

# Løsningsforslag SIE 3005 Reguleringssteknikk 29/7-2002

## OPPGAVE 1

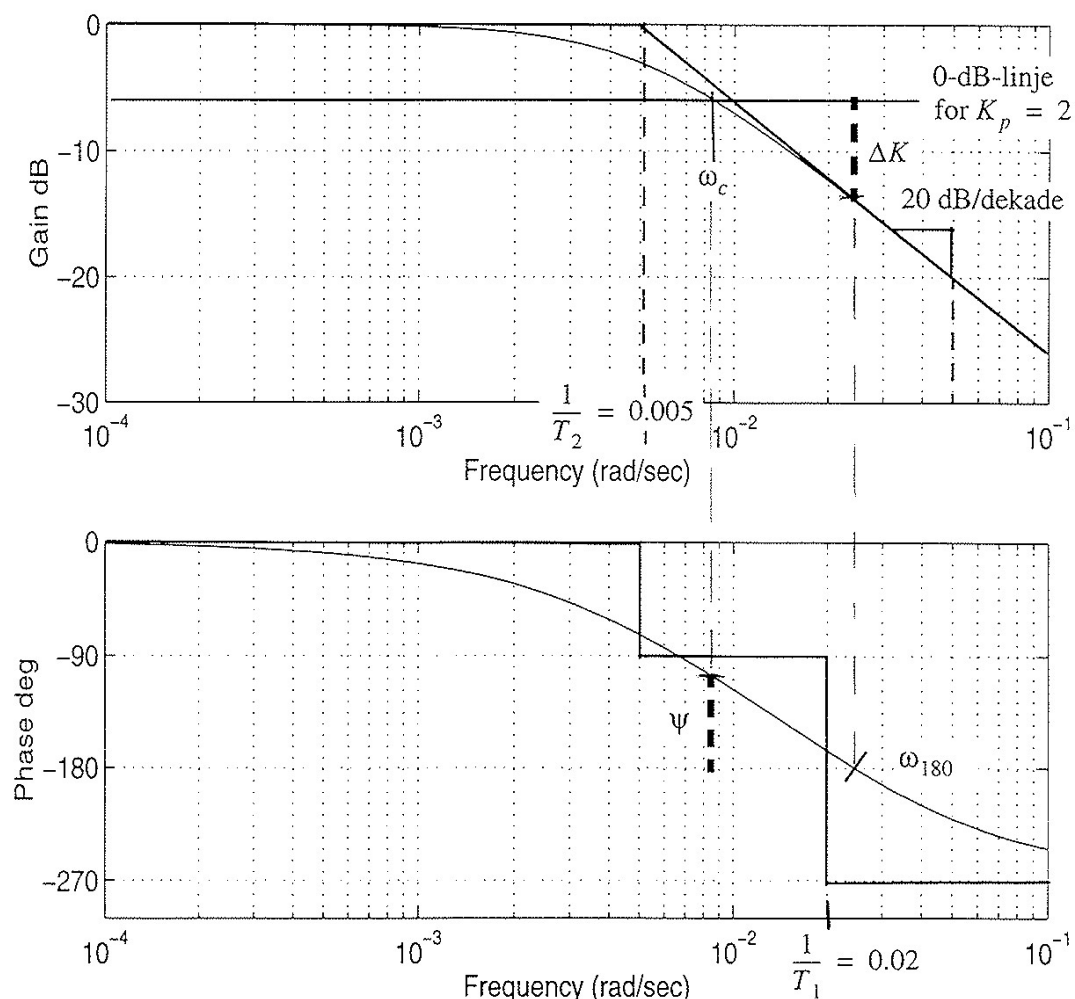
a) Vi må få  $h(s)$  på formen

$$h(s) = \frac{(1 - 50s)}{(1 + T_1s)(1 + T_2s)} = \frac{(1 - 50s)}{1 + (T_1 + T_2)s + T_1T_2s^2} \quad (1)$$

Vi har  $T_1T_2 = 10000$  og  $T_1 + T_2 = 250$ . Dette gir ligninga  $T_{1,2}^2 - 250T_{1,2} + 10000 = 0 \Rightarrow T_{1,2} = 125 \pm \sqrt{125^2 - 10000} \Rightarrow T_{1,2} = 125 \pm 75$  som gir  $T_1 = 50$  og  $T_2 = 200$ . Dermed har vi transferfunksjonen

$$h(s) = \frac{(1 - 50s)}{(1 + 50s)(1 + 200s)}$$

Merk at  $|h(s)| = \left| \frac{1}{1 + 200s} \right|$ .



