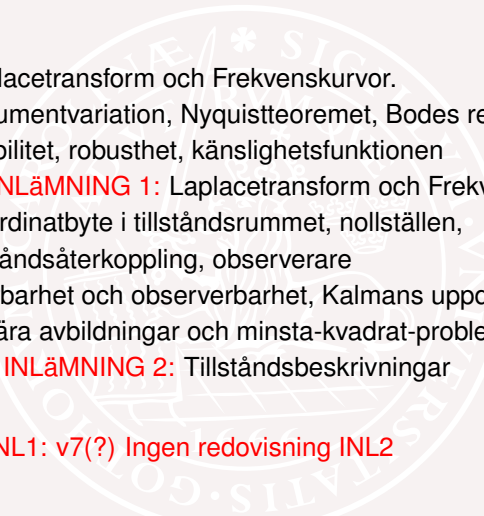


Lektion 1

- Kursinnehåll - kursprogram - schema
- Det praktiska - boken - idag sid 71-101
- Mattebakgrund - Spannes Blixkurs
- Laplacetransform AK 17
- Koppling till tillståndsbeskrivning AK 18
Betoning av transienter och inverkan av initialtillstånd
- AKbakgrund - frekvenskurvor AK 27-39

Kursen framöver

- 
- 28 jan Laplacetransform och Frekvenskurvor.
 - 4 feb Argumentvariation, Nyquistteoremet, Bodes relationer
 - 11 feb Stabilitet, robusthet, känslighetsfunktionen
v7 INLÄMNING 1: Laplacetransform och Frekvenskurvor.
 - 18 feb Koordinatbyte i tillståndsrummet, nollställen, tillståndsåterkoppling, observerare
 - 25 feb Styrbarhet och observerbarhet, Kalmans uppdelningssats
 - 3 mar Linjära avbildningar och minsta-kvadrat-problem
v10 INLÄMNING 2: Tillståndsbeskrivningar

Redovisning INL1: v7(?) Ingen redovisning INL2

Mattebakgrund - Spannes Blixkurs

- $\int_C f(z)dz$, $C : \{z(t), t \in [a, b]\}$, $\int_a^b f(z) \frac{dz}{dt} dt$,
återför på flerdim
- $f(z) = \frac{1}{z-a}$, $C : \{z(t) = a + re^{it}, t \in [0, 2\pi]\}$, enda exemplet
- $f(z)$ analytisk, sluten kurva, Cauchys integralsats,
olika vägar lika, deformation av integrationsväg
- $\int_C \frac{f(z)}{z-a} dz = f(a)2\pi i$, Cauchys integralformel
- $\{z_k\}_1^n$ poler innanför C till $f(z)$, $\int_C = \int_{C_1} + \dots + \int_{C_n}$,
 $\text{Res}_{z=z_i} f(z) = \frac{1}{2\pi i} \int_{C_i} f(z) dz$, residuekalkyl

Laplace transform

- Dubbelsidig/enkelsidig - Kausala system
- Definitionsremsa. Olika för olika signaler?
- Överföringsfunktion. Oberoende av insignal?
- Enkelsidig plus analytisk fortsättning
- Klarar även instabila system

Laplace transform - definition - konvergens

Dubbelsidig: Betrakta tidsfunktioner $f(t)$, $-\infty < t < \infty$

$$F(s) = (\mathcal{L}_{II} f)(s) = \int_{-\infty}^{\infty} e^{-st} f(t) dt$$

Konvergerar i remsa Ω : $\alpha < \operatorname{Re} s < \beta$, $F(s)$ analytisk i Ω .

$$f(t)e^{-\alpha t} \rightarrow 0, \quad t \rightarrow \infty, \quad \text{och} \quad f(t)e^{-\beta t} \rightarrow 0, \quad t \rightarrow -\infty.$$

Tex $\alpha < 0$ och $\beta > 0$ kräver exp. konvergens $t \rightarrow \infty$, och $t \rightarrow -\infty$.

