

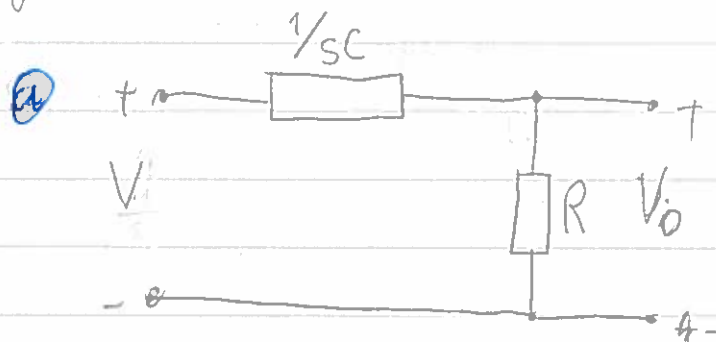
Øving 4, Ind. El.,

Rendell Cole, TTK4240

Ønsker tilbakemelding:)

Oppgave 1

- a) Antar at energien i kretsene er null før start, så $v_c(0)=0$, $i_L(0)=0$.
Tegner alt i Laplace domenet:



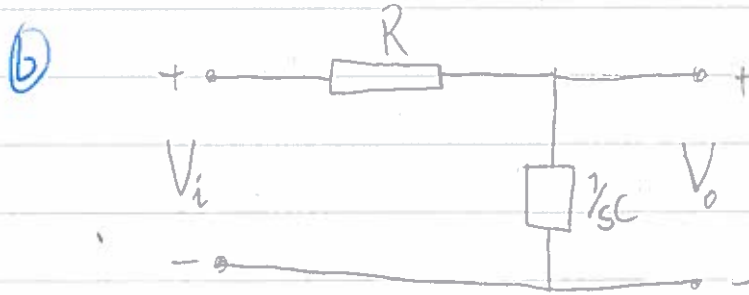
$$\text{spg. deling: } V_o = V_i \cdot \frac{R}{\frac{1}{sC} + R} = \frac{s}{s + \frac{1}{RC}}$$

$$\Rightarrow H(s) = \frac{V_o}{V_i}$$

$$= \frac{s}{s + \frac{1}{RC}} \quad R$$

$$\Rightarrow H(j\omega) = \frac{j\omega}{j\omega + \frac{1}{RC}}$$

Veldig bra! Godtjent!
Ahm 30/9-2016



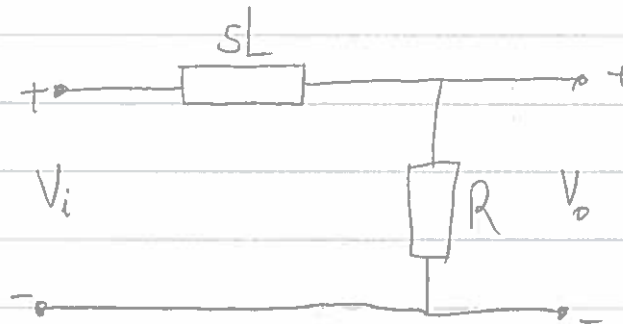
Spq. deling: $V_o = V_i \cdot \frac{1/sC}{R + 1/sC}$

$$= V_i \frac{1/RC}{s + 1/RC}$$

So $H(s) = \frac{1/RC}{s + 1/RC}$ R

$$H(j\omega) = \frac{1/RC}{j\omega + 1/RC}$$

(c)



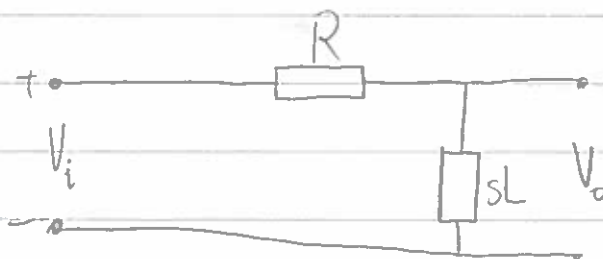
spg. deling: $V_o = V_i \cdot \frac{R}{R + sL}$

$$= V_i \frac{R/L}{s + R/L}$$

$$\Rightarrow H(s) = \frac{R/L}{s + R/L} \quad R$$

$$\Rightarrow H(j\omega) = \frac{R/L}{j\omega + R/L}$$

(d)



spg. deling: $V_o = V_i \cdot \frac{sL}{R + sL} = \frac{s}{s + R/L}$

$$\Rightarrow H(s) = \frac{s}{s + R/L} \quad R$$

$$H(j\omega) = \frac{j\omega}{j\omega + R/L}$$

b) Breker $|H(j\omega_c)| = \frac{1}{\sqrt{2}} H_{\max} = \frac{1}{\sqrt{2}}$

a) $H(j\omega_c) = \frac{j\omega_c}{j\omega_c + 1/RC}$

$$\Rightarrow \frac{1}{\sqrt{2}} = \frac{\omega_c}{\sqrt{\omega_c^2 + (1/RC)^2}}$$

