Formelsamling til eksamen 10/6-17

$$\lim_{t \to \infty} f(t) = \lim_{s \to 0} sf(s), \text{ og } \lim_{t \to 0} f(t) = \lim_{s \to \infty} sf(s)$$
 (V.1)

$$\mathcal{L}[\dot{f}(t)] = sf(s) - f(t)\big|_{t=0} , \quad \mathcal{L}[\dot{f}(t)] = s^2 f(s) - sf(t)\big|_{t=0} - \dot{f}(t)\big|_{t=0}$$
 (V.2)

Residuregning:
$$f(t) = \sum_{a_i} \frac{1}{(m-1)!} \left[\frac{\partial^{m-1}}{\partial s^{m-1}} \{ (s-a_i)^m f(s) e^{st} \} \right]_{s=a_i}$$
(V.3)

Tidsforsinkelse:
$$\mathcal{L}[f(t-\tau)] = e^{-\tau s} f(s)$$
 (V.4)

$$|\lambda \mathbf{I} - \mathbf{A}| = 0 \tag{V.5}$$

Rettlinja bevegelse: f=ma, Rotasjon: $d=J\dot{\omega}$; med masse på vektløs stang har vi $J=ml^2$ (V.6)

Ohms lov:
$$u = Ri$$
, kondensator (kapasitans): $i = C\frac{du}{dt}$; induktans: $u = L\frac{di}{dt}$ (V.7)

Folding (konvolusjon):
$$y(t) = h(t)*u(t) = \int_0^t h(t-\tau)u(\tau)d\tau$$
, $\mathcal{L}[h(t)*u(t)] = h(s)u(s)$ (V.8)

Linearisering:
$$\Delta \dot{\mathbf{x}} = \frac{\partial \mathbf{f}}{\partial \mathbf{x}} \Big|_{\mathbf{x}^{p}, \mathbf{u}^{p}} + \frac{\partial \mathbf{f}}{\partial \mathbf{u}} \Big|_{\mathbf{x}^{p}, \mathbf{u}^{p}} \qquad , \mathbf{A} = \frac{\partial \mathbf{f}}{\partial \mathbf{x}} \Big|_{\mathbf{x}^{p}, \mathbf{u}^{p}} = \begin{bmatrix} \frac{\partial f_{1}}{\partial x_{1}} & \frac{\partial f_{1}}{\partial x_{2}} & \cdots \\ \frac{\partial f_{2}}{\partial x_{1}} & \frac{\partial f_{2}}{\partial x_{2}} & \cdots \\ \frac{\partial f_{2}}{\partial x_{1}} & \frac{\partial f_{2}}{\partial x_{2}} & \cdots \end{bmatrix}$$

$$(V.9)$$

$$x[dB] = 20 \cdot \log_{10}(x),$$
 $x = 10^{(x[dB])/20}$ (V.10)

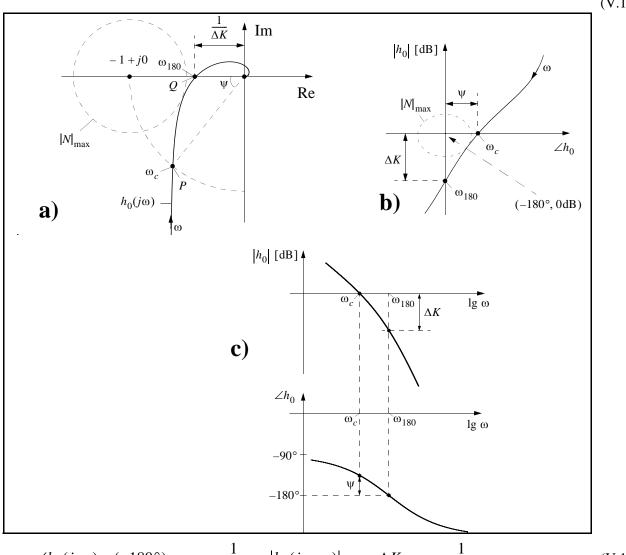
$$N(s) = \frac{1}{1 + h_0(s)}, \quad M(s) = \frac{h_0}{1 + h_0(s)}, \qquad M(s) + N(s) = 1, \quad \frac{e}{v}(s) = -h_v(s)N(s) \tag{V.11}$$

Nyquists stabilitetskriterium: Gitt en åpen prosess $h_0(s) \mod N_p$ poler i høyre halvplan. Vektoren $1 + h_0(j\omega)$ får en netto vinkeldreining (dreieretning er definert positiv *mot* urviseren) lik

$$\Delta \angle (1 + h_0) = -2\pi (N_n - N_p) \qquad \text{når } \omega \text{ går fra} - \infty \text{ til } \infty$$
 (V.12)

 N_n er antall poler i h.h.p. for det lukkede (tilbakekoplede) system. $N_n = 0$ kreves for stabilt system.



