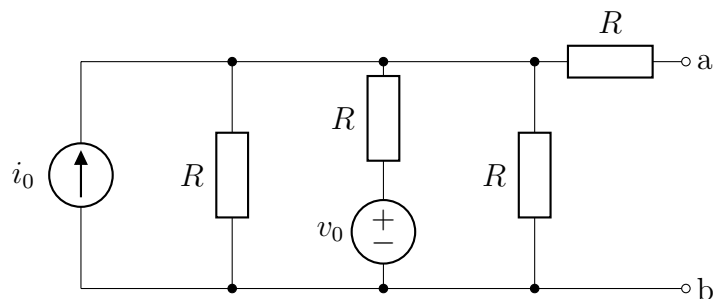


Tentamen i ETE115 Ellära och elektronik, 4/6 2015

Tillåtna hjälpmedel: Formelsamling i kretsteori.

Observera att uppgifterna inte är sorterade i svårighetsordning. Alla lösningar skall ges tydliga motiveringar.

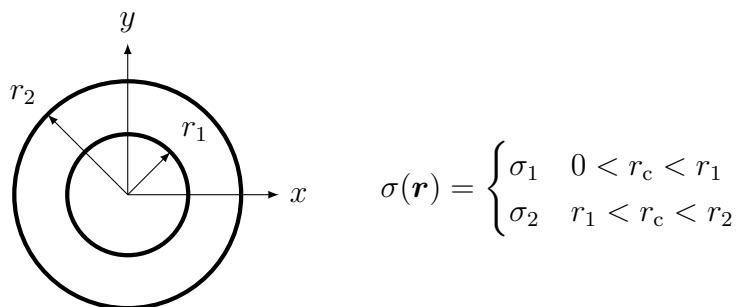
1



Beräkna Théveninekvivalenten med avseende på nodparet a–b.

2

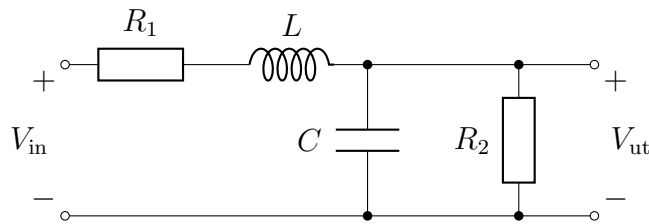
En ledningstråd med längd ℓ består av två material med ledningsförmågor σ_1 och σ_2 . Tvärsnittsgeometrin är enligt nedan (där cylinderradien är $r_c = \sqrt{x^2 + y^2}$):



a) I denna deluppgift metalliseras tråden vid ytorna $z = 0$ och $z = \ell$, och en spänning kopplas mellan dessa ytor. Beräkna resistans per längdenhet, R/ℓ .

b) I denna deluppgift låter vi i stället ytorna $r_c = r_1$ och $r_c = r_2$ metalliseras för $0 < z < \ell$, och en spänning kopplas mellan dessa ytor. Beräkna konduktans per längdenhet, $G/\ell = 1/(R\ell)$.

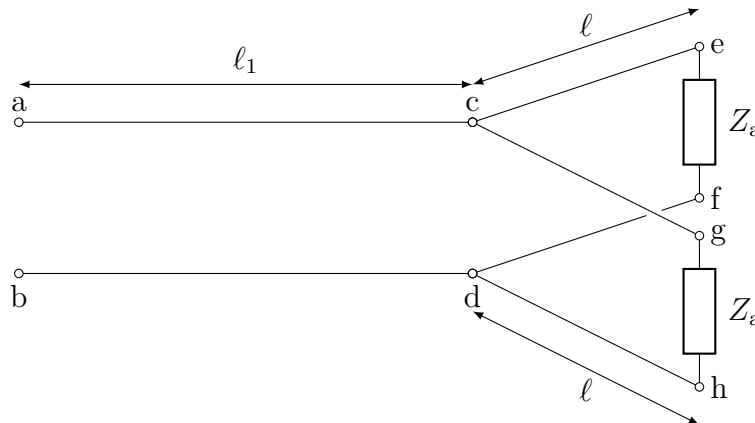
3



- Beräkna överföringsfunktionen $H = V_{\text{ut}}/V_{\text{in}}$ för ovanstående krets.
- Vad är $H(\omega)$ då vinkelfrekvensen $\omega \rightarrow 0$ respektive $\omega \rightarrow \infty$?
- Hur många dB minskar $|H(\omega)|$ med då ω ökar med en faktor 10 i parameterområdet $R_1 \ll j\omega L$, $R_2 \gg 1/(j\omega C)$ och $\omega \gg 1/\sqrt{LC}$? Dvs, vad är $|H(10\omega)/H(\omega)|_{\text{dB}}$ under dessa förutsättningar?

