

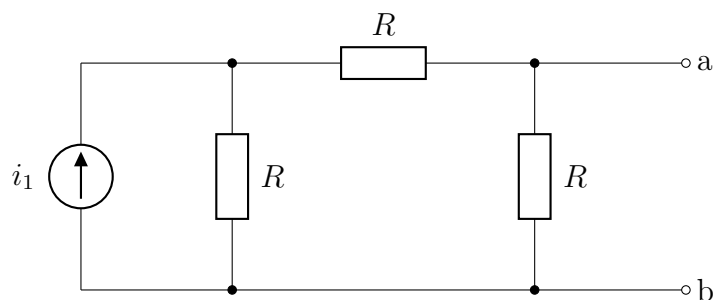
Tentamen i ETE115 Ellära och elektronik, 26/8 2013

Tillåtna hjälpmedel: Formelsamling i kretsteori.

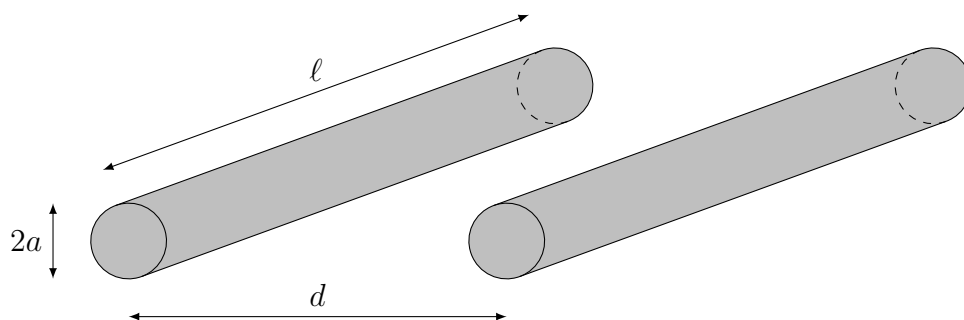
Observera att uppgifterna inte är sorterade i svårighetsordning. Alla lösningar skall ges tydliga motiveringar.

1

Bestäm Thévenin-ekvivalenten med avseende på nodparet a–b i nedanstående krets. Storheterna i_1 och R kan betraktas som kända.



2



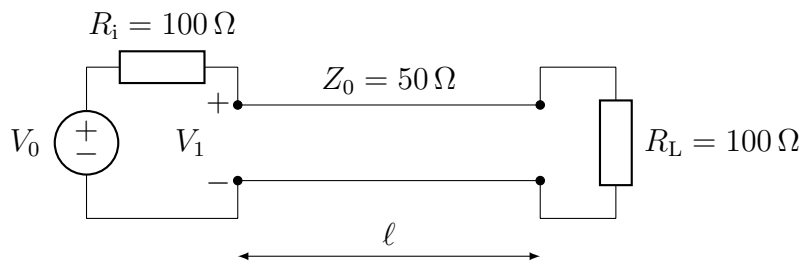
Betrakta två långa, raka, parallella metalltrådar enligt figur. Trådarna har radie a och avstånd d mellan sina respektive centrumpunkter, där det gäller att $a \ll d$. Antag att det elektriska fältet från respektive tråd kan modelleras som det fält som orsakas av en laddning per längdenhet $q/l = \rho_\ell$ i centrum av tråden, dvs $\mathbf{E} = \frac{\rho_\ell}{\epsilon_0 2\pi r_c} \mathbf{e}_{r_c}$, där r_c är avståndet från cylinderaxeln. Beräkna kapacitansen per längdenhet mellan trådarna med hjälp av den givna fältfördelningen och definitionen av kapacitans.

