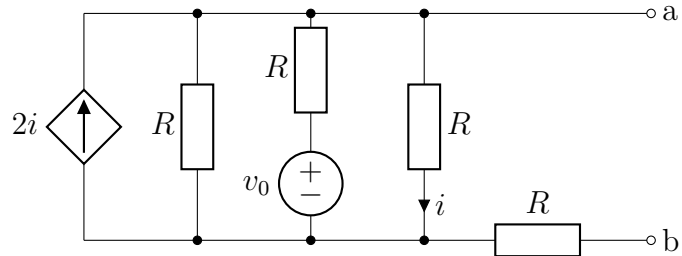


Tentamen i EITF90 Ellära och elektronik, 4/6 2019

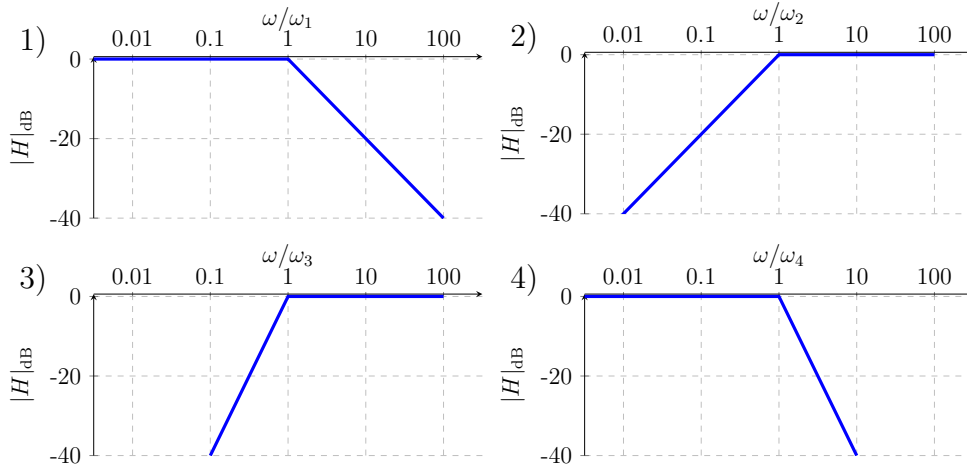
Tillåtna hjälpmedel: Formelsamling i kretsteori. Observera att uppgifterna inte är sorterade i svårighetsordning. Alla lösningar skall ges tydliga motiveringar.

1

Bestäm Thévenin och Norton-ekvivalenterna med avseende på nodparet a–b i kretsen. Spänningen v_0 och resistansen R är givna.



2



Rätlinje approximationen för fyra olika filter med överföringsfunktion $H = V_{ut}/V_{in}$ visas i figur 1,2,3,4. Filterna kan bestå av ett motstånd med resistans $R = 100 \Omega$, en kondensator med kapacitans $C = 10 \mu\text{F}$, och en spole med induktans $L = 0.1 \mu\text{H}$.

Rita figurer för de olika fallen 1,2,3,4 som visar hur de olika filterna kan vara kopplade (ange v_{in} och v_{ut}) och bestäm brytfrekvenserna ω_n , $n = 1, 2, 3, 4$.

Observera att det finns flera olika sätt att realisera filter och att det räcker med ett.

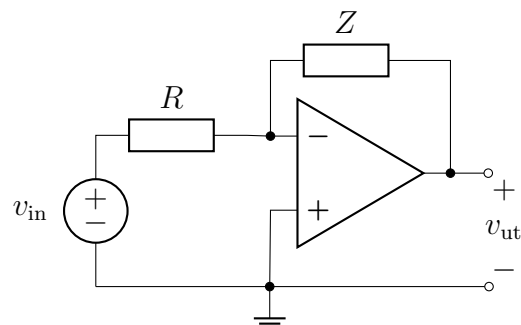
3

Bestäm vilket kretselement som ska ersätta Z och ange dess värde så att utsignalen $v_{ut}(t)$ ges av insignalens

1. derivata $v_{ut} = -\alpha_1 \frac{dv_{in}}{dt}$

2. integral $v_{ut} = -\alpha_2 \int_0^t v_{in}(\tau) d\tau$

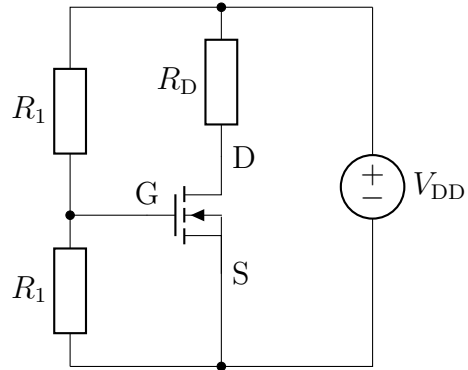
för en känd insignal $v_{in}(t)$ med $v_{in}(t) = 0$ för $t < 0$. Operationsförstärkaren kan anses vara ideal och R , α_1 , α_2 är givna.