4

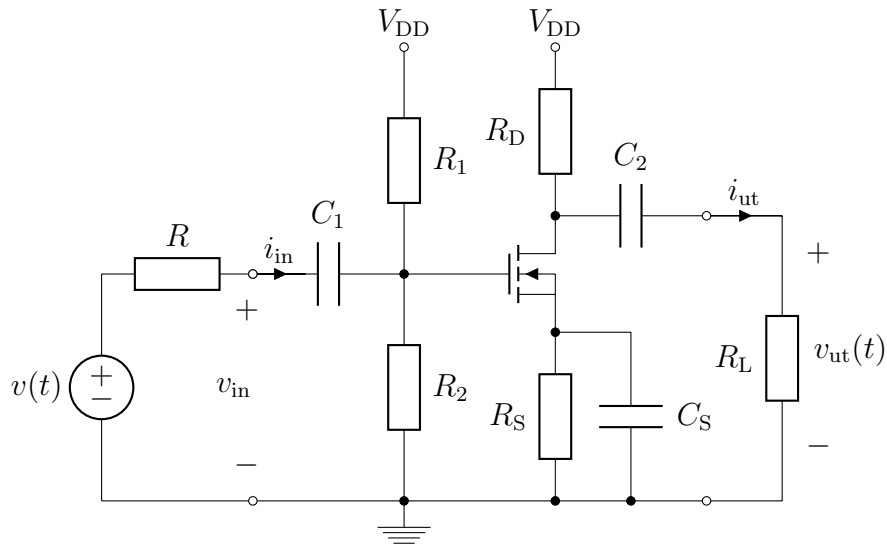
Du vill koppla in två antenner till samma transmissionsledning. Antennerna är identiska och kan modelleras med impedans $Z_a = Z_0$. För att säkerställa att även de parallellkopplade antennerna har impedans $Z_{\text{ab}} = Z_0$, kan nedanstående krets användas.



Transmissionsledningarna mellan cd–ef och cd–gh är identiska och har längd ℓ , karakteristisk impedans Z_0 och vågtal $\beta = 2\pi/\lambda$, där λ är våglängden på ledningen. Transmissionsledningen mellan ab–cd har längd $\ell_1 = \lambda_1/4$, karakteristisk impedans Z_1 och vågtal $\beta_1 = 2\pi/\lambda_1$.

- Vilken ekvivalent impedans ses vid nodparet cd betraktat från ledningen mellan ab–cd?
- Hur ska Z_1 väljas för att impedansen vid nodparet ab ska bli Z_0 ?

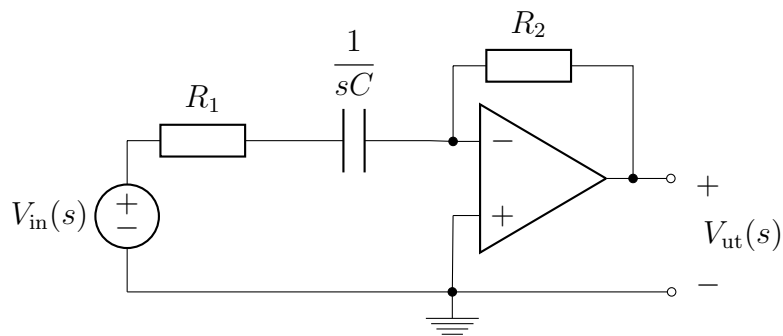
5



Kapacitanserna i figuren är att betrakta som kopplingskapacitanser, som används för att ge olika nätverk för arbetspunkten och för småsignalen.