3

Konstruera ett lågpasfilter med brytvinkelfrekvensen $\omega_0 = 10^7$ rad/s under följande förutsättningar:

- Du har tillgång till en kondensator med kapacitansen 100 pF ($= 10^{-10} \text{ F}$) och ett ställbart motstånd som kan ställas in i intervallet $1 \Omega - 100 \text{ k}\Omega$. Ange vilket värde du använder. Rita kretsschema där in- och utporten är tydligt markerade.
- Du har tillgång till en spole med induktans $10 \mu\text{H}$ och ett ställbart motstånd som kan ställas in i intervallet $1 \Omega - 100 \text{ k}\Omega$. Ange vilket värde du använder. Rita kretsschema där in- och utporten är tydligt markerade.
- Antag att du trots att spolen är en ideal induktans utan resistans när du konstruerade filtret i b). När du mäter på filtret visar det sig att för frekvenser betydligt under brytfrekvensen blir det en dämpning $|H| = \frac{|V_{\text{ut}}|}{|V_{\text{in}}|} = 0.9$ av utsignalen. Vilken resistans har spolen?

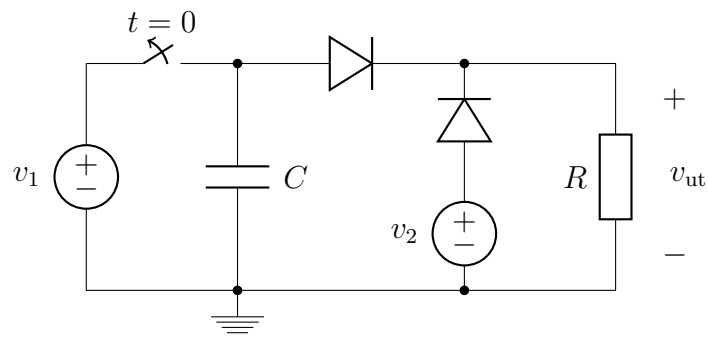
4



En tidsharmonisk spänningskälla med komplex amplitud V_0 och inre resistans 100Ω kopplas in till en förlustfri transmissionsledning med karakteristisk impedans $Z_0 = 50 \Omega$ och längd ℓ . Ledningen avslutas med en resistans 100Ω . Vid vinkelfrekvensen ω är våglängden längs transmissionsledningen λ , vilket ger vågtalet $\beta = 2\pi/\lambda$. Bestäm den komplexa amplituden V_1 vid ingången på ledningen för följande fall:

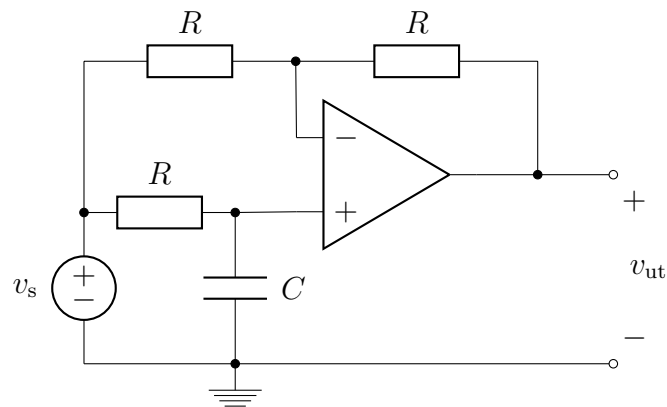
- $\ell = 0 \text{ m}$
- $\ell = \lambda/4$
- $\ell = \lambda/2$

5



Bestäm spänningen $v_{\text{ut}}(t)$ för $t > 0$. Strömbrytaren öppnas vid tiden $t = 0$. Likspänningarna $v_1 > v_2$, resistansen R och kapacitansen C är givna. Dioderna kan anses vara ideala.

6

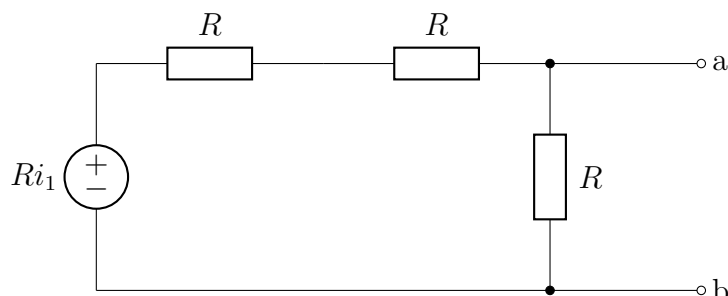


Bestäm överföringsfunktionen $H(s) = V_{\text{ut}}(s)/V_s(s)$ och bestäm dess amplitud och fas för $s = j\omega$. Här betecknar $V_{\text{ut}}(s)$ och $V_s(s)$ Laplacetransformen av $v_{\text{ut}}(t)$ och $v_s(t)$, där det gäller att $v_s(t) = 0$ för $t < 0$. Operationsförstärkaren kan anses vara ideal.

