathcal{L}\{ts\} = \frac{1}{s^2}$$

$$\mathcal{L}\{\ddot{x}(t) + 3\dot{x}(t) + 2x(t)\} = s^2 \underline{x}(s) - s\underline{x}(0) - \dot{\underline{x}}(0)$$

$$+ 3s\underline{x}(s) - 3\underline{x}(0) + 2\underline{x}(s)$$

$$= \underline{x}(s) (s^2 + 3s + 2) - 1$$

$$\Rightarrow \underline{x}(s) (s^2 + 3s + 2) = 1 + \frac{1}{s^2} = \frac{s^2 + 1}{s^2}$$

$$\Rightarrow \underline{x}(s) = \frac{s^2 + 1}{s^2(s^2 + 3s + 2)} = \dots = \frac{3}{4s} + \frac{1}{2s^2} - \frac{2}{s-1} + \frac{5}{4(s-2)}$$

tabell

$$\Rightarrow x(t) = \frac{3}{4} + \frac{1}{2}t - 2e^{-t} + \frac{5}{4}e^{2t} \quad (\text{för } t \geq 0)$$

Ann: Vi skriver  $\tilde{\mathcal{L}}^{-1}$  för inversen av Laplace transformen (dvs  $\tilde{\mathcal{L}}^{-1}(F(s)) = f(t)$ ).

Vi har  $\tilde{\mathcal{L}}^{-1}(F(s)) = \frac{1}{2\pi i} \lim_{T \rightarrow \infty} \int_{r-iT}^{r+iT} e^{st} F(s) ds$   
men detta är o praktiskt.

$$\text{Låt nu } \underline{x}(t) = (x_1(t) \dots x_n(t))^T$$

och betrakta  $\dot{\underline{x}} = A\underline{x} + u$  med  $\underline{x}(0) = \underline{x}_0$   
där  $u = (u_1(t) \dots u_n(t))^T$ .

Laplace-transformera "rad för rad"

s.a.

$$s \underline{x}(s) - \underline{x}_0 = A \underline{x}(s) + U(s)$$

$$\Rightarrow (sI - A) \underline{x}(s) = \underline{x}_0 + U(s)$$

$$\Rightarrow \underline{x}(s) = (sI - A)^{-1} (\underline{x}_0 + U(s))$$

Vi får då

$$x(t) = \tilde{\mathcal{L}}^{-1} \{ (sI - A)^{-1} \} \underline{x}_0 + \tilde{\mathcal{L}}^{-1} \{ (sI - A)^{-1} U(s) \}$$

Kom ihäg:  $\dot{\underline{x}} = A\underline{x}$   $\underline{x}(0) = \underline{x}_0$  hade  
den unika lösningen  $\underline{x} = e^{At} \underline{x}_0$

$$\Rightarrow e^{At} = \mathcal{L}^{-1}\{(sI - A)^{-1}\}.$$

Detta ger oss ett annat sätt att beräkna  $e^{At}$ .

Tal: Låt  $A = \begin{bmatrix} 1 & -1 \\ 0 & 1 \end{bmatrix}$ . Bestäm  $e^{At}$ .

L: Vi har att  $sI - A = \begin{bmatrix} s-1 & +1 \\ 0 & s-1 \end{bmatrix}$

$$\Rightarrow \det(sI - A) = (s-1)^2 \text{ och vi får}$$

$$(sI - A)^{-1} = \frac{1}{(s-1)^2} \begin{bmatrix} s-1 & -1 \\ 0 & s-1 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \frac{1}{s-1} & \frac{-1}{(s-1)^2} \\ 0 & \frac{1}{s-1} \end{bmatrix}$$

$$\Rightarrow \mathcal{L}^{-1}((sI - A)^{-1}) = \begin{bmatrix} e^t & te^t \\ 0 & e^t \end{bmatrix} \text{ som förut? //}$$

Anm: 1) En stor fördel med Laplace-metoden är att begynnelektiviteter kommer med automatiskt.

2)  $(sI - A)^{-1}$  hittas ibland för resolventen till  $A$ .

3)

Laplace kan också användas till att lösa integralekvationer.