- Rita schema för likspänningarna som sätter arbetspunkten för transistorn. Antag att du har en given ström-spänning-karakteristik $i_D(v_{DS})$ för transistorn (i form av ett diagram eller en ekvation); beskriv hur du kan bestämma arbetspunkten (I_{DQ}, V_{DSQ}).
- Rita småsignalschema för kretsen, och bestäm förstärkningen v_{ut}/v_{in} .

6

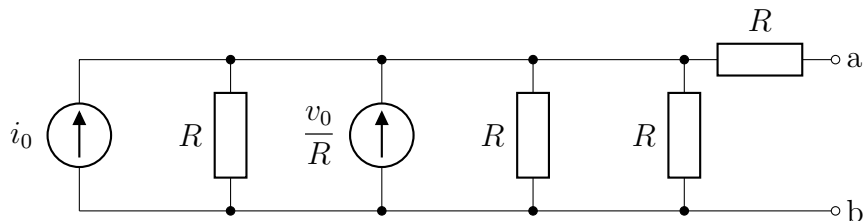


- Beräkna $V_{ut}(s)/V_{in}(s)$.
- Vad blir $v_{ut}(t)$ då $v_{in}(t) = V_0 e^{-at} u(t)$? Här betecknar $u(t)$ enhetssteget, dvs $u(t) = 0$ för $t < 0$ och $u(t) = 1$ för $t > 0$.

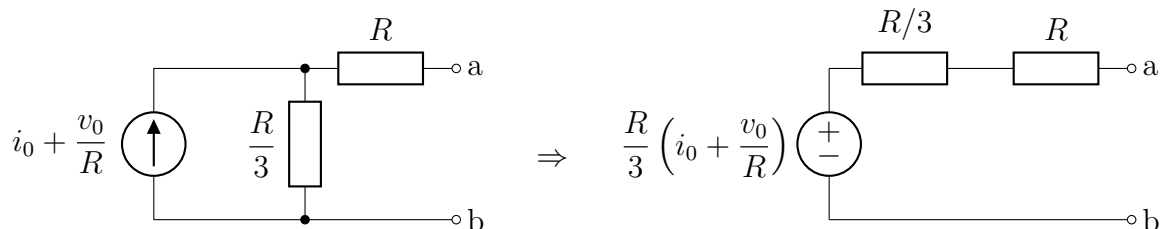
Lösningar

1

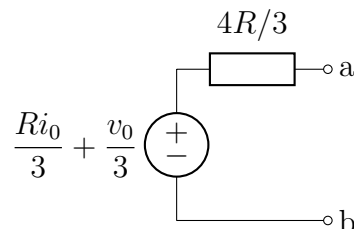
Vi löser problemet med successiva omvandlingar mellan Thévenin- och Nortonekvivalanter. Omvandla först grenen med spänningskälla och resistans i serie till en Nortonekvivalent:



Förenkla parallellkopplingarna och omvandla till Théveninekvivalent:



Slutligen får vi



2

a) Symmetri ger att elektriska fältet är i cylinderaxelns riktning vinkelrätt mot tvärsnittsytan i xy -planet, $\mathbf{E} = E_0 \mathbf{e}_z$. Detta leder till att den totala resistansen svarar mot en parallellkoppling av två resistanser som ges av formeln för en rak ledare,

$$R_{1,2} = \frac{\ell}{\sigma_{1,2} A_{1,2}}, \quad A_1 = \pi r_1^2, \quad A_2 = \pi(r_2^2 - r_1^2)$$

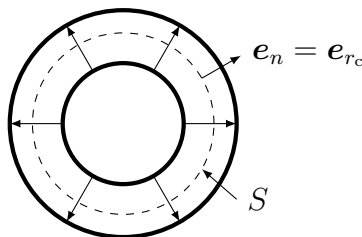
Vi får därmed

$$R = \frac{1}{\frac{1}{R_1} + \frac{1}{R_2}} = \frac{1}{\frac{\sigma_1 A_1}{\ell} + \frac{\sigma_2 A_2}{\ell}} = \frac{\ell}{\sigma_1 \pi r_1^2 + \sigma_2 \pi (r_2^2 - r_1^2)}$$

och resistans per längdenhet blir

$$\frac{R}{\ell} = \frac{1/\pi}{\sigma_1 r_1^2 + \sigma_2 (r_2^2 - r_1^2)}$$

b) Med anslutningar mellan $r_c = r_1$ och $r_c = r_2$ ger symmetri att $\mathbf{E} = E(r_c)\mathbf{e}_{r_c}$ i området $r_1 < r_c < r_2$.



