

## Lecture 1

- ▶ Course contents
- ▶ Practical stuff - book - today pp. 71-101
- ▶ Math background
- ▶ Laplace transform
- ▶ Transient and initial states
- ▶ AK background - frequency curves AK 27-39

## Course content

- Lec1 Basic system theory
- Lec2 Argument variation principle, Nyquist theorem, Bode's relations
- Lec3 Stability, Robustness, Sensitivity Function  
w7 HANDIN 1: Laplace transform and Frequency plots.
- Lec4 State coordinate change, zeros, state feedback, observers
- Lec5 Controllability and Observability, Kalman's decomposition theorem
- Lec6 Linear mappings and least squares problems  
w10: HANDIN 2: State representations

Presentations HANDIN 1: TBD  
no presentations HANDIN2

## Komplex kurvintegral

### Vad är en komplex kurvintegral?

Antag att  $f(z)$  är en komplex funktion och att  $C$  är en kurva i det komplexa talplanet. Man kan då beräkna den *komplexa kurvintegralen* av  $f$  över  $C$  så här; gå genom kurvan under ett intervalv  $a \leq t \leq b$ , dvs  $z = z(t)$  genomlöper kurvan. Sampla intervallet som  $a = t_0 \leq t_1 \leq \dots \leq t_n = b$ . Det ger punktarna  $z_k = z(t_k)$  på kurvan. Då är

$$\int_C f(z) dz \approx \sum_k f(z_k) \Delta z_k = \sum_k f(z_k) \frac{\Delta z_k}{\Delta t_k} \Delta t_k \approx \int_a^b f(z) \frac{dz}{dt} dt.$$

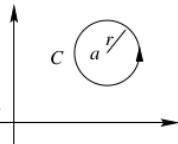
(Från: Spannes blytkurs i komplex integration)

## Exempel

Beräkna integralen av  $f(z) = 1/(z - a)$  över  $C = \{z : |z - a| = r\}$  genomlopt ett varv i positiv led

Kurvan ges av  $z = a + re^{it}$ ,  $0 \leq t \leq 2\pi$ . Detta ger  $\frac{dz}{dt} = re^{it}$  och alltså är

$$\int_C \frac{1}{z-a} dz = \int_0^{2\pi} \frac{1}{re^{it}} re^{it} dt = \int_0^{2\pi} i dt = 2\pi i.$$



(Från: Spannes blytkurs i komplex integration)

## Cauchys integralsats

- ▶ Antag  $f$  analytisk på och innanför slutna kurvan  $C$
- ▶ Komplex integral ( $f = u + iv$ ,  $z = x + iy$ ,  $dz = dx + idy$ ):

$$\int_C f(z) dz = \int_C u dx - v dy + i \int_C v dx + u dy$$

- ▶ Greens formel ( $D$  är  $C$  och allt innanför  $C$ ):

$$\begin{aligned} \int_C u dx - v dy &= \int \int_D \left( -\frac{\partial v}{\partial x} - \frac{\partial u}{\partial y} \right) dx dy \\ \int_C v dx + u dy &= \int \int_D \left( \frac{\partial u}{\partial x} - \frac{\partial v}{\partial y} \right) dx dy \end{aligned}$$

- ▶ Cauchy Riemanns ekvationer

$$\frac{du}{dy} = -\frac{dv}{dx} \quad \frac{du}{dx} = \frac{dv}{dy}$$

- ▶ Cauchys integralsats:

$$\int_C f(z) dz = 0$$

## Integraler blir lika

Antag nu att två kurvor  $C_1$  och  $C_2$  har samma begynnelsepunkt och samma slutpunkt. Om  $f(z)$  är analytisk överallt mellan kurvorna, så är

$$\int_{C_1} f(z) dz = \int_{C_2} f(z) dz.$$

Detta följer av att kurvan  $C = C_1 - C_2$  (först  $C_1$ , sedan  $C_2$  baklänges) är slutna och  $f(z)$  är analytisk överallt innanför den. Alltså är

$$\int_C f(z) dz = \int_{C_1} f(z) dz - \int_{C_2} f(z) dz = 0$$

(Från: Spannes blytkurs i komplex integration)

## Cauchys integralformel

Om

- $C$  är en slutna positivt orienterad kurva (som inte skär över sig själv)
- $f(z)$  är analytisk innanför (och på)  $C$
- $a$  är en punkt innanför  $C$

så är

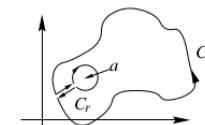
$$f(a) = \frac{1}{2\pi i} \int_C \frac{f(z)}{z-a} dz.$$

Man kan alltså rekonstruera  $f$  innanför kurvan med hjälp endast av dess värden på kurvan.

