

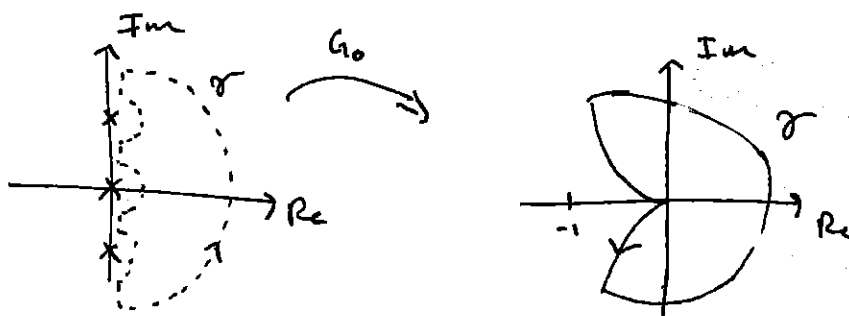
Förz gngen
Nyquistkriteriet

$$P_c = P_o + \# \text{ omslut } -1$$

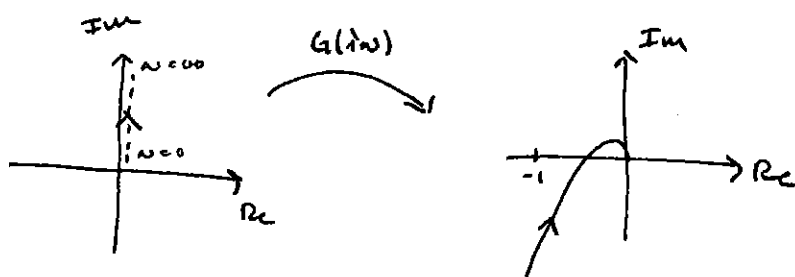
poler för slutuz systemet i HHP

poler för öppuz systemet i HHP

där σ' ficks från ett omslut HHP med en kurv σ .



Nyquistkurven utr hur Im-axeln ebildzdes (frin $\omega=0$ till $\omega=\infty$)



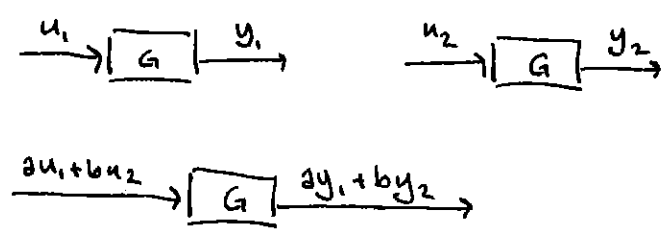
Förnklet Nyquistkriteriet:

Om $G_o(s)$ ej har poler i HHP, så är det slutuz systemet stabilt precis då -1 ligger till vänster om Nyquistkurven.

Teori

Superposition

För linjära TidsInvarians (LTI) system gäller

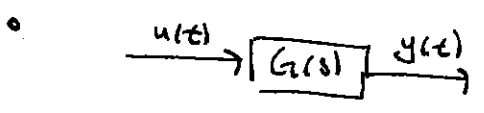


En ellmän insignal kan skrivas som en summa eller integral över sin- och cos-termer (Fourier).

Frekvenssvart

För LTI $G(s)$, efter ett transienter försvunnit, gäller ett

- sin in \rightarrow sin ut



$u(t) = A \sin(\omega t)$

$y(t) = |G(i\omega)| A \sin(\omega t + \underbrace{\arg(G(i\omega))}_{=\varphi})$

- Utsignalen är en sinus som är förstärkt $|G(i\omega)|$ och förs förskjuten $\varphi = \arg G(i\omega)$.
- $G(i\omega) = |G(i\omega)| e^{i \arg G(i\omega)}$ kallas frekvenssvaret.

(- OBS: Denz är i princip Nyquistkurvan!)

Uppg 4.1

Insignal $U(s)$ - badets temperatur

Utsignal $Y(s)$ - termometerens värde

Termometern kan beskrivas med ett 1:2 ordningens system:

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

$$Y(s) = \frac{2}{s+6} U(s).$$

Vi vet att sin in ger sin ut, dvs.

$$u(t) = A \sin(\omega t)$$

ger

$$y(t) = A |G(j\omega)| \sin(\omega t + \varphi)$$

där

$$\varphi = \arg G(j\omega).$$

Egentligen
 $u(t) = u_0 \sin(\omega t)$
 men vi använder
 superposition

Bestäm $u(t)$ från figuren:

$$\text{Amplitud} = A = 32^\circ - 30^\circ = 2^\circ \text{ C}$$

$$\text{Frekvens} = \omega = \frac{2\pi}{T} = \frac{2\pi}{0.314 \text{ min}} = \frac{2\pi}{0.314 \cdot 60 \text{ s}} \approx 0.33 \text{ Hz}$$