Med total ström I från innerledare till ytterledare får vi

$$I = \int_S \mathbf{J} \cdot \mathbf{e}_n \, dS = \int_{r_c=\text{konstant}} \sigma(r_c)E(r_c)\mathbf{e}_{r_c} \cdot \mathbf{e}_{r_c} \, dS = \sigma_2 E(r_c)2\pi r_c \ell$$

då $r_1 < r_c < r_2$. Detta ger $E(r_c) = I/(\sigma_2 2\pi r_c \ell)$, och spänningen blir

$$\begin{aligned} v_1 - v_2 &= \int_{r_c=r_1}^{r_2} \mathbf{E} \cdot d\mathbf{r} = \int_{r_c=r_1}^{r_2} \frac{I}{\sigma_2 2\pi r_c \ell} \mathbf{e}_{r_c} \cdot \mathbf{e}_{r_c} \, dr_c = \frac{I}{\sigma_2 2\pi \ell} \int_{r_c=r_1}^{r_2} \frac{dr_c}{r_c} = \frac{I}{\sigma_2 2\pi \ell} [\ln r_c]_{r_1}^{r_2} \\ &= \frac{I}{\sigma_2 2\pi \ell} \ln \frac{r_2}{r_1} \end{aligned}$$

Konduktansen per längdenhet blir

$$\frac{G}{\ell} = \frac{1}{R\ell} = \frac{I}{(v_1 - v_2)\ell} = \frac{\sigma_2 2\pi}{\ln \frac{r_2}{r_1}}$$

3

a) Överföringsfunktionen fås genom spänningsdelning. Vi beräknar först impedansen för parallellkopplingen

$$Z_{C\parallel R_2} = \frac{1}{j\omega C + \frac{1}{R_2}} = \frac{R_2}{1 + j\omega R_2 C}$$

Utspänningen fås sedan genom spänningsdelning:

$$V_{\text{ut}} = \frac{Z_{C\parallel R_2}}{Z_{C\parallel R_2} + R_1 + j\omega L} = \frac{\frac{R_2}{1+j\omega R_2 C}}{\frac{R_2}{1+j\omega R_2 C} + R_1 + j\omega L} V_{\text{in}} = \frac{1}{1 + \frac{R_1 + j\omega L}{R_2}(1 + j\omega R_2 C)} V_{\text{in}}$$

Överföringsfunktionen är

$$H = \frac{V_{\text{ut}}}{V_{\text{in}}} = \frac{1}{1 + \frac{R_1}{R_2}(1 + j\omega L/R_1)(1 + j\omega R_2 C)}$$

b) Gränsvärdena för överföringsfunktionen för små och stora frekvenser är

$$H(\omega) \rightarrow \begin{cases} \frac{1}{1+R_1/R_2} & \omega \rightarrow 0 \\ -\frac{1}{\omega^2 LC} \rightarrow 0 & \omega \rightarrow \infty \end{cases}$$

c) Med antagandena $R_1 \ll j\omega L$ och $R_2 \gg 1/(j\omega C)$ får vi

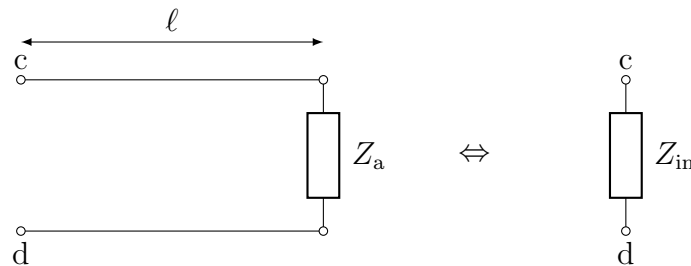
$$H(\omega) = \frac{1}{1 + \frac{R_1}{R_2}(1 + j\omega L/R_1)(1 + j\omega R_2 C)} \approx \frac{1}{1 + \frac{R_1}{R_2}j\omega L \frac{1}{R_1}j\omega R_2 C} = \frac{1}{1 - \omega^2 LC}$$

Då $\omega \gg 1/\sqrt{LC}$ får vi $H(\omega) = -1/(\omega^2 LC)$, och $|H(10\omega)/H(\omega)| = \frac{1}{100}$, dvs ett avtagande med $20 \log_{10}(1/100) = -40$ dB.

