OPPGAVE 1

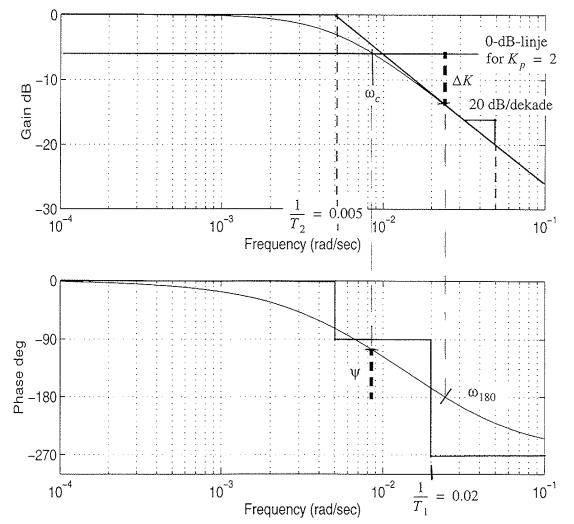
a) Vi må få h(s) på formen

$$h(s) = \frac{(1-50s)}{(1+T_1s)(1+T_2s)} = \frac{(1-50s)}{1+(T_1+T_2)s+T_1\dot{T}_2s^2} \tag{1}$$

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

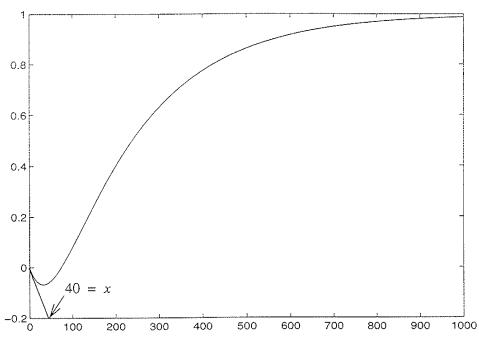


Figur 1: Bodediagram for prosess.

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

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





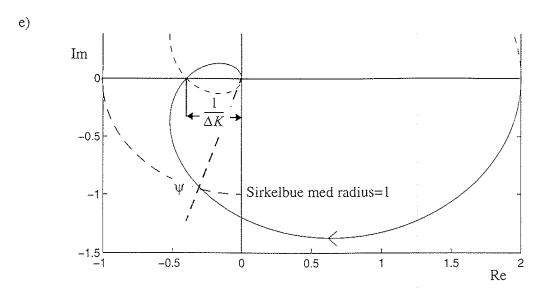
Figur 2: Enhetssprangresponsen til prosessen

Nullpunktet i høyre halvplan gir et transient forløp som svinger seg ned først. Responsen $\to 1$ når $t \to \infty$ fordi statisk forsterkning = 1 ($h(0) = \frac{1}{1}$). Tangenten finnes ved at en bruker (V.2): $\lim_{t \to 0} \dot{y}(t) = \lim_{s \to \infty} \left(sh(s) \frac{1}{s} \cdot s \right) = \lim_{s \to \infty} (sh(s)) = \frac{-50}{50 \cdot 200} = -0.005$ 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. $\left|h(j\omega_{180})\right| = 1$ 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 ω_{180} , avleses som $\omega_{180}\approx 0.022$ rad/s.



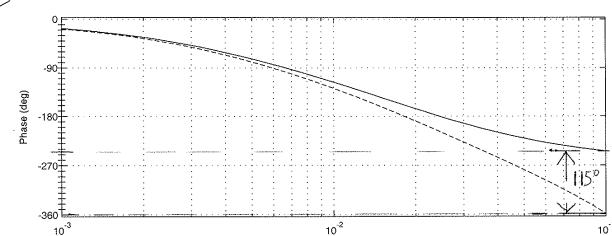
Figur 3: Nyquistkurve for prosessen

- 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: $\omega_{180} = \frac{2\pi}{T_k} \Rightarrow T_k = \frac{2\pi}{\omega_{180}} \approx \frac{6.28}{0.022} = 285$. Tabell 1.1 gir da $K_p = 0.45 \cdot 4.91 = 2.2$ og $T_k = \frac{285}{1.2} = 237.5$.
- 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 $L(v(t)) = \frac{1}{s^2}$. Får følgende grenseverdi:

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

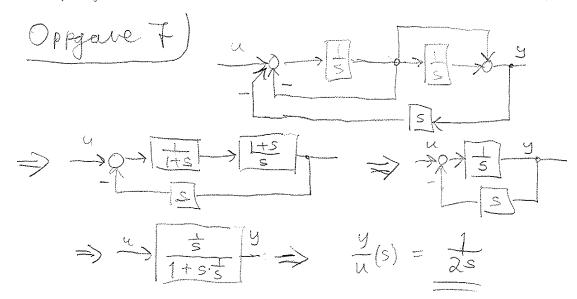
Hvis v(t) i stedet hadde vært lik $\mu_1(t)$, forsvinner $\frac{1}{s}$ i formelen over, og $\lim_{t\to\infty} e(t) = 0$.



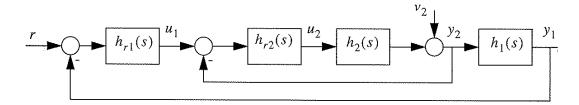


Tidsforsinhelrens fasetidrag ved freheuren 0.1 er -115°, avlest i Bedediagram. VI har $-\omega = -115 \cdot \frac{\pi}{180}$ med $\omega = 0.1$. Dette glr $T = \frac{1150}{180} \cdot T = 20.07 \Rightarrow T = \frac{20}{20}$

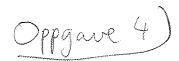
(1i) Vod dipleret regulering svaretan si virkuitga av holde elevenket i en tilhærmet kontinuerlig analyse ved å inhodersere en blokk med en hids-forinkelse lik halve fasketida. Fra 1h) veit vi at $\Xi = 20$ i dette tilfellet, $\Longrightarrow T = 40$. Den minste tidshanslanden i prosesser er 50. T. bör være flere garger minste eun denne, og er derfor for stor.



Oppgare 3 a)



Ved riktig valg av $h_{r2}(s)$ kan man oppnå en reguleringsgrad $N_2(s) = \frac{1}{1 + h_2(s)h_{r2}(s)}$ « 1 for den indre sløyfen, noe som undertrykker forstyrrelsen kraftig <u>før</u> 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 stabilitetsegenskaper for det samlede system.



$$h_0(s) = \frac{K}{s(1+T_1s)(1+T_2s)} = \frac{t_0(s)}{\Gamma I_0(s)}$$

$$\text{som leder til polynomet}$$

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

Rouths kriterium brukt på dette polynomet gir følgende talltabell

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

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

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

(Dette or et elsempel fra læreboka; Eks. 8,9 i 2002-utsavan)

Oppgave 5

a) For roterende bevegelser har vi momentbalansen

$$T = I\ddot{\Theta} \tag{1}$$

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 · arm). Når vi tar med friksjonen blir summen av momentene som virker mot bevegelsen:

$$-D\dot{\theta} - Lmg\sin\theta \tag{2}$$

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

$$mL^{2}\ddot{\theta} = -D\dot{\theta} - Lmg\sin\theta$$

$$\ddot{\theta} = -\frac{g}{L}\sin\theta - \frac{D}{mL^{2}}\dot{\theta}$$
(3)

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: $F = ma \Leftrightarrow -mg\sin\theta - \frac{D\dot{\theta}}{L} = mL\ddot{\theta}$.

Leddet 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:

$$\dot{x}_1 = x_2 \tag{4}$$

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

Her er
$$\underline{x} = \begin{bmatrix} x_1 \\ x_2 \end{bmatrix}$$
 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 $\dot{x} = Ax$

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

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

$$s\underline{x}(s) - x_0 = A\underline{x}(s)$$

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

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

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

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

Dette gir:

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

$$\theta(s) = \frac{1}{s^2 + \frac{D}{mL^2}s + \frac{g}{L}} \left[s + \frac{D}{mL^2} \right] \cdot \left[\frac{0}{v_0} \right] = \frac{v_0 / L}{s^2 + \frac{D}{mL^2}s + \frac{g}{L}}$$
(5)

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

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

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

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