Bestäm $y(t)$ från figuren:

$$\text{Amplitud} = A |G(j\omega)| = 30.9^\circ - 30^\circ = 0.9^\circ \text{ C}$$

$$\text{Fasforskyvning} = \varphi = \frac{2\pi}{T} \cdot \Delta t = \frac{2\pi}{0.314 \text{ min}} \cdot (-0.056 \text{ min}) \approx$$

$$\approx -1.12 \text{ rad}$$

den ligger
 0.056 min
 efter
 insignalen

$$\Rightarrow |G(j\omega)| = \frac{0.9^\circ \text{ C}}{A} = \frac{0.9^\circ \text{ C}}{2^\circ \text{ C}} = 0.45$$

Bestäm nu a och b :

$$\varphi = \arg G(i\omega) = \arg \frac{a}{i\omega + b} = \arg a - \arg (i\omega + b) =$$

Används om vi gör ett steg i bedöms temp. minskat termometerns temp. (vi håller den upp-och-ned)

= { Antag positiv statisk förstärkning $G(0) = a/b > 0$ och stabilt system (det är en termometer...), dvs. $b > 0 \Rightarrow a > 0$ }

$$= \left\{ \begin{array}{l} \arg a = \arg \frac{a}{1} = 0 \\ \arg (i\omega + b) = \arg \frac{\omega + j0}{b} = \arctan \frac{\omega}{b} \end{array} \right. \begin{array}{l} \text{motsträcker} \\ \text{εen} = \text{vänsterrörelse} \end{array}$$

$$= - \arctan \frac{\omega}{b}$$

lös för b :

$$-\varphi = \arctan \frac{\omega}{b} \Rightarrow$$

$$\frac{\omega}{b} = \tan(-\varphi) \Rightarrow$$

$$b = - \frac{\omega}{\tan \varphi} = - \frac{0.33}{\tan(-1.12)} \approx 0.16$$

Och sedan beloppet av G :

$$|G(i\omega)| = \left| \frac{a}{i\omega + b} \right| = \frac{a}{\sqrt{\omega^2 + b^2}} \Rightarrow$$

$$a = |G(i\omega)| \sqrt{\omega^2 + b^2} \approx 0.45 \sqrt{(0.33)^2 + (0.16)^2} \approx 0.17$$

$$\Rightarrow G(s) = \frac{0.17}{s + 0.16}$$

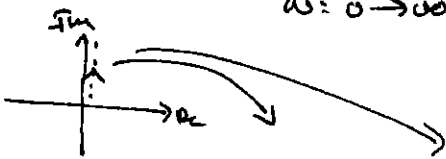
Bode diagram

Bodediagram består av två diagram

- $|G(j\omega)|$ - belpskurva (oftast logaritmisk /dB)
- $\arg(G(j\omega))$ - fskurva

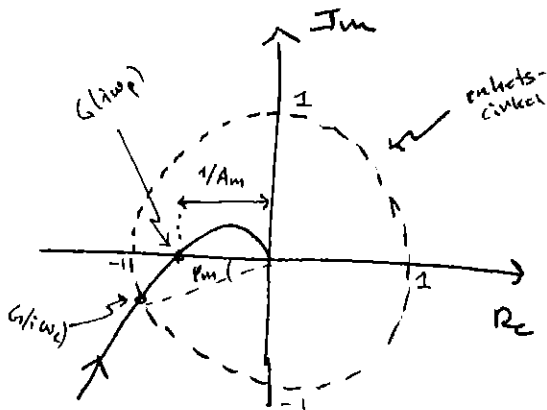
för $\omega: 0 \rightarrow \infty$.

Obs: Nyquistkurvan är plot av $G(j\omega)$ för $\omega: 0 \rightarrow \infty$. Se mer sek!

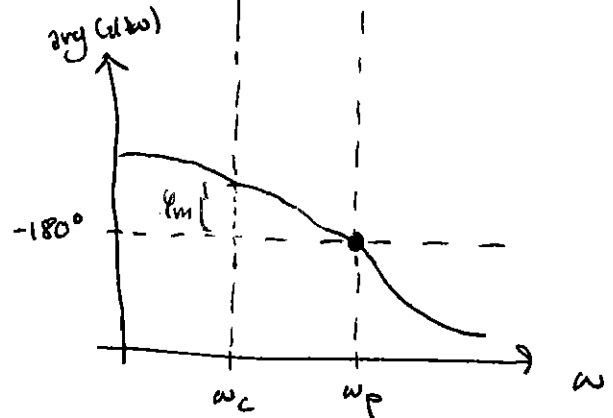
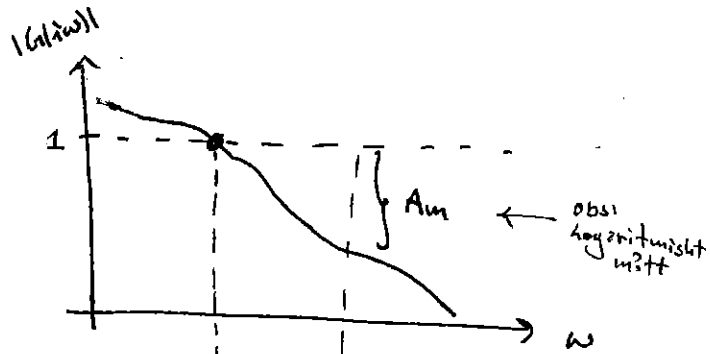