4

Tröskelspänningen för NMOS transistorn är V_t och NMOS konstanten K är känd.

- I vilket intervall skall V_{DD} ligga för att transistorn skall vara i det strypta området?
- Låt $V_{DD} = 4V_t$. I vilket intervall skall R_D ligga för att transistorn skall vara i det linjära området?
- Låt $V_{DD} = 4V_t$. I vilket intervall skall R_D ligga för att transistorn skall vara i det mättade området?

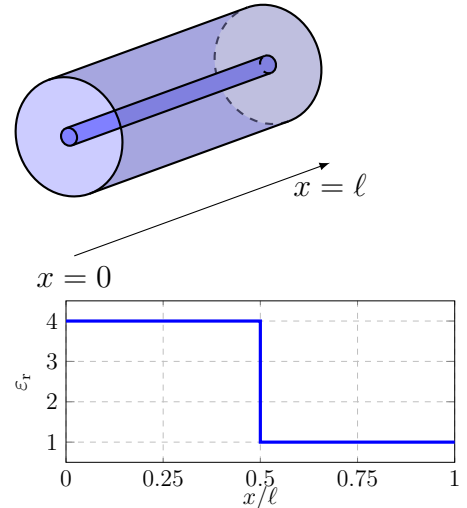


5

En transmissionsledning består av en koaxialkabel med längd ℓ , radie a på innerledaren, radie b på ytterledaren och relativ permittivitet $\epsilon_r(x)$ mellan ledarna.

- Bestäm kapacitansen per längdenhet för en koaxialkabel med relativ permittivitet ϵ_r .
- Bestäm inimpedansen vid $x = 0$ för fallet $\epsilon_r(x) = 4$ för $0 < x \leq \ell/2$, $\epsilon_r(x) = 1$ för $\ell/2 \leq x \leq \ell$ och frirymdsvåglängd $\lambda = 2\ell$.

Inget är inkopplat vid $x = 0$ och $x = \ell$, koaxialkabeln är omsluten av luft ($\epsilon_r = 1$, $\mu = \mu_0$) och materialet mellan ledarna har permeabilitet $\mu = \mu_0$. Uttrycken från formelsamlingen får användas i deluppgift (b) men inte i (a).



6

En motor modelleras med en resistans R i serie med en induktans L . Motorn kopplas till en tidsharmonisk spänningskälla $v_{in}(t) = \text{Re}\{V_{in}e^{j\omega t}\}$ med en ledning vars förluster modelleras med en resistans R_l .

- Bestäm den aktiva effektutvecklingen P_m i motorn.
- Bestäm effektutvecklingen P_l i ledningen.
- Koppla in en kondensator parallellt med motorn så att ledningsförlusterna P_l/P_m minimeras. Bestäm kapacitansen C och ledningsförlusterna P_l/P_m .

Lösningar

1

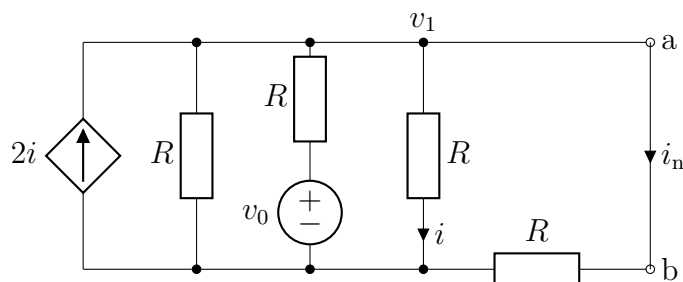
Tomgångsspänningen bestäms med nodanalys ($i = v_t/R$)

$$\frac{-2v_t}{R} + \frac{v_t - 0}{R} + \frac{v_t - v_0}{R} + \frac{v_t - 0}{R} = 0$$

som efter förenkling ger

$$v_t = v_0$$

Kortslutningsströmmen $i_n = v_1/R$ från



Nodanalys

$$\frac{-2v_1}{R} + \frac{v_1 - 0}{R} + \frac{v_1 - v_0}{R} + \frac{v_1 - 0}{R} + \frac{v_1 - 0}{R} = 0$$

som efter förenkling ger

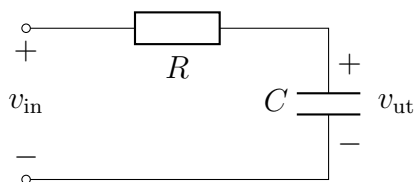
$$2v_1 = v_0 \quad \text{och} \quad i_n = \frac{v_0}{2R}$$