Enkelsidig: Betrakta tidsfunktioner $f(t)$, $0 \leq t < \infty$

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

Konvergerar i halvplan Ω : $\alpha < \operatorname{Re} s$, $F(s)$ analytisk i Ω .

$$f(t)e^{-\alpha t} \rightarrow 0, \quad t \rightarrow \infty, \quad \text{dvs } \alpha > 0 \text{ tillåter } f(t) \rightarrow \infty, \quad t \rightarrow \infty.$$

Laplace transform - kausalitet

Observera att

$$\mathcal{L}_I \frac{df}{dt} = sF(s) - f(0)$$

Viktfunktion

$$y(t) = \int_0^t h(t - \tau)u(\tau)d\tau = \int_0^t h(\tau)u(t - \tau)d\tau$$

$$h(\tau), \quad 0 \leq \tau < \infty$$

$$G(s) = (\mathcal{L}_I h)(s)$$

$$Y(s) = G(s)U(s)$$

Laplace transform - exempel

$$f(t) = e^{2t}, t \geq 0, \quad F = \mathcal{L}\{f\}, \quad F(s) = \lim_{T \rightarrow \infty} \int_0^T e^{2t} e^{-st} dt$$

$$F(s) = \lim_{T \rightarrow \infty} \left[\frac{1}{2-s} e^{(2-s)t} \right]_0^T = \frac{1}{2-s} \lim_{T \rightarrow \infty} \left\{ e^{(2-s)T} - 1 \right\}$$
$$\lim_{T \rightarrow \infty} e^{(2-s)T} = 0, \quad \operatorname{Re} s > 2$$

Alltså

$$F(s) = \frac{1}{s-2}, \quad \operatorname{Re} s > 2$$

Utvidga def-området med analytisk fortsättning till $\mathbb{C} - \{s = 2\}$,
enda möjliga funktionen.

Transienter och initialtillstånd

$$\begin{aligned}\dot{x} &= Ax + Bu & x(0) &= x_0 \\ y &= Cx + Du\end{aligned}$$

Laplacetransformering ger

$$sX(s) - x_0 = AX(s) + BU(s)$$

$$X(s) = (sI - A)^{-1}(BU(s) + x_0)$$

$$Y = \underbrace{[C(sI - A)^{-1}B + D]}_{G(s)} U(s) + C(sI - A)^{-1}x_0$$

Exempel: Sinus in och inverkan av initialtillstånd

$$\dot{x} = -x + u \quad x(0) = x_0 \quad u(t) = \sin t$$

ger efter Laplacetransformering

$$sX(s) - x(0) = -X(s) + U(s) \quad U(s) = \frac{1}{s^2 + 1}$$

Här kan X lösas ut:

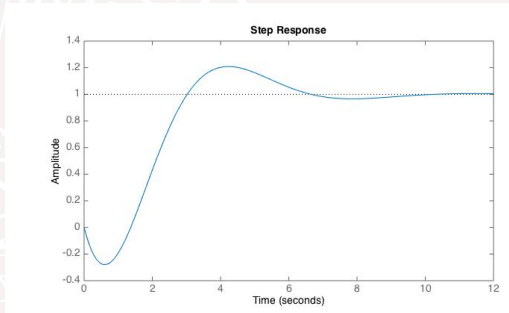
$$\begin{aligned} X(s) &= \frac{1}{s+1}(U(s) + x_0) = \frac{1}{s+1} \left(\frac{1}{s^2+1} + x_0 \right) \\ &= \frac{0.5 - 0.5s}{s^2+1} + \frac{0.5 + x_0}{s+1} \end{aligned}$$

Inverstransformering ger

$$x(t) = \frac{1}{2} \sin t - \frac{1}{2} \cos t + \left(x_0 + \frac{1}{2}\right)e^{-t}$$