Nyquist

Figur s. 94-95



Bode



OBS: $|G(j\omega)|$
 v\u00e4rdet p\u00e5 $|G(j\omega)|$ (absolut)
 logaritmisk skala p\u00e5 x-axeln

OBS: logaritmiskt avst\u00e5nd mellan punkter p\u00e5 ω -axeln och $|G(j\omega)|$ -axeln

OBS: ω_c , p_m b\u00e4r v\u00e4rdet vid en sk\u00e4ring med enhetscirkeln.
 ω_p , A_m b\u00e4r v\u00e4rdet vid en sk\u00e4ring med negativ Re-axel.
 Anm\u00e4rk: Ritz hela Nyquist

Uppg 4.2

2, Vill rita Bode för $G_0(s) = F(s)G_r(s)G_s(s)$.
Vad är $G_s(s)$?

Insignal δ (rodervinkel)
Utsignal ψ (bitvinkel)

Använd diff. ekvationer

$$\left. \begin{aligned} \omega &= \dot{\psi} \\ T_1 \dot{\omega} &= -\omega + K_1 \delta \end{aligned} \right\} \Rightarrow$$

$$T_1 \ddot{\psi} = -\dot{\psi} + K_1 \delta$$

Laplace transformera

$$T_1 s^2 \Psi = -s \Psi + K_1 \Delta$$

Lös ut utsignalen (Ψ):

$$\Psi (T_1 s^2 + s) = K_1 \Delta \Rightarrow$$

$$\begin{aligned} \Psi(s) &= \frac{K_1}{T_1 s^2 + s} \Delta(s) = G_s(s) \Delta(s) \\ &= G_s(s) \\ &= \text{övertar från } \Delta(s) \\ &\text{ till } \Psi(\psi). \end{aligned}$$

så öppna systemet blir

$$G_0(s) = F(s)G_r(s)G_s(s) = K \frac{1+s/a}{1+s/b} \frac{1}{1+sT_2} \frac{K_1}{T_1 s^2 + s}$$

1, Skriv p^o "rätt" form

$$\begin{aligned}
 G_0(s) &= K \frac{1+s/a}{1+s/b} \frac{1}{1+sT_2} \frac{K_1}{T_1s^2+s} = \\
 &= KK_1 \frac{1+s/a}{1+s/b} \frac{1}{1+\frac{s}{1/T_2}} \frac{1}{(T_1s+1)s} = \\
 &= KK_1 \frac{1+s/a}{1+s/b} \frac{1}{1+\frac{s}{1/T_2}} \frac{1}{1+\frac{s}{1/T_1}} \frac{1}{s}
 \end{aligned}$$

2, Lågfrekvenssymptot

$$\lim_{s \rightarrow 0} G_0(s) = \frac{KK_1}{s}$$

$$\Rightarrow |G_0(i\omega)|_{\text{eff}} = \left| \frac{KK_1}{i\omega} \right| = \frac{KK_1}{\omega}$$

↑
effekt

⇒ Grafen lutar -1 i Bode för små ω

3, Högfrekvenssymptot

$$\lim_{s \rightarrow \infty} G_0(s) = \left\{ \lim_{s \rightarrow \infty} \left(1 + \frac{s}{a}\right) \approx \lim_{s \rightarrow \infty} \frac{s}{a} \right\} =$$

$$= \lim_{s \rightarrow \infty} KK_1 \frac{s/a}{s/b} \cdot \frac{1}{\frac{s}{1/T_2}} \cdot \frac{1}{\frac{s}{1/T_1}} \frac{1}{s} =$$

$$= \frac{KK_1 \cdot s \cdot b \cdot \frac{1}{T_1} \cdot \frac{1}{T_2}}{a \cdot s \cdot s \cdot s} = \frac{KK_1 b}{T_1 T_2 a} \frac{1}{s^3}$$

$$\Rightarrow |G_0(i\omega)|_{hf} = \left| \frac{KK_1 b}{T_1 T_2 a} \frac{1}{(i\omega)^2} \right| = \frac{KK_1 b}{T_1 T_2 a} \frac{1}{\omega^2}$$

↑
högfrekvens

⇒ Grafen lutar -3 i Bode för stora ω .