Svar:

$$v_t = v_0, \quad i_n = \frac{v_0}{2R} \quad \text{och} \quad R_t = \frac{v_t}{i_n} = 2R$$

2

1. Figuren visar ett lågpasfilter som till exempel kan realiseras som

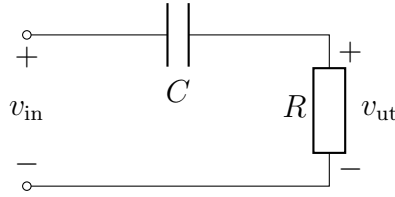


med överföringsfunktion

$$H = \frac{\frac{1}{sC}}{R + \frac{1}{sC}} = \frac{1}{1 + sRC} = \frac{1}{1 + s/\omega_1}$$

med brytfrekvens $\omega_1 = 1/(RC) = 10^3$ rad/s.

2. Figuren visar ett högpasfilter som till exempel kan realiseras genom att byta plats på R och C i det första filtret som

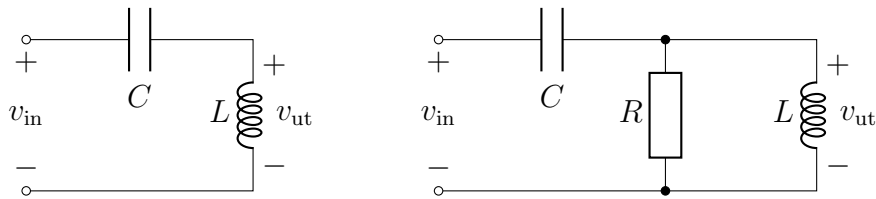


med överföringsfunktion

$$H = \frac{R}{R + \frac{1}{sC}} = \frac{sRC}{1 + sRC} = \frac{s/\omega_2}{1 + s/\omega_2}$$

med brytfrekvens $\omega_2 = 1/(RC) = 10^3$ rad/s.

3. Figuren visar ett högpassfilter som enklast realiseras med en serie LC krets (alternativt med ett C i serie med en parallell RL-krets)



med överföringsfunktioner

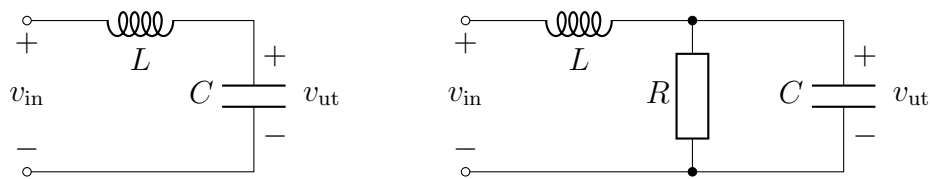
$$H = \frac{sL}{sL + \frac{1}{sC}} = \frac{s^2LC}{1 + s^2LC} = \frac{s^2/\omega_3^2}{1 + s^2/\omega_3^2}$$

och alternativt

$$H = \frac{\frac{sLR}{R+sL}}{\frac{sLR}{R+sL} + \frac{1}{sC}} = \frac{sLR}{\frac{R+sL}{sC} + sLR} = \frac{s^2LC}{1 + sL/R + s^2LC} = \frac{s^2/\omega_3^2}{1 + 2\zeta s/\omega_3 + s^2/\omega_3^2}$$

med brytfrekvens $\omega_3 = \frac{1}{\sqrt{LC}} = 10^6$ rad/s och $\zeta = \frac{L\omega_3}{2R} = 10^{-7} 10^6 10^{-2}/2 = 10^{-3}/2 < 1$.