Svar: $|H(\omega)|$ avtar med -40 dB per dekad i ω .

4

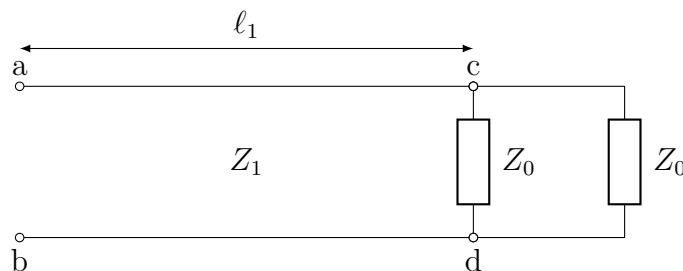
a) Vi studerar först den ekvivalenta impedansen för en av antenngrenarna:



där formelsamlingen ger att

$$Z_{in} = Z_0 \frac{1 + \Gamma e^{-2j\beta\ell}}{1 - \Gamma e^{-2j\beta\ell}}, \quad \Gamma = \frac{Z_a - Z_0}{Z_a + Z_0}$$

Med $Z_a = Z_0$ har vi reflektionsfaktor $\Gamma = 0$ och $Z_{in} = Z_0$ oavsett ℓ . Vi kan då ersätta det ursprungliga schemat med nedanstående:



De två parallellkopplade impedanserna till höger ger $Z_{ekv} = Z_0/2$.

Svar: Den ekvivalenta impedansen vid cd är $Z_0/2$.

b) Reflektionskoefficienten vid cd är

$$\Gamma_{cd} = \frac{Z_0/2 - Z_1}{Z_0/2 + Z_1}$$

Med $\ell_1 = \lambda_1/4$ och $\beta_1 = 2\pi/\ell_1$ får vi $e^{-2j\beta_1\ell_1} = e^{-j\pi} = -1$, och

$$Z_{ab} = Z_1 \frac{1 + \Gamma_{cd} e^{-2j\beta_1\ell_1}}{1 - \Gamma_{cd} e^{-2j\beta_1\ell_1}} = Z_1 \frac{1 - \frac{Z_0/2 - Z_1}{Z_0/2 + Z_1}}{1 + \frac{Z_0/2 - Z_1}{Z_0/2 + Z_1}} = Z_1 \frac{2Z_1}{2Z_0/2} = \frac{Z_1^2}{Z_0/2}$$

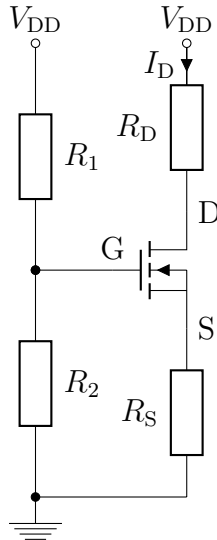
Om vi önskar $Z_{ab} = Z_0$ får vi

$$Z_1 = \sqrt{\frac{Z_0^2}{2}} = \frac{Z_0}{\sqrt{2}}$$

Svar: $Z_1 = Z_0/\sqrt{2}$.

5

a) Ersätt kapacitanserna med avbrott.