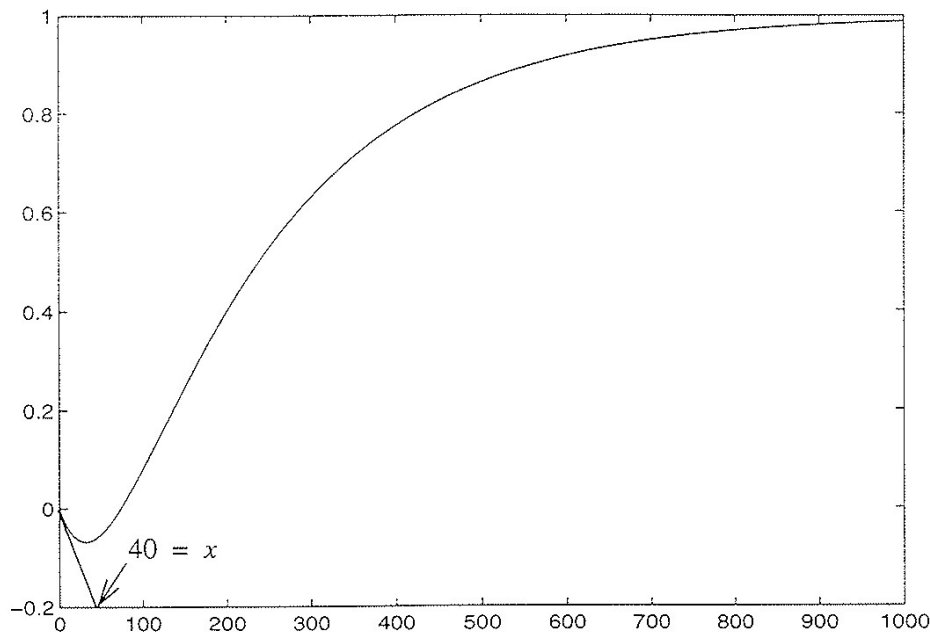
Figur 1: Bodediagram for prosess.

Vi ser i figur 1 at  $\angle h_{as}$  knekker  $-90^\circ + (-90^\circ)$  ved  $\omega = \frac{1}{T_2}$  pga. nullpunktet  $-\frac{1}{T_2}$  og polen

$\frac{1}{T_2} \cdot \angle h_{as}$  knekker  $-90^\circ$  til ved  $\omega = \frac{1}{T_1}$  pga. den andre polen.

Prosessen er ikke-minimum fase pga. det negative nullpunktet (nullpunktet i høyre halvplan).

b)



Figur 2: Enhetssprangresponsen til prosessen

Nullpunktet i høyre halvplan gir et transient forløp som svinger seg ned først.

Responsen  $\rightarrow 1$  når  $t \rightarrow \infty$  fordi statisk forsterkning = 1 ( $h(0) = \frac{1}{1}$ ). Tangenten finnes ved

at en bruker (V.2):  $\lim_{t \rightarrow 0} \dot{y}(t) = \lim_{s \rightarrow \infty} \left( sh(s) \frac{1}{s} \cdot s \right) = \lim_{s \rightarrow \infty} (sh(s)) = \frac{-50}{50 \cdot 200} = -0.005$

Størrelsen  $x$  på figur 2 finnes slik:  $-\frac{0.2}{x} = -0.005 \Rightarrow x = 40$ .