(Från: Spannes blytkurs i komplex integration)

## Förenklad härledning

$$\begin{aligned} \int_C \frac{f(z)}{z-a} dz &= \int_{C_r} \frac{f(z)}{z-a} dz \approx \\ &\approx f(a) \int_{C_r} \frac{1}{z-a} dz = f(a) 2\pi i. \end{aligned}$$

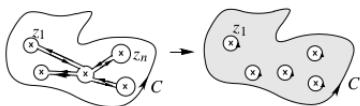


Först flyttar vi integrationsvägen till en liten cirkel kring  $a$ , sedan använder vi att  $f(z) \approx f(a)$  om  $z \approx a$ .

(Från: Spannes blytkurs i komplex integration)

## Residuekalkyl

Idén för metoden är samma som i beviset av Cauchys integralformel. Man flyttar integrationskurvan utan att gå över singulariteter (punkter där  $f$  ej är analytisk). Då ändras inte integralens värde. Som framgår av figuren kan man ersätta det ursprungliga  $C$ -et med små cirklar, en kring varje pol.



Detta kan skrivas

$$\int_C f(z) dz = \int_{C_1} + \int_{C_2} + \cdots + \int_{C_n}$$

(Från: Spannes blixtkurs i komplex integration)

## Residuekalkyl

$$\text{Res}_{z=a} f(z) = \frac{1}{2\pi i} \int_{C(a,r)} f(z) dz$$

Förutsättningarna är

- $C(a,r)$  är en (liten) cirkel med radie  $r$  och medelpunkt  $a$ , genomfört ett varv i positiv led
- funktionen  $f(z)$  är analytisk överallt innanför  $C(a,r)$  men ej (nödvändigtvis) i  $z = a$ .

Då beror värdet av integralen inte på  $r$ . (Faktorn  $2\pi i$  gör det lättare att beräkna residyerna.) Resultatet är *Residysatsen*:

$$\int_C f(z) dz = 2\pi i \sum_{k=1}^n \text{Res}_{z=z_k} f(z).$$

(Från: Spannes blixtkurs i komplex integration)

## Laplace transform

- Double vs single sided Laplace
- Strip of definition. Different for different signals
- Transfer functions. How do we handle different strips of definition?
- Use one sided transforms + analytic continuation
- Makes it possible to also analyse unstable causal systems

## Laplace transform - definition - convergence

*Double-sided (notation  $\mathcal{L}_{II}$ ):*

- Consider time functions  $f(t)$ ,  $-\infty < t < \infty$

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

- Convergence in strip

$$\Omega = \{s : \alpha < \operatorname{Re} s < \beta\}, \quad \text{with } F(s) \text{ analytic in } \Omega$$

needs

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

- Example:  $\alpha < 0$  and  $\beta > 0$  requires exponential convergence for both  $t \rightarrow \infty$  and  $t \rightarrow -\infty$ .

## Laplace transform - definition - convergence

*Single-sided (notation  $\mathcal{L}_I$ ):*

- Consider  $f(t)$ ,  $0 \leq t < \infty$

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

- Convergence in half plane

$$\Omega = \{s : \alpha < \operatorname{Re} s\}, \quad F(s) \text{ analytic in } \Omega$$

needs  $e^{-\alpha t} f(t) \rightarrow 0$ ,  $t \rightarrow \infty$

- note  $\alpha > 0$  allows  $f(t) \rightarrow \infty$ ,  $t \rightarrow \infty$ .

## Laplace transform - example

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

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

So

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

Extend domain of definition with analytic continuation to  $\mathbf{C} - \{s = 2\}$ , only possible such function is  $F(s) = \frac{1}{s-2}$

Nice video about analytic continuation:

[www.youtube.com/watch?v=sDONjbwqlYw&t=3s](https://www.youtube.com/watch?v=sDONjbwqlYw&t=3s)

## Transfer functions for causal systems

Weight function

$$y(t) = \int_0^t h(t-\tau) u(\tau) d\tau = [t - \tau \rightarrow \tau] = - \int_t^0 h(\tau) u(t-\tau) d\tau \\ = \int_0^t h(\tau) u(t-\tau) d\tau$$

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

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

Inverse Laplace transform of convolution gives:

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

## Laplace transform relations

$$\mathcal{L}_I(f') = sF(s) - f(0)$$

Proof: Partial integration gives

$$\begin{aligned} \mathcal{L}_I\left(\frac{df}{dt}\right) &= \int_0^{\infty} e^{-st} \frac{df}{dt} dt \quad (*) \\ &= s \int_0^{\infty} e^{-st} f(t) dt + \int_0^{\infty} \frac{d}{dt}(e^{-st} f(t)) dt \\ &= s \int_0^{\infty} e^{-st} f(t) dt + [e^{-st} f(t)]_{t=0}^{\infty} \\ &= sF(s) - f(0) \end{aligned}$$

(If integrals converge and if  $e^{-st} f(t) \rightarrow 0$  as  $t \rightarrow \infty$ ).

## Quiz

What is  $\mathcal{L}_I(f'')$ ?