Lösningar

1

Vi gör först en källtransformering av den vänstra delen av kretsen till en Thévenin-ekvivalent:



Tomgångsspänningen (Thévenin-spänningen) ges nu av spänningsdelning

$$v_{\text{th}} = \frac{R}{R + 2R} Ri_1 = \frac{1}{3} Ri_1$$

och den inre resistansen (Thévenin-resistansen) av en parallellkoppling mellan R och $2R$:

$$R_{\text{th}} = \frac{R \cdot 2R}{R + 2R} = \frac{2}{3} R$$

Svar: Thévenin-ekvivalenten ges av en spänningskälla $v_{\text{th}} = \frac{1}{3} Ri_1$ i serie med resistansen $R_{\text{th}} = \frac{2}{3} R$.

2

Placera laddningen $+\rho_\ell$ på den vänstra ledaren och $-\rho_\ell$ på den högra, och låt den vänstra ledarens centrum ligga i $x = 0$ och den högra i $x = d$. För att beräkna spänningen mellan ledarna integrerar vi det elektriska fältet på en förbindelselinje mellan ledarna, med start och stopp på respektive ledaryta:

$$\begin{aligned} v_{\text{vänster}} - v_{\text{höger}} &= \int_{x=a}^{d-a} \mathbf{E} \cdot d\mathbf{r} = \int_a^{d-a} \underbrace{\left[\frac{\rho_\ell}{\epsilon_0 2\pi x} \mathbf{e}_x + \frac{-\rho_\ell}{\epsilon_0 2\pi (d-x)} (-\mathbf{e}_x) \right]}_{=\mathbf{E}} \cdot \underbrace{\mathbf{e}_x dx}_{=d\mathbf{r}} \\ &= \frac{\rho_\ell}{\epsilon_0 2\pi} \int_a^{d-a} \left(\frac{1}{x} + \frac{1}{d-x} \right) dx = \frac{\rho_\ell}{\epsilon_0 2\pi} [\ln x - \ln(d-x)]_a^{d-a} = \frac{\rho_\ell}{\epsilon_0 2\pi} 2 \ln \left(\frac{d-a}{a} \right) \end{aligned}$$

Vi får då kapacitansen per längdenhet till

$$\frac{C}{\ell} = \frac{\rho_\ell}{v_{\text{vänster}} - v_{\text{höger}}} = \frac{\epsilon_0 \pi}{\ln \left(\frac{d-a}{a} \right)} \approx \frac{\epsilon_0 \pi}{\ln(d/a)}$$

3

I samtliga fall kopplas komponenterna i serie, där insignalen kopplas in över hela seriekopplingen och utsignalen tas som delspänningen över en av komponenterna.

- Ta ut signalen över kondensatorn. Brytvinkelfrekvensen är $\omega_0 = \frac{1}{RC}$. Resistansen ges av $R = \frac{1}{\omega_0 C} = 1 \text{ k}\Omega$.
- Ta ut signalen över resistansen. Brytvinkelfrekvensen är $\omega_0 = \frac{R}{L}$. Resistansen ges av $R = \omega_0 L = 100 \Omega$.
- Låt spolens resistans vara R_L . Denna ligger i serie med induktansen. Vid låga frekvenser kan induktansen försummas. Spänningsdelning ger då

$$|H| = \frac{R_b}{R_b + R_L}$$

där R_b är resistansen i uppgift b). Detta ger

Svar:

$$R_L = \frac{R_b - |H|R_b}{|H|} = \frac{1}{9}R_b = \frac{100}{9} \Omega$$

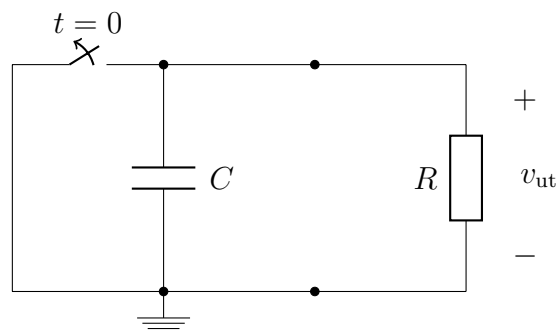
4

En transmissionsledning med karakteristisk impedans Z_0 , vågtal $\beta = 2\pi/\lambda$ och längd ℓ , belastad med en impedans Z_L i ena änden, har en inimpedans