4,5) Hittz brytpunkter och lutning

Pol ger bidrag -1,
Nollställe ger bidrag +1

ω	0	$\frac{1}{T_1} = 0.01$	$a = 0.02$	$b = 0.05$	$1/T_2 = 0.1$	∞
Typ	högfrekvens/pol	pol	nolla	pol	pol	högfrekvens
Bidrag	-1	-1	+1	-1	-1	
Total	-1	-2	-1	-2	-3	-3

↖ ↗
Check: Är dom lika?

6, Förenkra

Uvälj velfri ω mellan 0 och förstz nollskilledz brytpunkten.

T.ex. $\omega = 0.005$:

$$|G_0(i \cdot 0.005)| = \left\{ \begin{array}{l} \text{Använd uttrycket} \\ \text{för högfrekvens-} \\ \text{asymptoten} \end{array} \right\} \approx |G_0(i \cdot 0.005)|_{hf} =$$

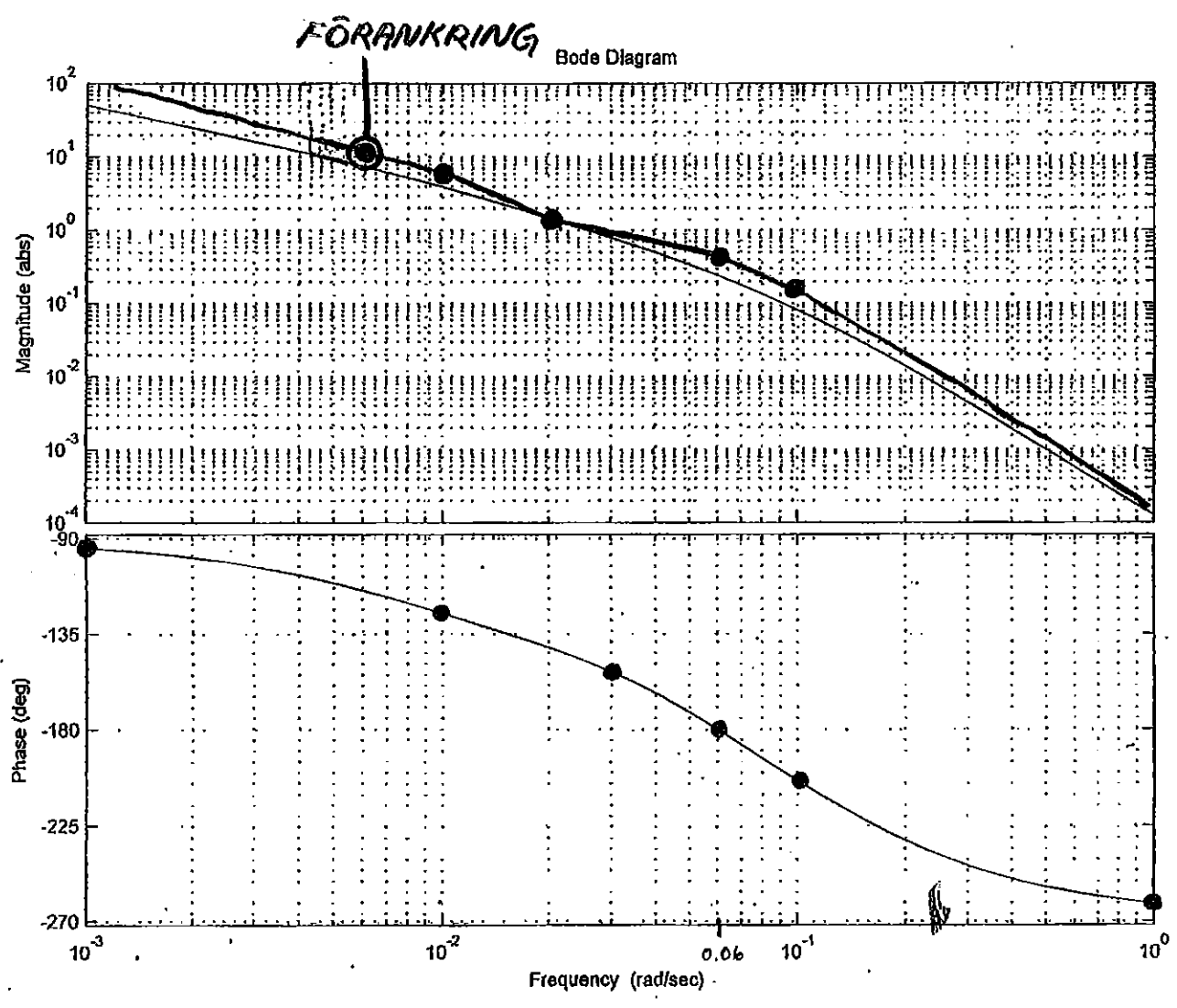
$$= \frac{KK_1}{0.005} = \frac{0.5 \cdot 0.1}{0.005} = \frac{0.05}{0.005} = 10.$$