$$\Leftrightarrow \frac{1}{2} \omega_c^2 + \frac{1}{2} \left(\frac{1}{RC}\right)^2 = \omega_c^2$$

$$\Leftrightarrow \underline{\underline{\omega_c = 1/RC}}$$

b) $H(j\omega_c) = \frac{1/RC}{j\omega_c + 1/RC}$

$$\frac{1}{\sqrt{2}} = \frac{1/RC}{\sqrt{\omega_c^2 + (1/RC)^2}}$$

$$\Leftrightarrow \frac{1}{2} \omega_c^2 + \frac{1}{2} \left(\frac{1}{RC}\right)^2 = \frac{1}{RC}$$

$$\Leftrightarrow \underline{\underline{\omega_c = 1/RC}}$$

$$c) \quad H(j\omega_c) = \frac{R/L}{j\omega_c + R/L}$$

Same form as (b), $\omega_c = R/L$ ~~R~~

$$d) \quad H(j\omega_c) = \frac{S}{S + R/L}$$

Same form as (a), $\omega_c = \frac{R}{L}$ ~~R~~

c)

☒ a) Highpass

☐ b) Lowpass

☐ c) Lowpass

☐ d) Highpass

Oppgave 2

a) Vi ønsker $f_c = 500 \text{ Hz}$

Fra 1b (a) har vi $\omega_c = \frac{1}{RC}$

Aktive tap i filteret vil være gitt av spenningen over R.

$$P_R = \frac{V_o^2}{R}$$

Når $\omega = \omega_c$ har vi $V_o = \frac{V_i}{\sqrt{2}}$, og spg. tapet skal begrenses til 2 W , så

$$2 \text{ W} = \frac{V_i^2}{2R}$$

$$\Rightarrow R = \frac{V_i^2}{4}$$

Når $V_i = 10 \text{ V}$ får vi $R = 25 \Omega$

$\omega_c = \frac{1}{RC}$ gir da $C = \frac{1}{R\omega_c}$

$\omega_c = 2\pi f_c$ så vi får

$$C = \frac{1}{2\pi R f_c} = 12,7 \mu\text{F}$$

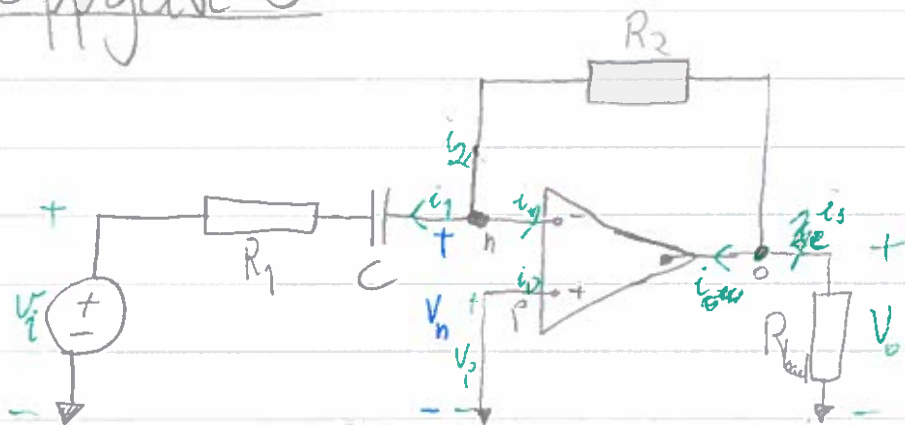
$R = 25 \Omega$ og $C = 12,7 \mu F$ vil oppfylle kriteriene.

Alle frekvenser over $f_c = 500 \text{ Hz}$ vil passere
så båndbredden er uendelig

Tidskonstanten $\tau = 1/\omega_c$ blir 0,31 ms.

Gjerne oppgi et intervall slik som: $[f_c, \infty)$ for å svare på båndbredde
evt. bla to sider frem.