Laplace transform i Matlab (eller Maple)

```
>> s=tf('s')
>> G = (1-s)/(s^2+s+1)
G =
    -s + 1
    -----
    s^2 + s + 1
>> step(G)
```



Laplace transform i Matlab (eller Maple)

```
>> clear s
>> syms s t x0

>> ilaplace((1-s)/(s^2+s+1))
ans =
-exp(-t/2)*(cos((3^(1/2)*t)/2) - 3^(1/2)*sin((3^(1/2)*t)/2))

>> ilaplace((0.5-0.5*s)/(s^2+1) + (0.5+x0)/(s+1))
ans =
sin(t)/2 - cos(t)/2 + exp(-t)*(x0 + 1/2)

>> latex(ans)
```

$$\frac{\sin(t)}{2} - \frac{\cos(t)}{2} + e^{-t} \left(x_0 + \frac{1}{2} \right)$$

Begynnelse- och Slutvärdessatserna

Begynnelsevärdessatsen. Antag att f är kausal och att Laplacetransformen F är rationell strikt proper. Då är

$$\lim_{t \rightarrow +0} f(t) = \lim_{s \rightarrow +\infty} sF(s)$$

Slutvärdessatsen. Antag att f är kausal med rationell Laplacetransform F . Om alla poler till $sF(s)$ har negativ realdel, så är

$$\lim_{t \rightarrow +\infty} f(t) = \lim_{s \rightarrow +0} sF(s)$$

Bevisskiss för rationella $F(s)$: Sant om $F(s) = (s - p)^k$. Använd partialbråksuppdelning av $F(s)$.

Bevis av (lite mer generell) slutvärdessats

$$\text{Om } \frac{f(t)}{e^{at} t^k} \rightarrow C \in \mathbb{R} \text{ då } t \rightarrow \infty$$

$$\text{så är } g(t) := \frac{f(t)}{e^{at} t^k} \text{ begränsad för stort } t$$

$$F(s) = \int_0^{\infty} e^{-st} e^{at} t^k g(t) dt = \left[\begin{array}{l} x = (s-a)t \\ s > a \\ s \text{ reell} \end{array} \right]$$

$$= \int_0^{\infty} e^{-x} \frac{x^k}{(s-a)^k} g\left(\frac{x}{s-a}\right) \frac{dx}{s-a}$$

$$\lim_{\substack{s \rightarrow a^+ \\ s > a}} (s-a)^{k+1} F(s) = \lim_{s \rightarrow a^+} \int_0^{\infty} e^{-x} x^k g\left(\frac{x}{s-a}\right) dx$$

$$= \lim_{t \rightarrow \infty} g(t) \int_0^{\infty} e^{-x} x^k dx$$

$$= \lim_{t \rightarrow \infty} \frac{f(t)}{e^{at} t^k} \Gamma(k+1) \quad \text{Kraav: } k+1 > 0$$

Glidande kloss - Var stannar den?

En kloss glider enligt

$$\ddot{y}(t) + c\dot{y}(t) = 0 \quad (1)$$

med startläge $y(0) = a$ och hastighet $\dot{y}(0) = b$. Bestäm $\lim_{t \rightarrow \infty} y(t)$!
Laplacetransformering av (1) ger

$$0 = s^2 Y(s) - sy(0) - \dot{y}(0) + c[sY(s) - y(0)]$$
$$Y(s) = \frac{sy(0) + \dot{y}(0) + cy(0)}{s^2 + cs}$$

Slutvärdesteoremet ger

$$\begin{aligned} \lim_{t \rightarrow \infty} y(t) &= \lim_{s \rightarrow +0} sY(s) = \lim_{s \rightarrow +0} \frac{sy(0) + \dot{y}(0) + cy(0)}{s + c} \\ &= \frac{\dot{y}(0) + cy(0)}{c} = \frac{b}{c} + a \end{aligned}$$