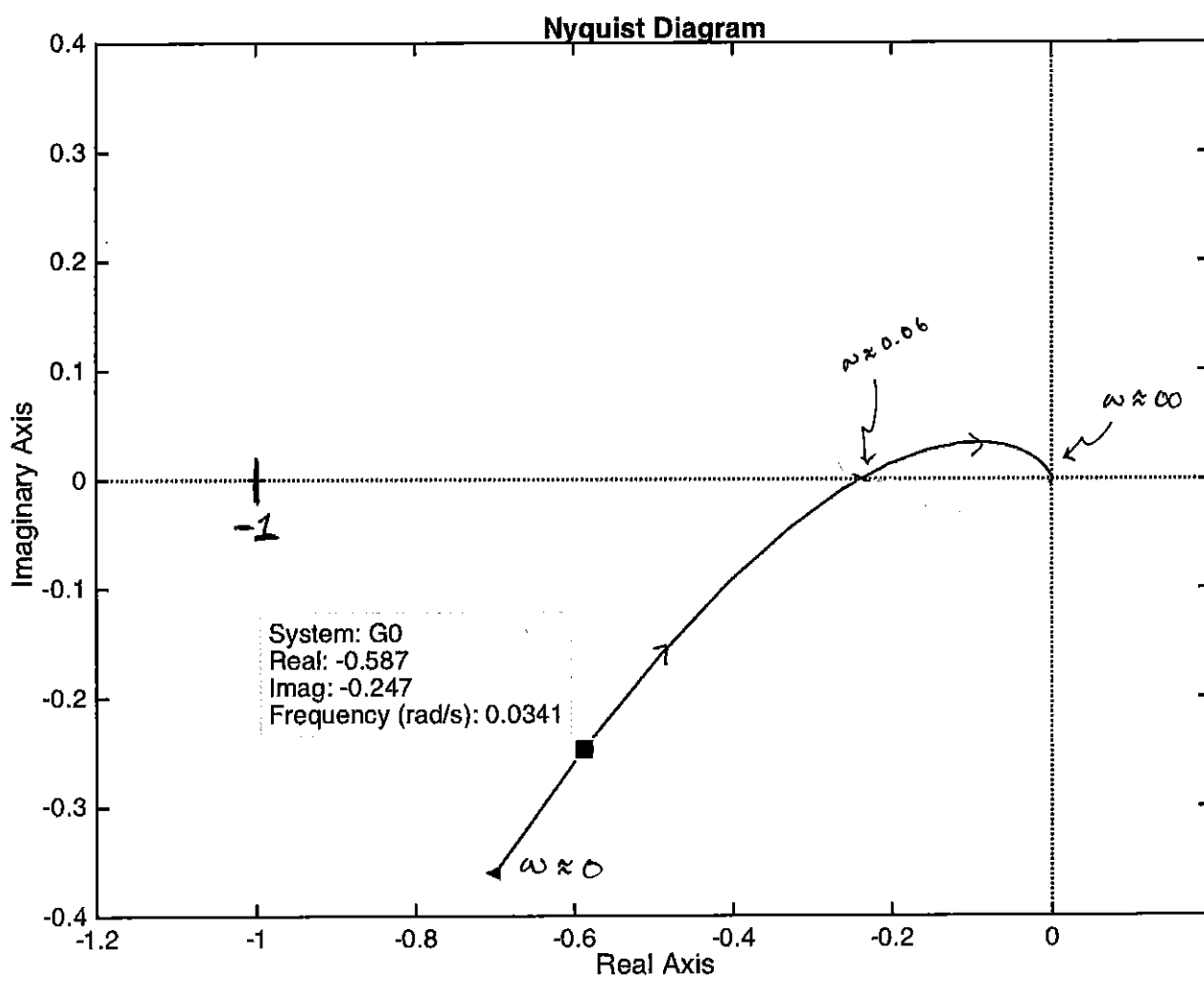
7, Beräkna några punkter på faskurvan

ω	0.001	0.01	0.02	0.05	0.1	1
$\arg G(j\omega)$	-95°	-125°	-142°	-172°	-204°	-261°

8, Ritz Bode.

- i, Sätt en prick på förskrivningspunkten
- ii, Dra linje med lutning enligt lågfrekvensasymptoten
- iii, Vid varje brytpunkt, korrigera lutningen på linjen
- iv, Dubbelkolla att du på slutet har samma lutning som på högfrekvensasymptoten
- v, Ritz faskurvan genom att interpolera





b, Hur påverkar K Bode?