Oppgave 3

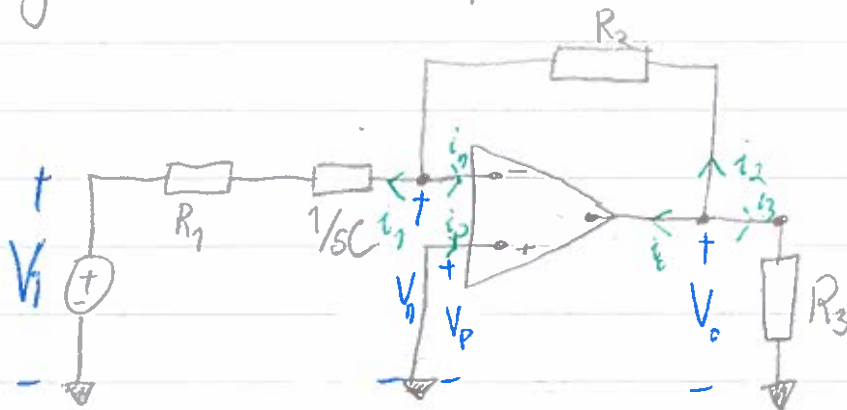


- a) Antar ideell op-amp og tom kondensator ved $t=0$.
 Har da:

$$V_n = V_p \Rightarrow V_n = 0$$

$$i_n = i_p = 0$$

Tegner kretsen i Laplace-planet:



Ser bort ifra lasten og får da

$$i_1 = i_2$$

$$\Leftrightarrow \frac{-V_i}{R_1 + 1/sC} = \frac{V_o}{R_2}$$

$$\Leftrightarrow V_o = -V_i \frac{R_2}{R_1 + 1/sC}$$

$$= -V_i \frac{sR_2C}{sRC + 1}$$

$$\Rightarrow V_o \stackrel{(R_1=R_2)}{=} -V_i \frac{sRC}{sRC + 1}$$

$$\Rightarrow H(s) = \frac{V_o}{V_i} = -\frac{sRC}{sRC + 1}$$

$$= -\frac{s}{s + 1/RC} \quad R$$

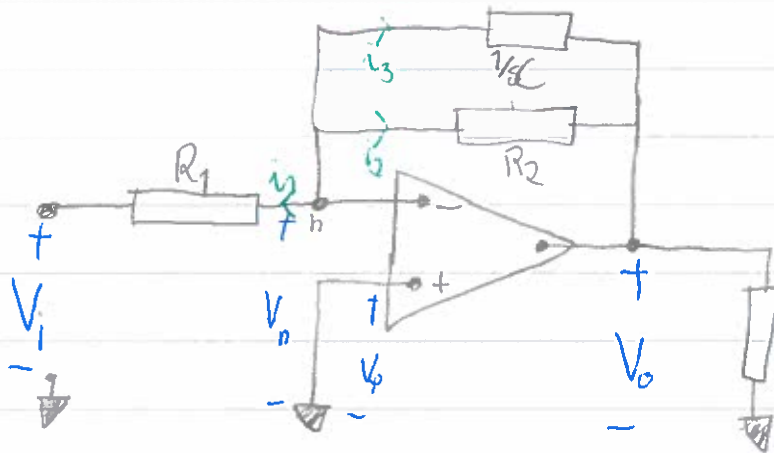
Vi kan lese av transferfunksjonen at $\omega_c = 1/RC$ R
 Alle frekvenser større enn ω_c vil passere så
 igjen har vi uendelig båndbredde.

Tips til notasjon
 for å oppgi båndbredde

$\forall f \in [f_c, \infty)$
 For alle frekvenser som tilhører intervallet fra f_c til ∞

Oppgave 4

Antar at kondensatoren er utladet ved $t=0$ og ideell op-amp. Tegner kretsen i s-domenet.



KCL i(n):