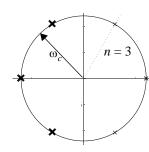


$$\Psi = \angle h_0(j\omega_c) - (-180^\circ), \qquad \frac{1}{\Delta K} = |h_0(j\omega_{180})| \quad , \quad \Delta K = \frac{1}{|h_0(j\omega_{180})|}$$
 (V.14)

$$e^{-\tau s} \approx \frac{1 - \tau s/2}{1 + \tau s/2} \tag{V.15}$$

Ziegler-Nichols' lukket-sløyfe-regler:

Regulator	K_p	T_{i}	T_d	•	
P	$0.5K_{pk}$	∞	0	$T_k = \frac{2\pi}{\omega}$	(V.16)
PI	$0.45K_{pk}$	$0.85T_k$	0	ω_{180}	, ,
PID	$0.6K_{pk}$	$0.5T_k$	$0.12T_k$	•	



Butterworth lavpassfilter av orden n: De n polene i h(s) ligger på hjørnene i venstre halvdel av en regulær mangekant med 2n sider, der mangekanten er plassert slik at den ligger symmetrisk om Im-aksen, og hvor avstanden fra origo og ut til hvert hjørne (= pol) er filterets knekkfrekvens ω_c . (V.17)

 $H \phi y p ass filter \mod knekk frekvens \ \omega_c$: Lag først lavpass filter $\mod \omega_c$. Erstatt så alle s i transferfunksjonen $\mod \omega_c^2/s$. (V.18)

Røtter er bare i v.h.p. for polynom $\alpha_2 s^2 + \alpha_1 s + \alpha_0$, hvis og bare hvis alle koeffisienter har samme fortegn.

For 3. ordens polynom
$$\alpha_3 s^3 + \alpha_2 s^2 + \alpha_1 s + \alpha_0$$
 kreves *i tillegg* $\alpha_1 \alpha_2 > \alpha_0 \alpha_3$ (V.19)

Skogestads "SIMC" åpen-sløyfe-metode for PI-innstilling:

Sett på et sprang. Anta at prosessen $\approx h_u = \frac{K \mathrm{e}^{-\tau s}}{1 + T_1 s}$. Mål (dvs. anslå) T_1 , $K \log \tau$ ut fra responsen.

Velg så $K_p = \frac{T_1}{K(\tau + T_I)}$ og $T_i = \min(T_1, 4(T_L + \tau))$, hvor T_L er ønsket tidskonstant i

responsen til det lukkede systemet. T_L bør velges som $T_L > 0.3\tau$, f. eks. $T_L = \tau$. (V.20)

PI-regulator:
$$h_r = K_p \frac{1 + T_i s}{T_i s}$$
 (V.21)

begrenset PD-regulator:

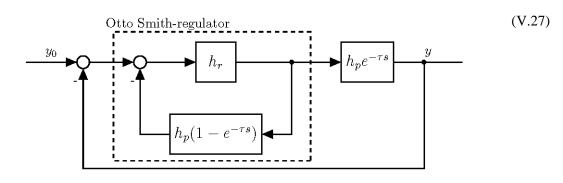
$$h_r = K_p \frac{1 + T_d s}{1 + \alpha T_d s} \tag{V.22}$$

$$\mathbf{c}^T = \begin{bmatrix} \rho_0 & \rho_1 & \rho_2 & \cdots & \rho_{n-1} \end{bmatrix}$$

gir
$$\frac{y}{u}(s) = h(s) = \frac{\rho_{n-1}s^{n-1} + \dots + \rho_1s + \rho_0}{s^n + \alpha_{n-1}s^{n-1} + \dots + \alpha_1s + \alpha_0}$$
 (V.24)

Diskret regulator: Alle *s* erstattes med $\frac{2}{T} \frac{z-1}{z+1}$, der *z* er en tidsforskyvingsoperator. (V.25)

Diskret regulator brukt på kontinuerlig prosess medfører tilnærma en ekstra tidsforsinkelse = T/2 i sløyfetransferfunksjonen. (V.26)



Sammenhenger mellom tilstandsrombeskrivelse og Laplace, og mellom 1. ordens og høyere ordens lineære systemer