---

Betrakta ekvationen

$$\dot{x}(t) + ax(t) + b \int_0^t x(\tau) d\tau = c \quad (*)$$

"upphommer när man räknar på hetsar t. ex."

$$\text{Låt } y(t) = \int_0^t x(\tau) d\tau \quad \text{s.a. } \dot{y}(t) = x(t), \text{ och } y(0) = 0.$$

Vi får

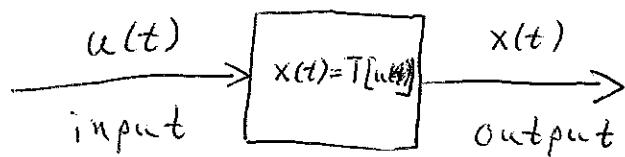
$$\underline{x}(s) = \mathcal{L}\{x(t)\} = \mathcal{L}\{\dot{y}(t)\} = s \mathcal{Z}(s) - y(0) = s \mathcal{Z}(s)$$

$$\Rightarrow \mathcal{Z}(s) = \frac{1}{s} \underline{x}(s) \quad \left( \mathcal{L}\left\{\int_0^t x(\tau) d\tau\right\} = \frac{1}{s} \underline{x}(s) \right)$$

Laplace-transformering av (\*) leder nu

$$\text{till } s \underline{x}(s) + a \underline{x}(s) + \frac{b}{s} \underline{x}(s) = \frac{c}{s} \quad (\text{om } x(0)=0)$$

är vilket vi kan hitta  $\underline{x}(s)$  och därmed  $x(t)$ .

Linjära system (lite terminologi)

Ex:  $\ddot{x} + ax = u(t) \quad \left. \begin{array}{l} \\ x(0) = 0 \end{array} \right\}$  Lösningen är en fkn  $x(t)$  som beror på  $u(t)$ . Vi skriver

OBS: Om  $\ddot{x}_u + ax_u = u(t) \quad \left. \begin{array}{l} \\ x_u(0) = 0 \end{array} \right\}$   $x(t) = T[u(t)]$

och  $\ddot{x}_v + bx_v = v(t) \quad \left. \begin{array}{l} \\ x_v(0) = 0 \end{array} \right\}$   $x_v = T[v]$

$$\Rightarrow \ddot{x}_u + \ddot{x}_v + ax_u + bx_v = u(t) + v(t)$$

$$x_u(0) + x_v(0) = 0$$

S.a.  $x_u + x_v = T[u+v]$

Ett ~~linjärt~~ system  $T$  är ~~med~~ ( $x(t) = T[u(t)]$ )

Inverterbart om olika indata

$(u_1 \neq u_2)$  alltid ger olika utdata ( $x_1 \neq x_2$ ).

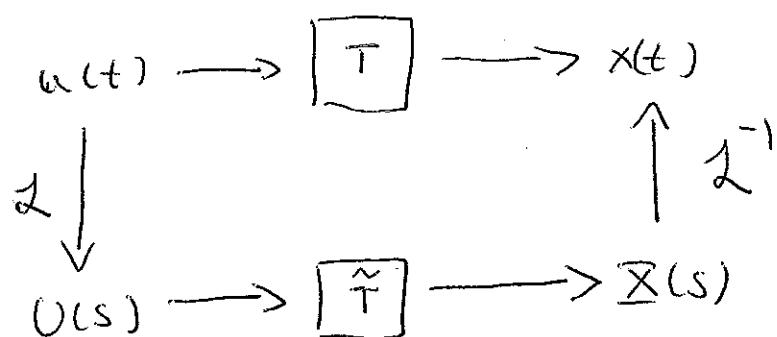
2) Kausal om  $x(t)$  endast beror av  $u(\tau)$  för  $\tau \leq t$ .

3) Linjärt om  $T[\alpha u + \beta v] = \alpha T[u] + \beta T[v]$

4) stabil om begränsad indata  
(dvs  $|u(t)| \leq M_1 \forall t$ ) ger begränsad  
utdata ( $|x(t)| \leq M_2 \forall t$ )

5) Tidsinvariant om  $u(t) \xrightarrow{T} x(t)$   
 $\Rightarrow u(t-t_0) \xrightarrow{T} x(t-t_0)$

I värt exempel "är systemet  $T$   
en diff-ehv". Laplace-transformen  
gör följande:



Dvs  $T$  byts mot  $\tilde{T}$  som enklare  
kan analyseras.