$$i_1 + i_2 + i_3 = 0$$

$$\Leftrightarrow -\frac{V_i}{R_1} - \frac{V_o}{R_2} - \frac{V_o}{1/sC} = 0$$

$$\Leftrightarrow V_o \left(\frac{1}{R_2} + sC \right) = -\frac{V_i}{R_1}$$

$$\Leftrightarrow V_o = -\frac{V_i}{R_1} \cdot \frac{1}{\frac{1}{R_2} + sC}$$

$$= -V_i \cdot \frac{R_2}{R_1} \cdot \frac{1}{1 + sCR_2}$$

R

$$\text{Det gir } H(s) = \frac{V_o}{V_i}$$

$$= - \frac{R_2}{R_1} \cdot \frac{1}{1 + sCR_2}$$

$$= - \frac{1}{R_1 C} \cdot \frac{1}{s + \frac{1}{R_2 C}} \quad R$$

Knekkfrekvensen ω_c leses av $H(s)$ og viser

$$\text{at } \omega_c = \frac{1}{R_2 C} \quad R$$

Alle frekvenser under ω_c passerer så båndbredden er ω_c . R

Oppgave 5

- a) Samme krets som i 3a med $R_1 = R_2$,
Vi fikk da

$$H_{hp}(s) = -\frac{s}{s + 1/R_1}$$

La $\omega_{hp} = 1/R_1$ så får vi

$$H_{hp}(s) = -\frac{s}{s + \omega_{hp}} \quad R$$

- b) Samme som i 4a med $R_1 = R_2$,
Vi fikk da

$$H_{lp}(s) = -\frac{1}{R_2} \cdot \frac{1}{s + 1/R_2}$$

La $\omega_{lp} = \frac{1}{R_2 C_2}$ så får vi

$$H_{lp}(s) = -\frac{\omega_{lp}}{s + \omega_{lp}} \quad R$$

$$c) H_{lp}(s) = \frac{V_o(s)}{V_i(s)}$$

$$V_i \text{ ref at } V_o(s) = H_{lp}(s) \cdot V_m(s)$$

$$\text{og } V_m(s) = H_{hp}(s) \cdot V_i(s) \quad \text{så}$$

det gir

$$V_o(s) = H_{lp}(s) H_{hp}(s) \cdot V_i(s)$$

Dette gir

$$H_{bp}(s) = H_{lp} \cdot H_{hp}$$

$$= \frac{-s}{s + \omega_{hp}} \cdot \frac{-\omega_p}{s + \omega_{lp}}$$

$$= \frac{s \omega_p}{(s + \omega_{hp})(s + \omega_{lp})}$$

R

$$d) R_1 = R_2 = 1000 \Omega, \omega_{lp} = 1000 \text{ rad/s}, \omega_{hp} = 800 \text{ rad/s}$$

$$\omega_{hp} = \frac{1}{R_1 C_1} \Leftrightarrow C_1 = \frac{1}{R_1 \omega_{hp}}$$

$$\omega_{lp} = \frac{1}{R_2 C_2} \Leftrightarrow C_2 = \frac{1}{R_2 \omega_{lp}}$$

$$\text{Dette gir } C_1 = 2 \mu\text{F}$$

$$C_2 = 1 \mu\text{F}$$

R

Highpass-filteret vil lade alle frekvensene over 500 rad/s passere, men når de treffer lowpass-filteret fjernes alle over 1000 rad/s .
Frekvensene som blir igjen er da de mellom 500 og 1000 rad/s . (Altså et båndpassfilter)

Oppgave 6

- a) Transfer går mot 0 når $s \rightarrow \infty$ og 1 når $s \rightarrow 0^+$.
Hvis vi skriver den om litt

$$H(s) = \frac{1/T}{s + 1/T}$$

ser vi at den har samme form som et lowpass-filter, og at $\omega_c = \frac{1}{T}$. **R**

Siden $\omega_c = f_c \cdot 2\pi$ får vi

$$\underline{\underline{f_c = \frac{\omega_c}{2\pi} = \frac{1}{2\pi \cdot T}}} \quad \mathbf{R}$$

- b) Filteret introduserer en tidsforsinkelse inn i systemet slik at regulatoren regulerer med en **R**
forsinket versjon av w_{fitt} .

Hvis tidsforsinkelsen blir for stor vil det være veldig vanskelig å regulere signalet. **se LF for en utdypet forklaring til dette.**

- c) Ønsker å redusere frekvensen: $f_0 = 1000 \text{ Hz}$
med en faktor på 20. (Fra 20% til 1%).

$$\omega_0 = f_0 \cdot 2\pi = 6283 \text{ rad/s}$$

Må finne ω_c slik at

$$|H(j\omega_0)| = \frac{1}{20}$$

$$\Leftrightarrow \frac{\omega_0}{\sqrt{\omega_0^2 + \omega_c^2}} = \frac{1}{20}$$

$$\Leftrightarrow \omega_c^2 = \frac{\omega_0^2}{400} + \frac{\omega_c^2}{100}$$

$$\Leftrightarrow 399\omega_c^2 = \omega_0^2$$

$$\Rightarrow \omega_c = \frac{\omega_0}{\sqrt{399}} \\ = 314,6 \text{ rad/s}$$

$$\Leftrightarrow f_c = 50,0 \text{ Hz}$$

Med cutoff frekvens på $f_c \leq 50 \text{ Hz}$ vil frekvenser høyere enn 1000 Hz kuttes med minst en faktor på 20. Det betyr at støyet på 1000 Hz som før var 20% av signalet nå vil være 1% av signalet.

~~filter~~

Filterparameteren (T) må da være $T = \frac{1}{\omega_c} = 3,18 \cdot 10^{-3} \text{ s/rad}$

d) Vi kan bruke et høyere ordens filter, dvs. seriekoble flere lowpass filtere, siden et slikt oppsett vil ha brattere fall i amplitude rundt cut-off frekvensen.

Et. kunne vi brukt et Butterworth filter som oppnår noe lignende med en helt annen teknikk.