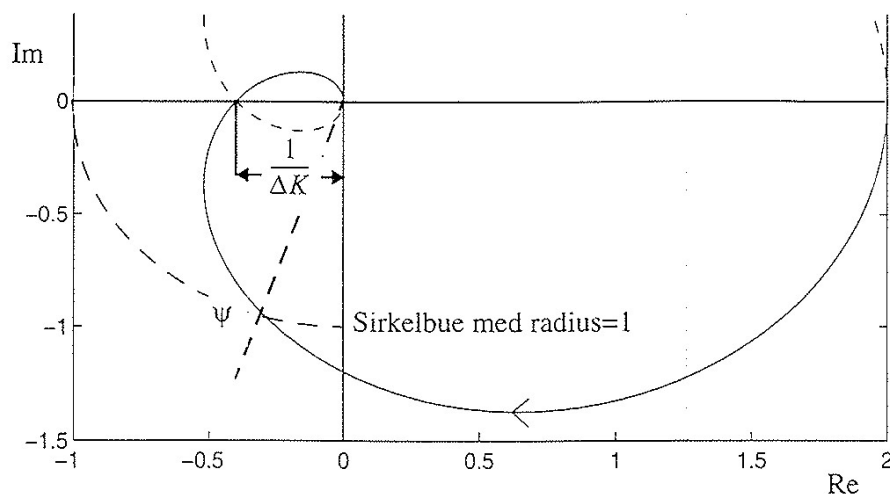
c) 0-dB-linja er tegna på inn på figur 1. Vi leser av  $\psi = 76^\circ$  og  $\Delta K = 7.8$  dB.

d) På stabilitetsgrensa har vi  $\omega_c = \omega_{180}$ , dvs.  $|h(j\omega_{180})| = 1$  og  $\angle h(j\omega_{180}) = -180^\circ$ , dvs. at  $h(j\omega_{180}) = -1$ .

Det lukkede systemet på stabilitetsgrensa er gitt ved:  $\frac{h(j\omega_{180})}{1 + h(j\omega_{180})}$ .

$1 + h(j\omega_{180}) = 0 \Rightarrow \pm j\omega_{180}$  er poler i det lukkede systemet. Svingefrekvensen blir  $\omega_{180}$ , avleses som  $\omega_{180} \approx 0.022$  rad/s.

e)



Figur 3: Nyquistkurve for prosessen

f) Vi bruker tabell 1.1, linje 2. Ser at vi trenger  $K_{pk}$  og  $T_k$ . Fra c) har vi at  $K_{pk} = K_p + \Delta K = 6 + 7.8 = 13.8 \text{ dB} = 4.9$ .  $T_k$  er periodetida for stående svingning:

$$\omega_{180} = \frac{2\pi}{T_k} \Rightarrow T_k = \frac{2\pi}{\omega_{180}} \approx \frac{6.28}{0.022} = 285. \text{ Tabell 1.1 gir da } K_p = 0.45 \cdot 4.91 = 2.2 \text{ og}$$

$$T_i = \frac{285}{1.2} = 237.5.$$

g) Vi må finne  $\frac{e}{v}(s) = \frac{h(s)}{1 + h_r(s)h(s)}$ .  $v(t)$  er en rampefunksjon. Dermed har vi

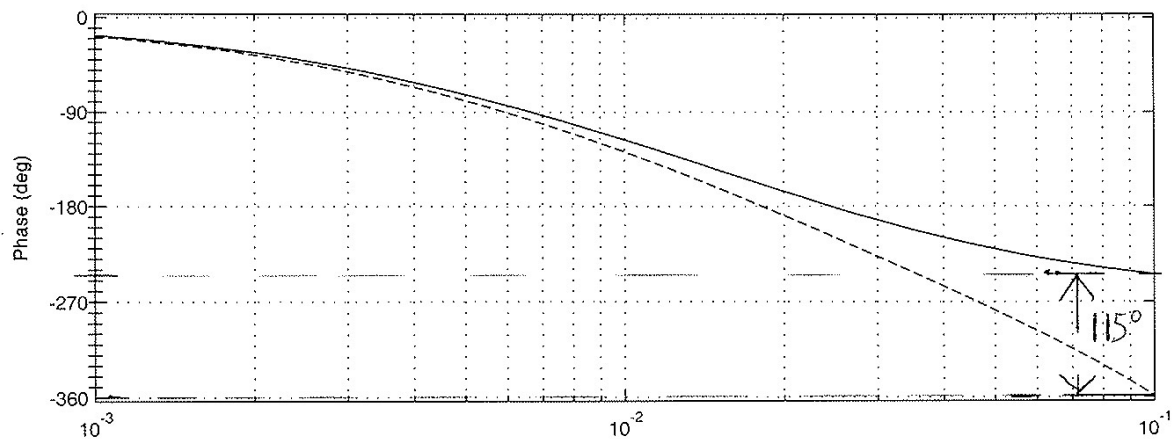
$$L(v(t)) = \frac{1}{s^2}. \text{ Får følgende grenseverdi:}$$