$$Z_{\text{in}} = Z_0 \frac{Z_L \cos(\beta\ell) + jZ_0 \sin(\beta\ell)}{Z_0 \cos(\beta\ell) + jZ_L \sin(\beta\ell)}$$

- Vid $\ell = 0$ är $\beta\ell = 0$ och $Z_{\text{in}} = 100 \Omega$. Spänningsdelning ger $V_1 = V_0/2$.
- Vid $\ell = \lambda/4$ är $\beta\ell = \pi/2$ och $Z_{\text{in}} = Z_0^2/Z_L = 50^2/100 \Omega = 25 \Omega$. Spänningsdelning ger $V_1 = \frac{25}{25+100}V_0 = 0.2V_0$.
- Vid $\ell = \lambda/2$ är $\beta\ell = \pi$ och $Z_{\text{in}} = Z_L = 100 \Omega$. Spänningsdelning ger $V_1 = V_0/2$.

5



Förenkla kretsen för $t > 0$ och $v_{\text{ut}}(t) > v_2$ enligt figuren. KCL ger

$$C \frac{dv_{\text{ut}}}{dt} + \frac{v_{\text{ut}}}{R} = 0$$

med begynnelsevärdet $v_{\text{ut}}(0) = v_1$ och lösningen

$$v_{\text{ut}}(t) = v_1 e^{-t/RC}$$

Den är giltig till

$$v_{\text{ut}}(t_2) = v_1 e^{-t_2/RC} = v_2$$

eller

$$t_2 = RC \ln \frac{v_1}{v_2}$$

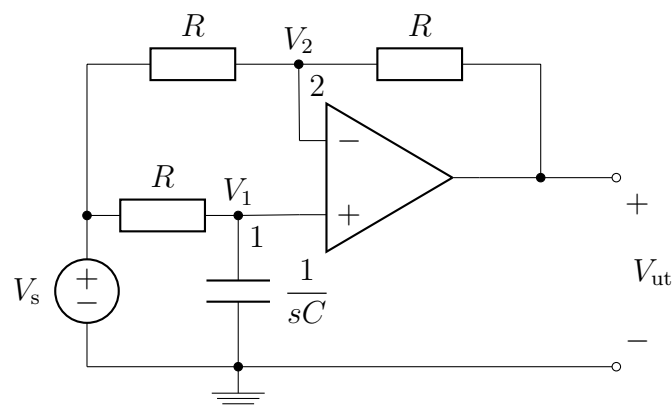
Därefter

$$v_{\text{ut}}(t) = v_2$$

Totalt

$$v_{\text{ut}}(t) = \begin{cases} v_1 & t < 0 \\ v_1 e^{-t/RC} & 0 < t < t_2 = RC \ln \frac{v_1}{v_2} \\ v_2 & t > t_2 \end{cases}$$

6



Transformerera till Laplacedomän och använd nodanalys på nod 1,2. De har samma potential $V_1 = V_2$.

$$\text{Nod 1:} \quad \frac{V_1 - V_s}{R} + \frac{V_1 - 0}{\frac{1}{sC}} = 0$$

$$\text{Nod 2:} \quad \frac{V_1 - V_s}{R} + \frac{V_1 - V_{\text{ut}}}{R} = 0$$

Förenkla, KCL på nod 1 ger $V_1(1 + sRC) = V_s$ och KCL på nod 2 ger $2V_1 = V_s + V_{\text{ut}}$ som totalt ger överföringsfunktionen

$$H(s) = \frac{2}{1 + sRC} - 1 = \frac{1 - sRC}{1 + sRC}$$

Vi ser att $|H(j\omega)| = 1$ och $\arg(H(j\omega)) = -2 \arctan(\omega RC)$.