		1. orden (eks.: RC-krets)	Høyere orden
l i	Differensiallikning	$\dot{x} = ax + bu$ $(\dot{x} = -\frac{1}{T}x + \frac{1}{T}u)$	$\dot{x} = Ax + Bu$
2.	Laplace	$x(s) = \frac{1}{s-a}x(t=0) + \frac{b}{s-a}u(s)$	$\mathbf{x}(s) = (sI - A)^{-1}\mathbf{x}(t = 0) + (sI - A)^{-1}\mathbf{B}\mathbf{u}(s)$
3.	$L \varphi sning$	$x(t) = e^{at}x(0) + \int_0^t e^{a(t-\tau)}bu(\tau)d\tau$	$m{x}(t) = e^{At}m{x}(0) + \int_0^t e^{A(t- au)}m{B}m{u}(au)ar{d} au^{-1})$
4.	Dekopling	(Trivielt:) $A = a = \lambda = \text{skalar}$	$A = M\Lambda M^{-1}$, $e^{At} = Me^{\Lambda t} M^{-1}$, $\Lambda = \begin{bmatrix} \lambda_1 & \cdots & 0 \\ \vdots & \ddots & \vdots \\ 0 & \cdots & \lambda_n \end{bmatrix}$
5.	Rekkeutvikling	$e^{at} = 1 + at + \frac{a^2t^2}{2!} + \frac{a^3t^3}{3!} + \dots$	$e^{At} = \Phi(t) = I + At + A^{2} \frac{t^2}{2!} + A^{3} \frac{t^3}{3!} + \dots$ 2)
9.	$(t) \stackrel{\mathcal{L}}{\longleftrightarrow} (s)$	$e^{at} \stackrel{\mathcal{L}}{\longleftrightarrow} \frac{1}{s-a} \qquad \left(\begin{array}{cc} \frac{1}{T}e^{-t/T} & \stackrel{\mathcal{L}}{\longleftrightarrow} & \frac{1}{1+Ts} \right)$	$e^{\mathbf{A}t} = \Phi(t) \stackrel{\mathcal{L}}{\longleftrightarrow} (s\mathbf{I} - \mathbf{A})^{-1}$
7.	Fra $u(s)$ til $y(s)$	$y = cx$ $y(s) = c\frac{b}{s-a}u(s)$ $h(s) = \frac{cb}{s-a}$	$y = Cx$ $y(s) = C(sI - A)^{-1}Bu(s)$ $H(s) = C(sI - A)^{-1}B$
8.	Impulsrespons	$ h(t) \stackrel{\mathcal{L}}{\longleftrightarrow} h(s) h(t) = cbe^{at} $	3) $h(t) = \boldsymbol{c}^T e^{\boldsymbol{A} t} \boldsymbol{b}$ 4) $\stackrel{\mathcal{L}}{\longleftrightarrow} h(s) = \boldsymbol{c}^T (s \boldsymbol{I} - \boldsymbol{A})^{-1} \boldsymbol{b}$
4		0	

 $^{^{1)}\}int_{0}^{t}e^{\boldsymbol{A}(t-\tau)}\boldsymbol{B}\boldsymbol{u}(\tau)d\tau=e^{\boldsymbol{A}t}\boldsymbol{B}*\boldsymbol{u}(t)\quad\overset{\mathcal{L}}{\longleftrightarrow}\quad(s\boldsymbol{I}-\boldsymbol{A})^{-1}\boldsymbol{B}\cdot\boldsymbol{u}(s)$

Tilstandsrom: $\dot{x} = Ax + Bu$. Laplace: $H(s) = C(sI - A)^{-1}B = C^{\mathrm{adj}(sI - A)}_{|sI - A|}B$

Egenverdier følger av: $|\lambda I - A| = 0$ \Rightarrow Polene gitt av nevneren: |sI - A| = 0.

 \Rightarrow poler = egenverdier

 $^{^{2)}}$ NB: $e^{At} \neq \left\{e^{a_{ij}t}\right\}$, bortsett fra når $A = \Lambda$ er diagonal.

 $^{^{3)}}$ Antar nå at u og y er skalare.

 $^{^4)}$ Hvis y og uer skalare og $\pmb{x}(0) = \pmb{0}$ så har vi fra 3. linje at $y(t) = \int_0^t h(t-\tau)u(\tau)d\tau = h(t)*u(t)$

en
9
7
<u>_</u>

1. orden

Transferfunksjon h(s)

Impuls- og sprangresponser

impulsrespons:

-Im

Poler

 $h(t) = L^{-1}[h(s)] = \frac{K}{T}e^{-t/T}$

sprangrespons: $k(t) = L^{-1} \left[\frac{1}{s} h(s) \right] = \int h(\tau) d\tau$

*

 $h(s) = \frac{K}{1+Ts} = \frac{\frac{K}{T}}{s+\frac{1}{T}} = \frac{-K\lambda}{s-\lambda}$