$$\begin{aligned} \lim_{t \rightarrow \infty} e(t) &= \lim_{s \rightarrow 0} \left( s e(s) \frac{1}{s^2} \right) = \lim_{s \rightarrow 0} \left( \frac{1}{s} \frac{-1}{\frac{1}{h(s)} + h_r(s)} \right) = \lim_{s \rightarrow 0} \left( \frac{1}{s} \frac{-1}{\frac{(\dots)(\dots)}{(\dots)} + K_p \frac{T_i s + 1}{T_i s}} \right) \\ &= \lim_{s \rightarrow 0} \left( \frac{1}{s} \frac{-T_i s}{\frac{(\dots)(\dots)(T_i s)}{(\dots)} + K_p (T_i s + 1)} \right) = -\frac{T_i}{K_p} \end{aligned}$$

Hvis  $v(t)$  i stedet hadde vært lik  $\mu_1(t)$ , forsvinner  $\frac{1}{s}$  i formelen over, og  $\lim_{t \rightarrow \infty} e(t) = 0$ .

1h

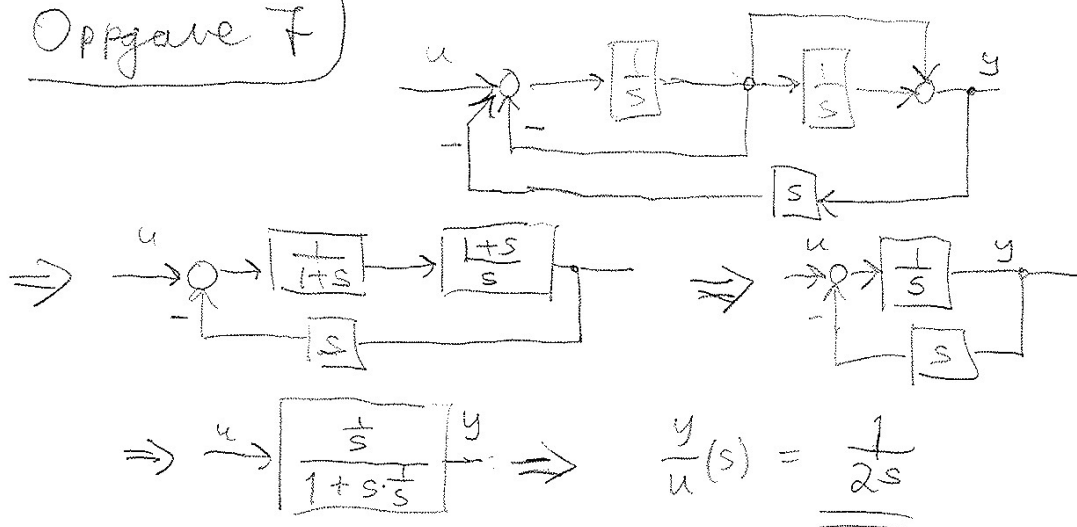
-4-



Tidsforsinkelens fasebidrag ved frekvensen 0.1 er  $-115^\circ$ , avlest i Bodediagram. Vi har  $-\omega\tau = -115 \cdot \frac{\pi}{180}$  med  $\omega = 0.1$ . Dette gir  $\tau = \frac{1150}{180} \cdot \pi = 20.07 \Rightarrow \tau = \underline{\underline{20}}$