Överföringsfunktion, impulsvar och stabilitet

Betrakta

$$a_n \frac{d^n x}{dt^n} + \dots + a_0 x = b_m \frac{d^m u}{dt^m} + \dots + b_0 u$$

och dess L-bransf ( $x(0) = \dot{x}(0) = \dots = x^{(n-1)}(0) = 0$ )

$$(a_n s^n + \dots + a_0) X(s) = (b_m s^m + \dots + b_0) U(s).$$

Def: Överföringfn  $G(s)$  def. som

$$G(s) = \frac{X(s)}{U(s)} = \frac{b_m s^m + \dots + b_0}{a_n s^n + \dots + a_0}$$

OBS: Om  $u_1 \neq u_2$ :

$$G_1(s) = \frac{X_1(s)}{U_1(s)} = \frac{b_m s^m + \dots + b_0}{a_n s^n + \dots + a_0} = \frac{X_2(s)}{U_2(s)} = G_2(s)$$

Låt nu  $u(t) = \delta(t) \Rightarrow U(s) = 1$

Då blir  $X(s) = G(s)U(s) = G(s)$ .

Def:  $g(t) = \mathcal{L}^{-1}\{G(s)\}$  kallas för

impulssvaret.

Anm:  $g(t)$  är utdata om  $\delta(t)$  är  
indata, dvs  $g(t) = T[\delta]$

stabilitet: Betrakta nu

$$G(s) = \frac{b_m s^m + \dots + b_0}{a_n s^n + \dots + a_0} = \frac{b_m (s-z_1) \cdots (s-z_m)}{a_n (s-p_1) \cdots (s-p_n)}$$

$Z_i = \text{zeros}$  $P_i = \text{poles}$ 

Antag att  $p_i$  är en enkel pol. Partialbråksupplösning ger

$$G(s) = \frac{c_1}{s-p_i} + \dots$$

Invers  $\mathcal{L}$  ger då (om  $u(t) = s(t)$ )

$$\begin{aligned} x(t) &= \mathcal{L}^{-1}\{x(s)\} = \mathcal{L}^{-1}\{G(s)\} = \mathcal{L}^{-1}\left\{\frac{c}{s-p_i}\right\} + \mathcal{L}^{-1}\{\dots\} \\ &= c e^{p_i t} + \dots \end{aligned}$$

Om  $\operatorname{Re}(p_i) > 0$  växer  $|x(t)|$  exponentiellt.

Vidare analys ger att även  $\operatorname{Re}(p_i) = 0$  är problematiskt.

Def: Ett system med öv-fn  $G(s)$  är stabilt om  $\operatorname{Re}(p_k) < 0$   $k=1, \dots, n$ .

### Faltung

Def:  $f * g = \int_{-\infty}^{\infty} f(\tau) g(t-\tau) d\tau = (f * g)(t)$

Vi får då att

$$(u * \delta)(t) = \int_{-\infty}^{\infty} u(\tau) \delta(t-\tau) d\tau = u(t)$$

dvs  $u * \delta = u$

Låt nu  $g(t) = \mathcal{L}^{-1}\{G(s)\}$  vara impulsvaret.

Vi får att  $x(t) = T[u(t)] = T[(u * \delta)(t)]$

$$= T \left[ \int_{-\infty}^{\infty} u(\tau) \delta(t-\tau) d\tau \right] = \left( \text{linjärt } \sum_{k=-\infty}^{\infty} u(k\Delta) T[\delta(t-k\Delta)] \Delta \right) \xrightarrow{k=-\infty} \sum_{k=-\infty}^{\infty} u(k\Delta) g(t-k\Delta) \Delta x$$

tidsinv.

$$= \int_{-\infty}^{\infty} u(\tau) g(t-\tau) d\tau = (u * g)(t).$$

Om  $T$  är ett LTI (Linear Time-Invariant)

system, kan utdata  $x(t)$  fås genom  
att fatta insignalen  $u$  med impulsvaret  $g$ .

Dvs

$$x(t) = (u * g)(t)$$

"Lös för  $u = s$  och du kan ta fram  
allmän lösning"

Tal: Betrakta  $\ddot{x} + 2\dot{x} + 5x = u$   
 med  $x(0) = \dot{x}(0) = 0$

Hitta impuls varet  $g$  och den allmäna  
 uttryck  
 lösningen  $x$  mha  $g$ .