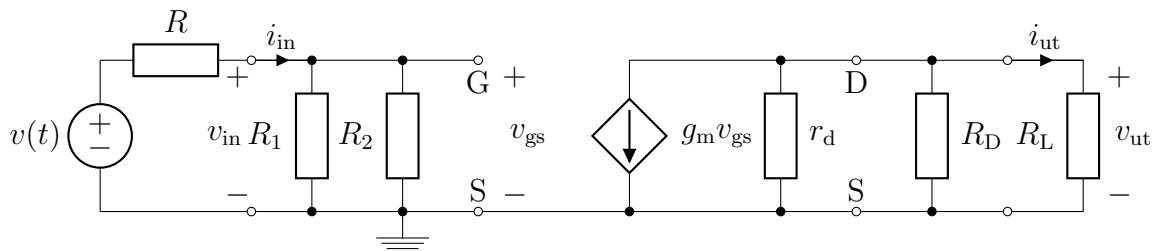


KVL ger $V_{DD} - R_D I_D - V_{DS} - R_S I_D = 0$, vilket medför arbetslinjen

$$V_{DS} + (R_D + R_S)I_D = V_{DD}$$

Tillsammans med komponentkaraktistiken $i_D(v_{DS})$ ger detta två samband som kan användas för att beräkna arbetspunkten (I_{DQ}, V_{DSQ}), antingen grafiskt (skärningspunkten mellan arbetslinjen och karakteristiken i ett diagram med i_D och v_{DS} längs axlarna) eller med formler, beroende på hur $i_D(v_{DS})$ är given.

b) Småsignalschemat fås genom att ersätta kapacitanserna med kortslutningar och matningsspänningen med signaljord.

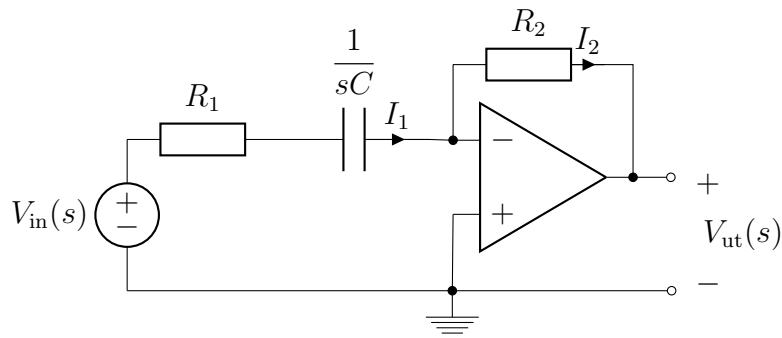


Utspänningen ges av

$$v_{ut} = -\frac{1}{\frac{1}{r_d} + \frac{1}{R_D} + \frac{1}{R_L}} g_m v_{gs} = -\frac{1}{\frac{1}{r_d} + \frac{1}{R_D} + \frac{1}{R_L}} g_m v_{in}$$

Svar: $v_{ut}/v_{in} = -\frac{g_m}{\frac{1}{r_d} + \frac{1}{R_D} + \frac{1}{R_L}}$.

6



a) Negativ återkoppling ger att potentialen vid minus-ingången är noll. Utspänningen är $V_{ut} = -R_2 I_2$, där $I_2 = I_1$ eftersom ingen ström går in i OP:ns negativa ingång. Strömmen I_1 ges av $I_1 = V_{in}/(R_1 + 1/(sC))$, och vi får

$$V_{ut}(s) = -\frac{R_2}{R_1 + 1/(sC)} V_{in}(s) = -\frac{sR_2C}{1 + sR_1C} V_{in}(s) \Rightarrow \frac{V_{ut}(s)}{V_{in}(s)} = -\frac{sR_2C}{1 + sR_1C}$$

b) Från formelsamlingen finner vi att $v_{in}(t) = V_0 e^{-at} u(t)$ svarar mot $V_{in}(s) = V_0/(s+a)$, och vi får

$$V_{ut}(s) = -\frac{sR_2C}{1 + sR_1C} \frac{V_0}{s+a} = -\frac{V_0 R_2}{R_1} \frac{s}{(s + \frac{1}{R_1 C})(s+a)}$$

Vi identifierar $1/(R_1 C) = b$ och använder formelsamlingen för att finna

$$\begin{aligned} v_{ut}(t) &= -\frac{V_0 R_2}{R_1} \frac{ae^{-at} - be^{-bt}}{a-b} u(t) = -\frac{V_0 R_2}{R_1} \frac{ae^{-at} - \frac{1}{R_1 C} e^{-t/(R_1 C)}}{a - 1/(R_1 C)} u(t) \\ &= \frac{V_0 R_2 C a}{1 - R_1 C a} \left(e^{-at} - \frac{1}{R_1 C a} e^{-t/(R_1 C)} \right) u(t) \end{aligned}$$