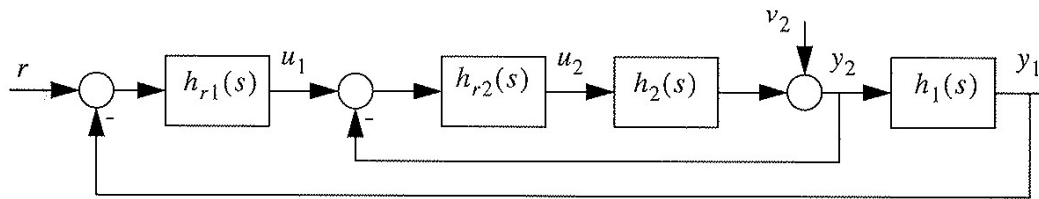
1i) Ved diskret regulering måretan vi vinkleirga av holdedelementet i en tilnærmet kontinuerlig analyse ved å introdusere en blokk med en tidsforsinkelse lik halve taktida. Fra 1h) veit vi at  $\frac{T}{2} = 20$  i dette tilfellet,  $\Rightarrow T = 40$ . Den minste tidskonstanten i prosessen er 50.  $T$  bør være flere ganger mindre enn denne, og er derfor for stor.

Oppgave F)



### Oppgave 3 a)

- 5 -



- 3 b) Ved riktig valg av  $h_{r2}(s)$  kan man oppnå en reguleringsgrad  $N_2(s) = \frac{1}{1 + h_2(s)h_{r2}(s)} \ll 1$  for den indre sløyfen, noe som undertrykker forstyrrelsen kraftig før den virker på den ytre sløyfen. Riktig  $h_{r2}(s)$  gir også  $M_2(s) = \frac{h_2(s)h_{r2}(s)}{1 + h_2(s)h_{r2}(s)} \approx 1$  med stor båndbredde, noe som bedrer egenskapene til den ytre sløyfen. Dermed: Høyere båndbredde, bedre stabilitets-egenskaper for det samlede system. (og/eller)

### Oppgave 4)

$$h_0(s) = \frac{K}{s(1 + T_1s)(1 + T_2s)} = \frac{t_0(s)}{n_0(s)}$$

(det karakteristiske)  
som leder til polynomet

$$n_0(s) + t_0(s) = T_1T_2s^3 + (T_1 + T_2)s^2 + s + K$$

Rouths kriterium brukt på dette polynomet gir følgende talltabell

$T_1T_2$	,	1
$T_1 + T_2$	,	$K$
$\frac{T_1 + T_2 - KT_1T_2}{T_1 + T_2}$		
$K$		

Alle elementene i først kolonne av Rouths talltabell skal ha samme fortegn. Antar vi at både  $T_1$  og  $T_2$  er positive, blir betingelsen for stabilitet

$$0 < K < \frac{T_1 + T_2}{T_1T_2}$$

(Dette er et eksempel fra læreboka; Eks. 8.9 i 2002-utgaven)

## Oppgave 5

-6-

- a) For roterende bevegelser har vi momentbalansen

$$T = I\ddot{\theta} \quad (1)$$

der  $T$  er moment,  $I$  er treghetsmoment og  $\ddot{\theta}$  er vinkelakselerasjon.

Tyngdens komponent langs sirkelbua er:  $mg\sin\theta$ . Momentbidraget blir da:  $Lmg\sin\theta$  (kraft  $\cdot$  arm). Når vi tar med friksjonen blir summen av momentene som virker mot bevegelsen:

$$-D\dot{\theta} - Lmg\sin\theta \quad (2)$$

I dette tilfellet er treghetsmomentet i likning (1)  $I = mL^2$ . Dermed gir likning (1) og (2) følgende:

$$mL^2\ddot{\theta} = -D\dot{\theta} - Lmg\sin\theta \quad (3)$$

$$\ddot{\theta} = -\frac{g}{L}\sin\theta - \frac{D}{mL^2}\dot{\theta}$$

Dette kan også modelleres ved bruk av Newtons 2. lov Akselerasjonen blir  $a = L\ddot{\theta}$ . Kraft som følge av dreiemomentet blir  $-\frac{D\dot{\theta}}{L}$ . Dermed:  $F = ma \Leftrightarrow -mg\sin\theta - \frac{D\dot{\theta}}{L} = mL\ddot{\theta}$ .

Leddene med  $\sin\theta$  gjør likning (3) ulineær.