L: Om  $u = \delta$  får vi

$$s^2 \mathcal{X}(s) + 2s \mathcal{X}(s) + 5 \mathcal{X}(s) = 1$$

$$\Rightarrow \mathcal{X}(s) = \frac{1}{s^2 + 2s + 5} = \frac{1}{(s+1)^2 + 4} = G(s)$$

$$\Rightarrow g(t) = \frac{1}{2} e^{-t} \sin(2t) H(t)$$

Vi får  $x = u * g$  dvs

$$x(t) = (u * g)(t) = \int_{-\infty}^{\infty} u(\tau) g(t-\tau) d\tau \\ = \int_{-\infty}^{\infty} u(\tau) \frac{1}{2} e^{-(t-\tau)} \sin(2(t-\tau)) H(t-\tau) d\tau //$$

Anm (överkurs):  $G(t, \tau) = \frac{1}{2} e^{-(t-\tau)} \sin(2(t-\tau)) H(t-\tau)$

är den s.k. Greens-funktionen till  
 differentialoperatorn  $D^2 + 2D + 5I$ ,

Ann: Enligt ovan är

$$\underline{x}(s) = \mathcal{L}\{x(t)\} = \mathcal{L}\{(u*g)(t)\}$$

och dessutom  $\underline{x}(s) = G(s)U(s)$

$$\Rightarrow G(s)U(s) = \mathcal{L}\{(u*g)(t)\}.$$

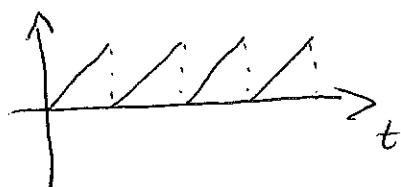
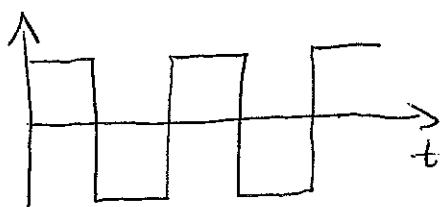
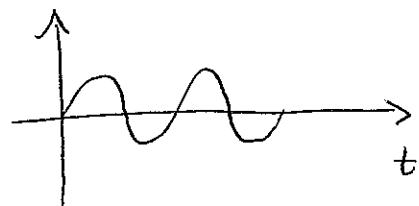
Allmänt är

$$\mathcal{L}\{(f_1 * f_2)(t)\} = F_1(s)F_2(s).$$

### Lite om frekvenssvar

#### Laplace-transformation av periodiska fn

I många tillämpningar är  $u(t)$  en periodisk fn:



Låt därför  $u(t)$  ( $t \geq 0$ ) vara en periodisk fn med period  $T$ , dvs

$$u(t) = u(t+nT) \quad \forall n \in \mathbb{N}.$$

Det kan vara problematiskt att direkt beräkna  $\mathcal{L}\{u(t)\} = \int_0^\infty e^{-st} u(t) dt$ .

Men, vi har

$$\int_0^\infty e^{-st} u(t) dt = \int_0^T e^{-st} u(t) dt + \int_T^{2T} e^{-st} u(t) dt \\ + \dots + \int_{nT}^{(n+1)T} e^{-st} u(t) dt + \dots = \sum_{n=0}^\infty \int_{nT}^{(n+1)T} e^{-st} u(t) dt$$

$$= \sum_{n=0}^\infty \int_0^T e^{-s(\tau+nT)} u(\tau+nT) d\tau$$

$$t \Rightarrow \tau + nT$$

$$= \sum_{n=0}^\infty e^{-snT} \underbrace{\int_0^T e^{-s\tau} u(\tau) d\tau}_u = \int_0^T e^{-s\tau} u(\tau) d\tau \sum_{n=0}^\infty (e^{-sT})^n$$

$= I$

$$= \frac{1}{1 - e^{-sT}} \int_0^T e^{-s\tau} u(\tau) d\tau.$$

$$\int_0^\infty e^{-st} u(t) dt = \frac{1}{1 - e^{-sT}} \int_0^T e^{-s\tau} u(\tau) d\tau$$