4. Figuren visar ett lågpassfilter som enklast realiseras med en serie LC krets (eller alternativt ett L i serie med en parallell RC-krets)



med överföringsfunktioner

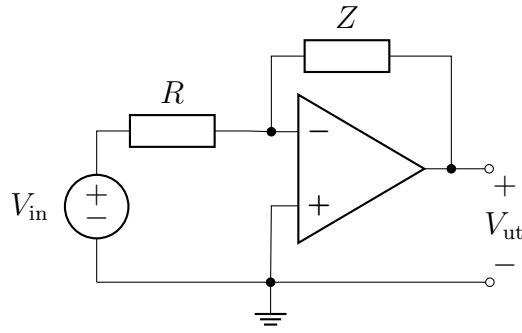
$$H = \frac{\frac{1}{sc}}{\frac{1}{sc} + sL} = \frac{1}{1 + s^2LC} = \frac{1}{1 + s^2/\omega_4^2}$$

och alternativt

$$H = \frac{\frac{1}{sc + \frac{1}{R}}}{\frac{1}{sc + \frac{1}{R}} + sL} = \frac{1}{1 + sL/R + s^2LC} = \frac{1}{1 + 2\zeta s/\omega_4 + s^2/\omega_4^2}$$

med brytfrekvens $\omega_4 = \frac{1}{\sqrt{LC}} = 10^6$ rad/s och $\zeta = \frac{L\omega_4}{2R} = 10^{-7} 10^6 10^{-2}/2 = 10^{-3}/2 < 1$.

3



Inga strömmar och ingen spänning mellan operationsförstärkarens ingångar.

Laplaceformera och nodanalys. Här använder vi att insignalen är noll för negativa tider (enkelsidig Laplaceform).

$$\frac{0 - V_{\text{in}}}{R} + \frac{0 - V_{\text{ut}}}{Z} = 0$$

som ger

$$V_{\text{ut}} = -\frac{Z}{R}V_{\text{in}}$$

och med en invers Laplaceform om $Z = sL$

$$v_{\text{ut}} = -\frac{L}{R} \frac{dv_{\text{in}}}{dt}$$

och med $Z = 1/(sC)$

$$v_{\text{ut}}(t) = -\frac{1}{RC} \int_0^t v_{\text{in}}(t_1) dt_1$$

Svar:

1. En spole med induktans $L = \alpha_1 R$
2. En kondensator med kapacitans $C = 1/(\alpha_2 R)$

4

Spänningsdelning ger

$$v_{\text{GS}} = V_{\text{DD}} \frac{R_1}{R_1 + R_1} = V_{\text{DD}}/2$$

- a) Strypta området om $v_{\text{GS}} < V_t$ och därmed $V_{\text{DD}} < 2V_t$
- b) Linjära området om $v_{\text{GS}} > V_t$ och $v_{\text{GD}} > V_t$. Med $v_{\text{GD}} = V_t$ har vi

$$I_{\text{D}} = \frac{V_{\text{DD}} - v_{\text{GS}} + V_t}{R_{\text{D}}} = \frac{V_{\text{DD}}/2 + V_t}{R_{\text{D}}} = \frac{3V_t}{R_{\text{D}}}$$

och på gränsen mellan linjära och mättade området

$$I_{\text{D}} = K(v_{\text{GS}} - V_t)^2 = K(V_{\text{DD}}/2 - V_t)^2 = KV_t^2$$

som tillsammans ger

$$\frac{3}{R_D} = KV_t$$

Linjära området om $v_{GS} > V_t$ och

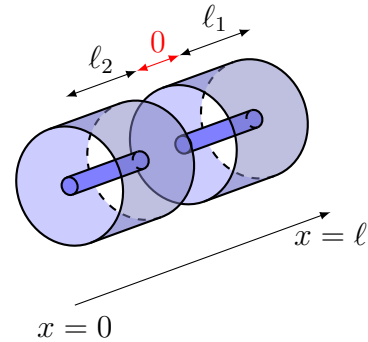
$$R_D > \frac{3}{KV_t}$$

c) Mättade området om $v_{GS} > V_t$ och

$$R_D < \frac{3}{KV_t}$$

5

Transmissionsledningen kan modelleras som två sammansatta koaxialkablar men längd $\ell/2$ och $\ell/2$ med relativ permittivitet ε_{r1} och ε_{r2} .