- a  $s^2F(s) - f(0)$
- b  $s^2F(s) - f'(0)$
- c  $s^2F(s) - sf(0) - f'(0)$
- d  $s^2F(s) - sf'(0) - f(0)$

## Answer

c is correct:

$$\begin{aligned}\mathcal{L}_I(f'') &= s\mathcal{L}_I(f') - f'(0) = s(sf(s) - f(0)) - f'(0) \\ &= s^2F(s) - sf(0) - f'(0)\end{aligned}$$

## Final Value Theorem - sketch

When  $s \rightarrow 0$  in (\*) we get

$$\int_0^\infty \frac{df}{dt} dt = \lim_{s \rightarrow 0} sF(s) - f(0)$$

If the limit value  $\lim_{t \rightarrow \infty} f(t)$  exists, then this can be written

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

which is the final value theorem

## Initial Value Theorem - sketch

If we instead let  $s \rightarrow \infty$  we have

$$\lim_{s \rightarrow \infty} \int_0^\infty e^{-st} \frac{df}{dt} dt = \lim_{s \rightarrow \infty} sF(s) - f(0)$$

As  $e^{-st} \approx 0$  when  $s \rightarrow \infty$ , this motivates that we should have

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

which is the initial value theorem

Both the final and initial value theorems need conditions to guarantee that the calculations we just did hold.

## Initial and Final-value theorems - rational $F$

**Initial Value Theorem** Assume the Laplace transform  $F(s)$  is rational and strictly proper. Then

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

**Final Value Theorem.** Assume that  $F(s)$  is rational and all poles to  $sF(s)$  have negativ real part, then

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

## Transients and initial conditions

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

Laplace transform gives

$$\begin{aligned}sX(s) - x(0) &= AX(s) + BU(s) \\ X(s) &= (sI - A)^{-1}(BU(s) + x_0) \\ Y &= \underbrace{[C(sI - A)^{-1}B + D]}_{G(s)} U(s) + C(sI - A)^{-1}x_0\end{aligned}$$

## Example: Sinusoidal input signal

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

gives after Laplace transform

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

Solving for  $X$  gives

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

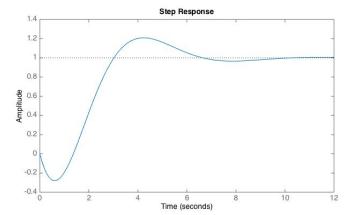
Invers transformation (table) gives

$$x(t) = \frac{1}{2} \sin t - \frac{1}{2} \cos t + (x_0 + \frac{1}{2})e^{-t} = \frac{1}{\sqrt{2}} \sin(t - \frac{\pi}{4}) + (x_0 + \frac{1}{2})e^{-t}$$

sinusoidal in gives sinusoidal out asymptotically

## Laplace transform in Matlab (or Maple)

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



## Laplace transform in Matlab (or 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)

```

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

## A sliding block - where will it stop?

A block is sliding according to

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

with start in position  $y(0) = a$  and speed  $\dot{y}(0) = b$ . Determine  $\lim_{t \rightarrow \infty} y(t)$ .

Laplace transform of (1) gives

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

$$Y(s) = \frac{sy(0) + \dot{y}(0) + cy(0)}{s^2 + cs}$$

Final value theorem gives

$$\lim_{t \rightarrow \infty} y(t) = \lim_{s \rightarrow +0} sY(s) = \lim_{s \rightarrow +0} \frac{sy(0) + \dot{y}(0) + cy(0)}{s + c}$$

$$= \frac{\dot{y}(0) + cy(0)}{c} = \frac{b}{c} + a$$

What did we miss? The condition  $c > 0$ .

## Roots and stability

Want to solve the differential equation

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

Characteristic polynomial

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

If  $a(\alpha) = 0$  then  $y(t) = C e^{\alpha t}$  is a solution to the differential equation

The general solution is

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

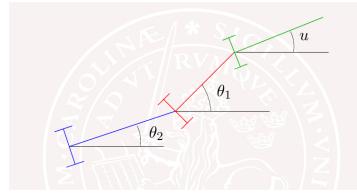
where  $C_k(t)$  is a polynomial of degree  $m - 1$  if  $\alpha_k$  is a root of mult.  $m$

$y(t) \rightarrow 0$  if all roots are in the open left half plane

## Eigenvalues - stability

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

Eigenvalues:  $\det(sI - A) = 0$ .



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

How do the eigenvalues depend on speed  $v$ ?

For what  $v$  are the eigenvalues in the open left half plane ?

## Frequency analysis

### ► Frequency curves

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

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

### ► Representation of $G(s)$ and $G(i\omega)$

### ► Nyquist diagram - complex number $G(i\omega)$

### ► Bode diagram - $|G(i\omega)|$ and $\arg G(i\omega)$

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

## Course content

Lec1 Basic system theory

Lec2 Argument variation principle, Nyquist theorem, Bode's relations

Lec3 Stability, Robustness, Sensitivity Function

w7 Handin 1: Laplace transform and Frequency plots.

Lec4 State coordinate change, zeros, state feedback, observers

Lec5 Controllability and Observability, Kalman's decomposition theorem

Lec6 Linear mappings and least squares problems

w10: HANDIN 2: State representations

Presentations HANDIN 1: TBD; no presentations HANDIN2