 $= K(1 - e^{-t/T})$

 $h(t) = K\omega_0 \sin \omega_0 t$

 $\zeta = 0$

 $\mathbf{x}_0 \omega_0$

 $k(t) = K(1 - \cos \omega_0 t)$

 $\lambda_{1,2} = \pm j\omega_0 = \pm j\beta$

 $\frac{K\lambda_1\lambda_2}{(s-\lambda_1)(s-\lambda_2)}$

 $\frac{K}{\left(\frac{s}{\omega_0}\right)^2 + 1} = \frac{K\omega_0^2}{s^2 + \omega_0^2} = \frac{1}{(s^2 + \omega_0^2)}$

2. orden, $\zeta = 0$

 $h(t) = K \frac{\omega_0^2}{\beta} e^{-\alpha t} \sin \beta t$

 $\begin{bmatrix} \zeta = \sin \varphi, \\ \text{når } \zeta \leq 1 \end{bmatrix}$

 $\frac{2}{s + 2\zeta(\frac{s}{\omega_0}) + 1} = \frac{\alpha \omega_0}{s^2 + 2\zeta\omega_0 s + \omega_0^2} = \frac{K\lambda_1\lambda_2}{(s - \lambda_1)(s - \lambda_2)}$

2. orden,

 $k(t) = K\left(1 - \frac{\omega_0}{\beta}e^{-\alpha t}\cos(\beta t - \varphi)\right)$

 $\lambda_{1,2} = -\alpha \pm j \beta$

 $\omega_0 = \frac{\beta}{\sqrt{1-\zeta^2}} = \sqrt{\alpha^2 + \beta^2}$

 $=\frac{K(\alpha^2+\beta^2)}{s^2+2\alpha s+(\alpha^2+\beta^2)} \quad ,$

 $k(t) = K \left(1 - \left[1 + \frac{t}{T} \right] e^{-t/T} \right)$ $h(t) = \frac{K}{T^2} t e^{-t/T}$

 $\lambda_{1,2} = -\alpha = -\omega_0 = -\frac{1}{T}$ $\zeta = 1$

 $\frac{K}{\left(\frac{s}{\omega_0}\right)^2 + 2\left(\frac{s}{\omega_0}\right) + 1} = \frac{K\omega_0^2}{(s + \omega_0)^2} = \frac{K\lambda^2}{(s - \lambda)^2} = \frac{\frac{K}{T^2}}{\left(s + \frac{1}{T}\right)^2}$

2. orden, $\zeta = 1$

2. orden,

 $\zeta > 1$

 $h(t) = \frac{K}{T_1 - T_2} \left(e^{-\frac{t}{T_1}} - e^{-\frac{t}{T_2}} \right)$

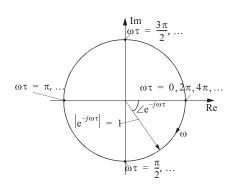
 $k(t) = K \left(1 + \frac{T_2}{T_1 - T_2} e^{-\frac{t}{T_2}} - \frac{T_1}{T_1 - T_2} e^{-\frac{t}{T_1}} \right)$

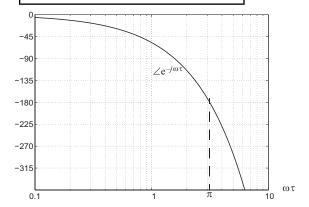
 $\frac{K}{(1+T_1s)(1+T_2s)} = \frac{\frac{K}{T_1T_2}}{\left(s+\frac{1}{T_1}\right)\left(s+\frac{1}{T_2}\right)} = \frac{K\lambda_1\lambda_2}{(s-\lambda_1)(s-\lambda_2)}$

 $\omega_0 = \sqrt{\lambda_1 \lambda_2}$, $\zeta = \frac{-(\lambda_1 + \lambda_2)}{2\sqrt{\lambda_1 \lambda_2}}$, gjelder for

Utdrag fra lærebok, tre sider

Figur 6.17 Nyquist-diagram og faseforløp i Bodediagram for $e^{-j\omega\tau}$





6.4.1 Prosedyre for tegning av asymptotisk AFF-diagram (= bode-diagram)

Her følger en generell prosedyre som alltid kan brukes:

1. Transferfunksjonen bringes over på formen (6.18). Dersom vi har transferfunksjonen

$$h(s) = \frac{K(...)}{(...)(a+s)}$$

må den omformes til

$$h(s) = \frac{K'(...)}{(...)(1+T's)}$$

der K' = K/a og T' = 1/a. Dette må gjentas like mange ganger som vi har 1.ordens ledd i h(s). Dersom vi har resonansledd

$$h(s) = \frac{K(\ldots)}{(\ldots)(c+bs+as^2)}$$

må vi først omforme dette til

$$h(s) = \frac{K'(...)}{(...)\left(1 + 2\zeta \frac{s}{\omega_0} + \left(\frac{s}{\omega_0}\right)^2\right)}$$

der K' = K/c og $\omega_0 = \sqrt{c/a}$. Poenget er altså at alle ledd i nevner (og i teller!) må ha konstantledd lik 1, det vil si at hvert ledd er lik 1 for s = j0. Forsterkning i alle ledd "samles" da i en felles K', fra nå av bare kalt K.

2. Begynn alltid til venstre i diagrammet, ved de laveste frekvensene ($\omega \ll 1$). (Vi symboliserer "liten ω " med å skrive $\omega \ll 1$.) Ved slike frekvenser kan vi se bort fra virkningen av nullpunkts-, tidskonstant- og resonansledd. Videre prosedyre blir:

216 6. Frekvensanalyse

Tilfelle a): Hvis vi har q integrasjoner i h(s), q > 0, har vi

$$h(j\omega)_{\omega\ll 1} pprox rac{K}{(j\omega)^q} \ , \quad |h(j\omega)|_{\omega\ll 1} pprox rac{K}{\omega^q} \ , \quad \angle h(j\omega)_{\omega\ll 1} pprox (-q) \cdot 90^\circ$$

q kan selvsagt være lik 0, da er vi over i *Tilfelle b*) nedenfor.

Amplitudeforløp

Asymptoten vil ved lave frekvenser ha helning -q og skjære 0-dB-linjen i $\omega = K^{1/q}$. Dermed kan vi fastlegge venstre del av $|h(j\omega)|_{as}$ og 0-dB-linjen (subskript $_{as}$ betyr "asymptotisk verdi av". Se forøvrig figur 6.18).

Faseforløp

Dette er enklere. Asymptoten er horisontal og starter til venstre i $(-q) \cdot 90^{\circ}$.

Tilfelle b): Ingen reine integrasjoner i h(s)

Amplitudeforløp: Da har vi $|h(j\omega)|_{\omega\ll 1}=K$, dvs. horisontal asymptote ved lave frekvenser, i K [dB] over 0-dB-linja.

Faseforløpet starter nå til venstre med en horisontal asymptote i 0°.

3. Videre amplitudeforløp

Asymptotene skal utgjøre en sammenhengende serie av linjestykker. Ta utgangspunkt i den venstre asymptoten som allerede er tegnet, og finn den minste **knekkfrekvensen**.

Knekkfrekvensene er der den asymptotiske kurven for et ledd i en transferfunksjon knekker. De er som vist ovenfor den inverse av tidskonstanten i nullpunkts- og tidskonstantledd, og frekvensen ω_0 i et resonansledd.

Finn helningen p på asymptoten til leddet du betrakter. p = 1 for nullpunktsledd, -1 for tidskonstantledd og -2 for resonansledd. Tegn et nytt linjestykke fra den minste knekkfrekvensen fram til den *etterfølgende* knekkfrekvensen med en helning som er lik forrige asymptotes helning +p.

Sett "minste knekkfrekvens" = etterfølgende knekkfrekvens og gjenta prosedyren for neste ledd, osv.

Videre faseforløp

Asymptotene er ikke sammenhengende, men er horisontale, og springer opp eller ned ved knekkfrekvensen, med $p \cdot 90^{\circ}$ målt fra forrige asymptote.

For faseforløpet gjelder unntaksregelen at et nullpunktsledd av typen $1 - T_i s$ gir 90° knekk *ned*, ikke opp.

EKSEMPEL 6.6: Asymptotisk Bodediagram for en transferfunksjon med flere ledd

Vi ønsker å tegne et asymptotisk amplitudediagram og asymptotisk fasediagram for frekvensresponsen til transferfunksjonen

$$h(s) = \frac{K(1+T_2s)(1+T_3s)}{s(1+T_1s)(1+T_4s)^2}$$
(6.29)

der
$$K = 3$$
, $T_1 = 40$, $T_2 = 10$, $T_3 = 2$, $T_4 = 0.2$

Vi finner

$$\lg |h(j\omega)| = \lg K + \lg |1 + j\omega T_2| + \lg |1 + j\omega T_3|
- \lg \omega - \lg |1 + j\omega T_1| - 2\lg |1 + j\omega T_4|$$
(6.30)

Figur 6.18 Bodediagram for h(s), eksakt diagram, og asymptotisk diagram