(a) Dela upp området mellan ledarna i cylindriska skal med infinitesimal tjocklek dr_c . Skalens kapacitans ges av plattkondensatorapproximationen med invers

$$d(C^{-1}) = \frac{dr_c}{\varepsilon_0 \varepsilon_r \ell 2\pi r_c}$$

Skalen är seriekopplade så inversen av den totala kapacitansen ges av integralen

$$C^{-1} = \int d(C^{-1}) = \int_{r_1}^{r_2} \frac{dr_c}{\varepsilon_0 \varepsilon_r \ell 2\pi r_c} = \frac{1}{\varepsilon_0 \varepsilon_r \ell 2\pi} [\ln r_c]_{r_1}^{r_2} = \frac{1}{\varepsilon_0 \varepsilon_r \ell 2\pi} \ln(r_2/r_1)$$

Kapacitans per längdenhet

$$\frac{C}{\ell} = \frac{\varepsilon_0 \varepsilon_r 2\pi}{\ln(b/a)}$$

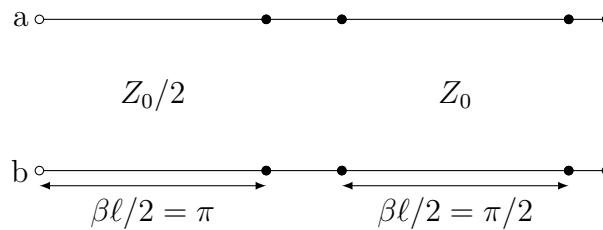
(b) Den karakteristiska impedansen för en koaxialkabel ges av (formelsamling, L är induktans per längdenhet och C är kapacitans per längdenhet)

$$Z_{\text{koax}} = \sqrt{\frac{L}{C}} = \sqrt{\frac{\mu \ln(b/a)}{\varepsilon 2\pi}} = \sqrt{\frac{\mu_0 \ln(b/a)}{\varepsilon_0 \sqrt{\varepsilon_r} 2\pi}} = \frac{Z_0}{\sqrt{\varepsilon_r}}$$

där Z_0 betecknar den karakteristiska impedansen för fallet med luft. Vågtalet ges av (formelsamling) $\beta = \omega \sqrt{LC} = \omega \sqrt{\varepsilon_0 \mu_0} \sqrt{\varepsilon_r} = \sqrt{\varepsilon_r} \omega / c_0 = \sqrt{\varepsilon_r} 2\pi / \lambda$, där λ är frirymdsvåglängden (våglängden i vakuum). Vi har därmed

$$Z_{\text{koax}} = \begin{cases} Z_0/2 & 0 \leq x \leq \ell/2 \\ Z_0 & \ell/2 \leq x \leq \ell \end{cases} \quad \beta = \begin{cases} 4\pi/\lambda & 0 \leq x \leq \ell/2 \\ 2\pi/\lambda & \ell/2 \leq x \leq \ell \end{cases}$$

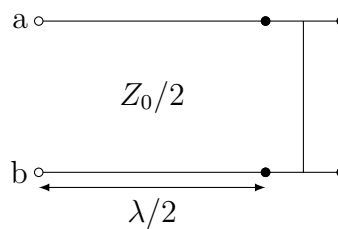
Med $\lambda = 2\ell \Rightarrow \ell/2 = \lambda/4$ beskrivs då transmissionsledningen av



där lasten $Z_L = \infty$ (öppen avslutning) används längst ut till höger.
 Inimpedansen ges nu först av en kvartsvågstransformator ($\beta\ell/2 = \pi/2$)

$$Z_{\text{in}} = \frac{Z_0^2}{Z_L} = 0$$

vilket förenklar problemet till



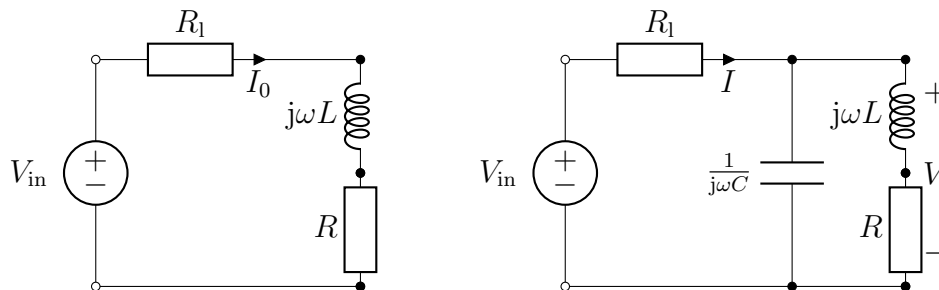
och från formelsamlingen med $Z_L = 0$ och $\beta\ell/2 = \pi$

$$Z_{\text{ab}} = \frac{Z_0 j \sin(\pi)}{2 \cos(\pi)} = 0$$

Svar:

1. $\frac{C}{\ell} = \frac{\varepsilon_0 2\pi}{\ln(b/a)}$
2. $Z_{\text{ab}} = 0$

6



En motor modelleras med en resistans R i serie med en induktans L . Motorn kopplas till en tidsharmonisk spänning $v_{\text{in}}(t) = \text{Re}\{V_{\text{in}}e^{j\omega t}\}$ med en ledning med förluster modellerade genom en resistans R_1 .