Vi vet att K sätter mot en
ren skivning av Nyquistkurvan.
Men Nyquistkurvan och Bode är
olika representationer av samma sak!

\Rightarrow K förskjuter amplitudkurvan, men
påverkar ej fskurvan!

När kan system sjölvsvingas?

Vid $\omega = \omega_c$ om $\phi_m = 0$ och $A_m = 1$
(se s. 96).

Dvs. för frekvensen Nyquistkurvan skär
 -1 (om den skär -1).

Vinkel frekvenserna definieras av

$$\omega_c: |G_0(\omega = \omega_c)| = |G_0(i\omega_c)| = 1$$

$$\omega_p: \arg G_0(\omega = \omega_p) = \arg G_0(i\omega_p) = -180^\circ$$

sjölvsvingning $\Leftrightarrow \omega_c = \omega_p$.

Från Bode:

$$\omega_p = 0.06 \quad (\text{där fskurvan skär } -180^\circ)$$

Vi vill välja K så att $\omega_c = 0.06$,
dvs. $|G_0(\omega = 0.06)| = 1$.

Från Bode (amplitud):

$$|G_0(\omega=0.06)| = |0.5 \cdot G(\omega=0.06)| = 0.24 \Rightarrow$$

↑
vi har plottat
den för K=0.5

$$0.5 |G(\omega=0.06)| = 0.24 \Rightarrow$$

$$|G(\omega=0.06)| = 0.48$$

Bestäm nu K:

$$\begin{aligned} 1 &= |G_0(\omega=0.06)| = |K G(\omega=0.06)| = \\ &= K |G(\omega=0.06)| = K \cdot 0.48 \end{aligned}$$

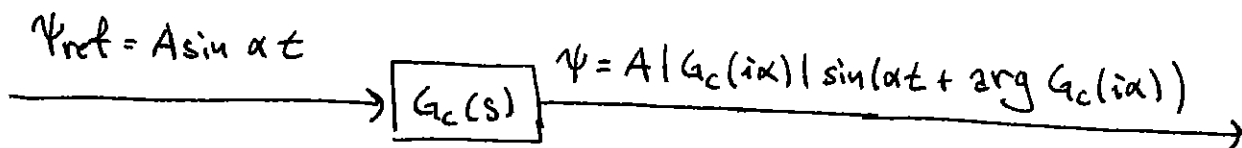
$$\Rightarrow K \approx 2.1 \text{ ger självsvängningar}$$

Perioden p_0 dess svängningar blir

$$T = \frac{2\pi}{\omega} \Big|_{\omega=\omega_c=\omega_p=0.06} = \frac{2\pi}{0.06} \approx 105 \text{ s.}$$

c,

Vi vet att



så vi ser direkt att $\beta = \alpha$.

Vi vill nu bestämma $|G_c(i\alpha)|$ och $\arg G_c(i\alpha)$,
dvs. $G_c(i\alpha)$.

Använd

$$G_c(i\alpha) = \frac{G_0(i\alpha)}{1 + G_0(i\alpha)}$$

och vår Bode-plot för $\omega = \alpha = 0.02$:

$$|G_0(i \cdot 0.02)| = 1.44$$

$$\arg G_0(i \cdot 0.02) = -142^\circ$$

dvs.

$$G_0(i \cdot 0.02) = |G_0(i \cdot 0.02)| e^{i \arg G_0(i \cdot 0.02)} =$$

$$= 1.44 \cdot e^{i \cdot (-142^\circ) \cdot \frac{\pi}{180^\circ}}$$

$$\approx \left. \begin{array}{l} \text{515 pi} \\ \text{minitoken} \end{array} \right\} \left. \begin{array}{l} 180^\circ = \pi \text{ rad} \\ 1^\circ = \frac{\pi}{180^\circ} \text{ rad} \end{array} \right\}$$

$$\approx -1.135 - 0.887i.$$

Dette ger sætzen 2tt

$$B = A |G_c(i\alpha)| = 5 \left| \frac{G_0(i \cdot 0.02)}{1 + G_0(i \cdot 0.02)} \right| =$$

$$= 5 \frac{|-1.135 - 0.887i|}{|1 - 1.135 - 0.887i|} = 5 \frac{\sqrt{(1.135)^2 + (0.887)^2}}{\sqrt{(0.135)^2 + (0.887)^2}} \approx$$

$$\approx 8.03^\circ$$

sem t

$$\varphi = \arg G_c(i\alpha) = \arg \frac{G_0(i \cdot 0.02)}{1 + G_0(i \cdot 0.02)} =$$

$$= \arg G_0(i \cdot 0.02) - \arg [1 + G_0(i \cdot 0.02)] =$$

$$= -142^\circ - \arg [1 - 1.135 - 0.887i] =$$

$$= -142^\circ - \arg [-0.135 - 0.887i] = \left\{ \begin{array}{c} \text{---} \\ \text{---} \\ \text{---} \end{array} \right\}$$

$$= -142^\circ - \left[-90^\circ - \arctan \frac{0.135}{0.887} \right] \approx$$

$$\approx -43.3^\circ \approx -0.76 \text{ rad}$$

Uppg 5.8 a

Öppuz systemet är $G_0(s) = G_1(s)e^{-sT}$.