Rötter - Stabilitet

Lösningar till diff. ekvationen

$$y^n + a_1 y^{n-1} + \dots + a_{n-1} y' + a_n y = 0$$

Kar. polynom

$$a(s) = s^n + a_1 s^{n-1} + \dots + a_{n-1} s + a_n = 0$$

Om $a(\alpha) = 0$ så är $y(t) = Ce^{\alpha t}$ en lösning till diff. ekvationen

Allmän lösning

$$y(t) = \sum_k C_k(t) e^{\alpha_k t}$$

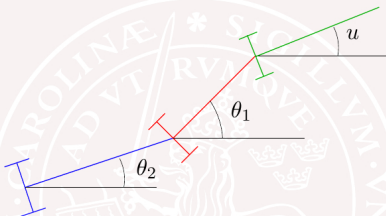
Om α_k rot multiplicitet m så C_k polynom av gradtal $m - 1$

$y(t) \rightarrow 0$ om alla rötter ligger i öppna vänstra halvplanet

Eigenvärden - Stabilitet

$$G(s) = C(sI - A)^{-1}B = \frac{1}{\det(sI - A)} C \operatorname{adj}(sI - A) B$$

Eigenvärden: $\det(sI - A) = 0$.



$$\begin{bmatrix} \dot{\theta}_1 \\ \dot{\theta}_2 \end{bmatrix} = v \begin{bmatrix} -2 & 0 \\ 1 & -1 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \theta_1 \\ \theta_2 \end{bmatrix} + v \begin{bmatrix} 2 \\ 0 \end{bmatrix} u$$

Hur beror egenvärdena på hastigheten v ?

AKbakgrund – Frekvenskurvor

- Frekvenskurvor

$$u(t) = \sin \omega t, y(t) = A(\omega) \sin(\omega t + \varphi(\omega))$$

$$A(\omega) = |G(i\omega)|, \varphi(\omega) = \arg G(i\omega)$$

- Representation av $G(s)$ och $G(i\omega)$

- Nyquistdiagram - komplexa talet $G(i\omega)$

- Bodediagram – $|G(i\omega)|$ och $\arg G(i\omega)$

$$G = G_1 G_2 G_3 G_4 \dots$$

Värmeledande stav

Temperaturen i en värmeledande stav beskrivs av

$$\frac{\partial z}{\partial t} = \kappa \frac{\partial^2 z}{\partial x^2}$$

där κ är den termiska diffusiviteten. Med Laplacetransformen

$$Z(s, x) = \int_0^\infty e^{-st} z(t, x) dt$$

kan ekvationen skrivas $sZ = \kappa \frac{d^2 Z}{dx^2}$ med lösningen

$$Z(s, x) = Ae^{-x\sqrt{s/\kappa}} + Be^{x\sqrt{s/\kappa}}.$$

För en oändligt lång stav med ändlig tempertur måste $B = 0$.
Temperaturen $y(t)$ i punkten $x = a$ ges då av

$$Y(s) = e^{-a\sqrt{s/\kappa}} U(s)$$

där $U(s)$ är Laplacetransformen av ändpunktstemperaturen $u(t)$.

Kursen framöver

- 28 jan Laplacetransform och Frekvenskurvor.
- 4 feb Argumentvariation, Nyquistteoremet, Bodes relationer
- 11 feb Stabilitet, robusthet, känslighetsfunktionen
v7 INLÄMNING 1: Laplacetransform och Frekvenskurvor.
- 18 feb Koordinatbyte i tillståndsrummet, nollställen,
tillståndsåterkoppling, observerare
- 25 feb Styrbarhet och observerbarhet, Kalmans uppdelningssats
- 3 mar Linjära avbildningar och minsta-kvadrat-problem
v10 INLÄMNING 2: Tillståndsbeskrivningar

Redovisning INL1: v7(?) Ingen redovisning INL2