Transformera till frekvensplanet.

- (a) Bestäm den aktiva effektutvecklingen P_m i motorn.

Strömmen ges av

$$I_0 = \frac{V_{\text{in}}}{R_1 + R + j\omega L}$$

och den effektiva effektutvecklingen i motorn

$$P_m = \frac{R|I_0|^2}{2} = \frac{R|V_{\text{in}}|^2}{2((R_1 + R)^2 + (\omega L)^2)}$$

- (b) Bestäm effektutvecklingen P_1 i ledningen.

$$P_1 = \frac{R_1|I_0|^2}{2} = \frac{R_1|V_{\text{in}}|^2}{2((R_1 + R)^2 + (\omega L)^2)}$$

och därmed

$$\frac{P_1}{P_m} = \frac{R_1}{R}$$

- (c) Koppa in en kondensator med kapacitans C parallellt med motorn för att eliminera den reaktiva effektutvecklingen i motorn och därmed strömmen i ledningen. Den komplexa effektutvecklingen i motorn ges av

$$S_m = \frac{1}{2} \frac{|V|^2}{R - j\omega L} = \frac{R + j\omega L}{2(\omega^2 L^2 + R^2)} |V|^2 = P_m + jQ_m$$

och den reaktiva effektutvecklingen i kondensatorn

$$Q_C = \frac{-|V|^2 \omega C}{2}$$

där V betecknar spänningen över motorn. Bestäm kapacitansen från $Q = Q_C + Q_m = 0$ som ger

$$C = \frac{L}{\omega^2 L^2 + R^2}$$

Impedansen för kapacitansen och motorn är (kan också använda den aktiva effektutvecklingen i motorn)

$$Z = \frac{1}{j\omega C + \frac{1}{R + j\omega L}} = \frac{\omega^2 L^2 + R^2}{j\omega L + R - j\omega L} = \frac{\omega^2 L^2 + R^2}{R}$$

Ledningsförlusterna normaliserat med effektutvecklingen i motorn

$$\frac{P_1}{P_m} = \frac{R_1|I|^2}{\text{Re}\{Z\}|I|^2} = \frac{R_1 R}{\omega^2 L^2 + R^2} = \frac{R_1/R}{\omega^2 L^2/R^2 + 1} \leq \frac{R_1}{R}$$

Alternativ lösning: Använd strömmen istället för spänningen $P_1 = \frac{R_1|I|^2}{2}$ och

$$\begin{aligned} P_m &= \frac{|I|^2 R}{2|j\omega C(R + j(\omega L - 1/(\omega C)))|^2} = \frac{|I|^2 R}{2\omega^2 C^2 (R^2 + (\omega L - 1/(\omega C))^2)} \\ &= \frac{|I|^2 R}{2(R^2 \omega^2 C^2 + (\omega^2 LC - 1)^2)} \end{aligned}$$

Minimera nämnaren som funktion av C

$$R^2\omega^2 2C + 2\omega^2 L(\omega^2 LC - 1) = 0 \quad \text{och} \quad R^2C + L(\omega^2 LC - 1) = 0$$

som ger

$$C(R^2 + L^2\omega^2) = L \quad \text{och} \quad C = \frac{L}{R^2 + L^2\omega^2}$$

Ledningsförlusterna ges av

$$\begin{aligned} P_m &= \frac{|I|^2 R}{2(R^2\omega^2 C^2 + (\omega^2 LC - 1)^2)} = \frac{|I|^2 R}{2(R^2\omega^2 C^2 + R^4 C^2 / L^2)} \\ &= \frac{|I|^2 L^2}{2C^2 R(\omega^2 L^2 + R^2)} = \frac{|I|^2(\omega^2 L^2 + R^2)}{2R} \end{aligned}$$

och

$$\frac{P_1}{P_m} = \frac{RR_1}{\omega^2 L^2 + R^2} = \frac{R_1/R}{\omega^2 L^2/R^2 + 1}$$