Vi har Bode för G_1 ; hur påverkar e^{-sT} ?

$$\bullet |G_0(j\omega)| = |G_1(j\omega)e^{-j\omega T}| = |G_1(j\omega)| \underbrace{|e^{-j\omega T}|}_{=1} = |G_1(j\omega)|$$

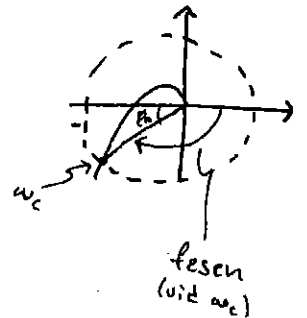
\Rightarrow Magnitudkurvan är oförändrad

$$\bullet \arg G_0(j\omega) = \arg G_1(j\omega)e^{-j\omega T} = \arg G_1(j\omega) + \arg e^{-j\omega T}$$

$$= \arg[G_1(j\omega)] - \omega T$$

\Rightarrow Faskurvan sänks med ωT (vid frekvensen ω).

Från diagrammet avläser vi en fasmarginal φ_m på 40° . Det betyder vi kan sänka fasen 40° (vid $\omega = \omega_c$) innan vi får instabilitet vid österkoppling.



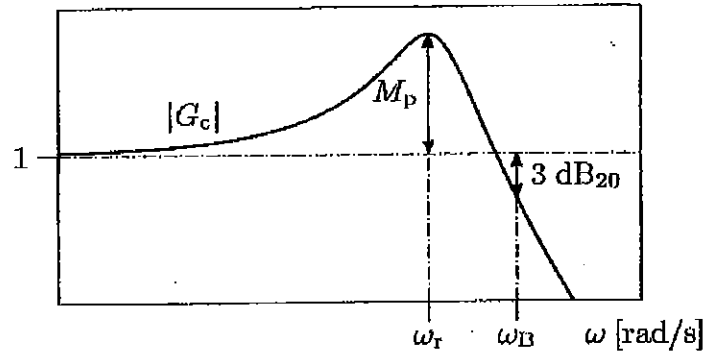
$$\Rightarrow \underbrace{\omega T}_{\text{fassänkning}} \Big|_{\omega=\omega_c} < \varphi_m$$

$$\Rightarrow T < \frac{\varphi_m}{\omega_c} = \left. \begin{array}{l} \varphi_m = 40^\circ \approx 0.698 \text{ rad} \\ \omega_c = \{\text{figur}\} = 1 \text{ rad/s} \end{array} \right\} \approx 0.698 \text{ s}$$

garanterar stabilitet.

side 98

Bode - Det slutna systemet



M_p Resonanstopp

ω_r Resonansfrekvens

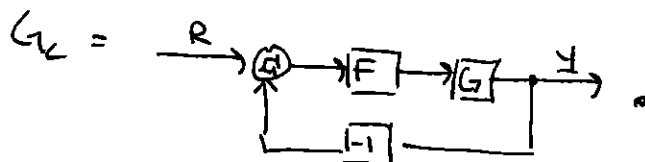
ω_B Bandbredd. $|G(i\omega_B)| = 1/\sqrt{2} = -3dB$ (alt. $|G(0)|/\sqrt{2}$ om $|G(0)| \neq 1$)

Tumregel:

$1/T_r \sim \omega_B$

Observera skillnaderna:

Tidigare har vi ritat Bode för öppna systemet $G_o = R \rightarrow [F(s)] \rightarrow [G(s)] \rightarrow Y$, nu är Bode ritad för slutna systemet



dos - vad som händer (Y) om vi ekthar in (R) en stuss för olika frekvenser

Bode nr. 3 har en statisk förstärkning

$$G_{c,s}(i \cdot 0) \neq 1,$$

↙
closed

stegsvær B leder ej p^o 1 stationært.

$$\Rightarrow 3 \leftrightarrow B$$

Motivering:

Stabilz stegsvær \Rightarrow For anvende slutværdes-
sætsen

$$\begin{aligned} \lim_{t \rightarrow \infty} y(t) &= \lim_{s \rightarrow 0} s Y(s) = \lim_{s \rightarrow 0} s G_c(s) R(s) = \left\{ \begin{array}{l} \text{steg} \\ R(s) = 1/s \end{array} \right\} = \\ &= \lim_{s \rightarrow 0} G_c(s) = G_c(0). \end{aligned}$$

Dvs. enhetssteget leder p^o $|G_c(0)|$.