- b) Setter  $x_1(t) = \theta(t)$  og  $x_2(t) = \dot{\theta}(t)$ . Dermed kan likning (3) skrives på formen:

$$\dot{x}_1 = x_2 \quad (4)$$

$$\dot{x}_2 = -\frac{g}{L}\sin x_1 - \frac{D}{mL^2}x_2$$

$$\text{Her er } \underline{x} = \begin{bmatrix} x_1 \\ x_2 \end{bmatrix} \text{ og } \underline{f}(\underline{x}) = \begin{bmatrix} x_2 \\ -\frac{g}{L}\sin x_1 - \frac{D}{mL^2}x_2 \end{bmatrix}.$$

c) Vi skal linearisere rundt likevektspunktet  $x_1 = 0$ . Det gir modellen på formen  $\ddot{x} = A\dot{x}$

$$\text{med } A = \left. \begin{bmatrix} \frac{\partial f_1}{\partial x_1} & \frac{\partial f_1}{\partial x_2} \\ \frac{\partial f_2}{\partial x_1} & \frac{\partial f_2}{\partial x_2} \end{bmatrix} \right|_{x_1=0} = \left. \begin{bmatrix} 0 & 1 \\ -\frac{g}{L} \cos x_1 & -\frac{D}{mL^2} \end{bmatrix} \right|_{x_1=0} = \begin{bmatrix} 0 & 1 \\ -\frac{g}{L} & -\frac{D}{mL^2} \end{bmatrix}.$$

d) Laplacetransformen med bruk av formel (V.3) gir:

$$\begin{aligned} s\dot{x}(s) - x_0 &= A\dot{x}(s) \\ (sI - A)\dot{x}(s) &= \dot{x}_0 \\ \dot{x}(s) &= (sI - A)^{-1} \dot{x}_0 \end{aligned}$$

$$\text{Her er } (sI - A) = \begin{bmatrix} s & -1 \\ \frac{g}{L} & s + \frac{D}{mL^2} \end{bmatrix} \Rightarrow (sI - A)^{-1} = \frac{1}{s^2 + \frac{D}{mL^2}s + \frac{g}{L}} \begin{bmatrix} s + \frac{D}{mL^2} & 1 \\ -\frac{g}{L} & s \end{bmatrix}.$$

$$\text{Vi har } \dot{x}_0 = \begin{bmatrix} 0 \\ v_0 \\ \frac{L}{L} \end{bmatrix}. \text{ Merk at vi må regne om til vinkelhastighet. Målinga blir: } \theta = \begin{bmatrix} 1 & 0 \end{bmatrix} \cdot \dot{x}.$$

Dette gir:

$$\begin{aligned} \theta(s) &= \begin{bmatrix} 1 & 0 \end{bmatrix} \cdot \begin{bmatrix} s + \frac{D}{mL^2} & 1 \\ -\frac{g}{L} & s \end{bmatrix} \cdot \begin{bmatrix} 0 \\ v_0 \\ \frac{L}{L} \end{bmatrix} \cdot \frac{1}{s^2 + \frac{D}{mL^2}s + \frac{g}{L}} \\ \theta(s) &= \frac{1}{s^2 + \frac{D}{mL^2}s + \frac{g}{L}} \begin{bmatrix} s + \frac{D}{mL^2} & 1 \end{bmatrix} \cdot \begin{bmatrix} 0 \\ v_0 \\ \frac{L}{L} \end{bmatrix} = \frac{v_0/L}{s^2 + \frac{D}{mL^2}s + \frac{g}{L}} \end{aligned} \quad (5)$$

e) Vi skriver likning (5) som et andre ordens system, se side 10 i eksamensoppgava:

$$\theta(s) = \frac{v_0/L}{s^2 + \frac{D}{mL^2}s + \frac{g}{L}} = \frac{K\omega_0^2}{s^2 + 2\zeta\omega_0s + \omega_0^2}$$

Dette gir udempet resonansfrekvens  $\omega_0 = \sqrt{\frac{g}{L}}$  og relativ dempningsfaktor

$$\zeta = \frac{D}{mL^2 \cdot 2\omega_0} = \frac{D}{2mgL\sqrt{\frac{g}{L}}} = \frac{D}{2mg^{1/2}L^{3/2}}$$