Obs. .

$$1 = 1 \cdot \cos(0t) \rightarrow \boxed{G_c(s)} \xrightarrow{|G_c(0)| \cos(0t + \arg G_c(0)) = |G_c(0)|} \rightarrow$$

-0

(eftersom $G_c(0)$ er reell (reelle koefficienter i polynom).

(positiv statisk förstärkning antas.)

Bode 2 och 4 har (lika) hög resonans-
toppar. Bode 2 har högst resonansfrekvens.

$$\Rightarrow 2 \longleftrightarrow A$$

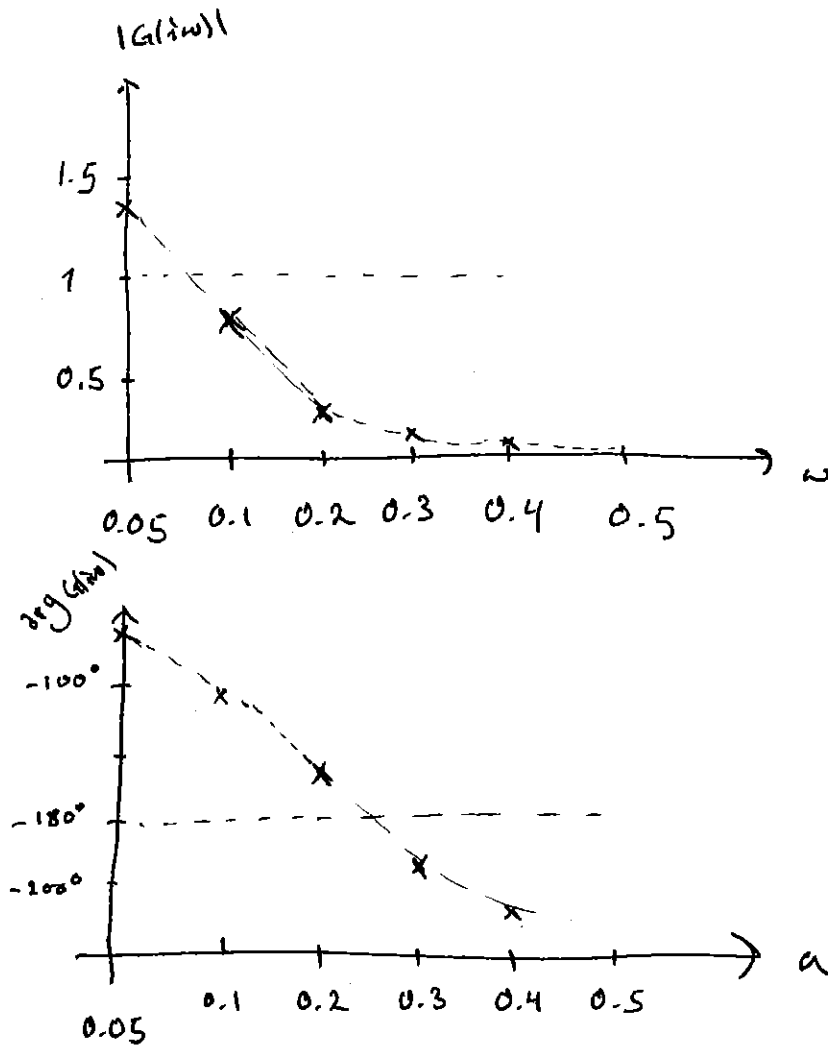
$$4 \longleftrightarrow C$$

Bode 1 har en liten resonansstopp.

Stegsvär D har små oscillationer.

$$\Rightarrow 1 \longleftrightarrow D.$$

a,



b, P-regulator rör inte faskurvan, men skjuter
magnitudkurvan upp/ner ($G_0(s) = KG(s)$).

Fasmarginen $\varphi_m \geq 50^\circ$, dvs. vi vill lägga
 ω_c ($|G(i\omega_c)| = 1$) där faskurvan skär -130° .

← Så vi kan
lägga
skärfrekvensen
precis där
vi vill.

Detta ser vi sker ungefär då $\omega \approx 0.15$ rad/s.

Vi kan lösa ut den nödvändiga förstärkningen
som

$$1 = |G_0(i \cdot 0.15)| = |KG(i \cdot 0.15)| = K \cdot |G(i \cdot 0.15)| \Rightarrow$$

$$K = \frac{1}{|G(i \cdot 0.15)|} \approx \frac{1}{0.53} \approx 1.9.$$