

**Fysiikan mittausmenetelmät I**  
**syksy 2016**  
**Laskuharjoitus 4**

1. Merkitään kaapelin resistanssin ja kuormaksi kytketyn piirin sisäänmenoimpedanssia summana

$R = 1000.2 \Omega$ . Jännite R:n yli suhteessa sisäänmenojännitteeseen on tällöin jännitteenjako

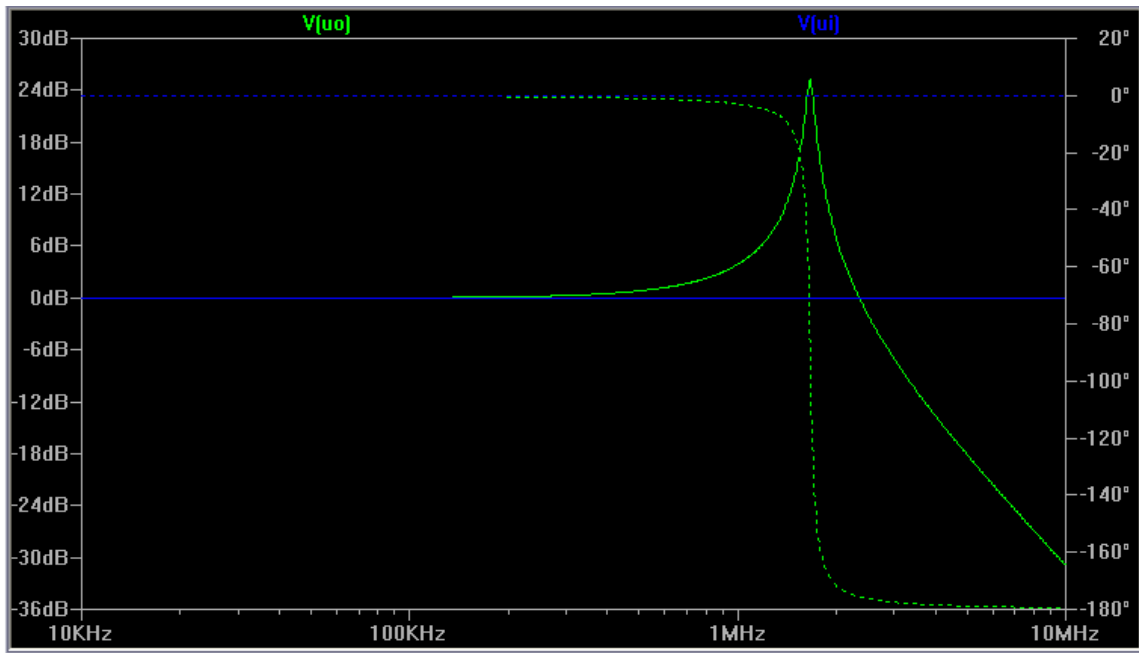
$$\begin{aligned} \left| \frac{u_R}{u_i} \right| &= \left| \frac{Z_{R||C}}{Z_{R||C} + Z_L} \right| \\ &= \left| \frac{\left( \frac{1}{R} + \frac{1}{-j\omega C} \right)^{-1}}{\left( \frac{1}{R} + \frac{1}{-j\omega C} \right)^{-1} + j\omega L} \right| = \left| \frac{1}{1 + \frac{Z_L}{Z_{R||C}}} \right| \\ &= \left| \frac{1}{1 + j\omega L \left( \frac{1}{R} + j\omega C \right)} \right| = \left| \frac{1}{-LC\omega^2 + j\omega \frac{L}{R} + 1} \right| \end{aligned}$$

ja kysytty ulostulojännite  $u_o$  ennen kuormaa on siten

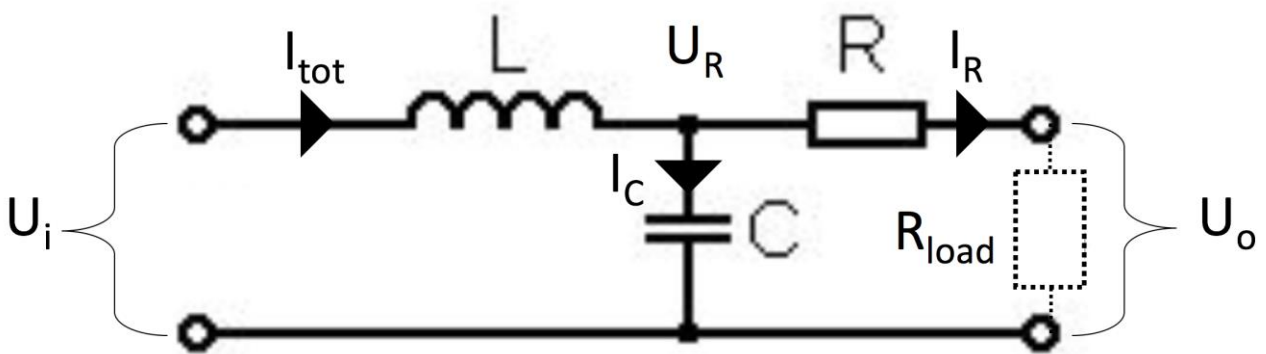
$$\left| \frac{u_o}{u_i} \right| = \left| \frac{u_R}{u_i} \right| \times \frac{1k\Omega}{1k\Omega + 0.2\Omega}$$

Kun ratkaistaan  $u_r$ :n amplitudi ja määrätään ulostulojännitteen vaimentuneen 1 %:lla, saadaan taajuudeksi  $f \approx 2,35 \text{ MHz}$ .

SPICE-simulaatio tilanteesta:



**Analyttinen ratkaisu:**



$C = 1760 \text{ pF}, L = 5.2 \text{ } \mu\text{H}, R = 0.2 \text{ } \Omega, R_{load} = 1 \text{ k}\Omega$

Jännitteenjakokaavaa  $\frac{U_o}{U_i} = \frac{Z_2}{Z_1 + Z_2}$  voidaan käyttää vain, jos impedanssien  $Z_1$  ja  $Z_2$  läpi kulkeva virta on sama. Merkitään yllä olevassa piirissä kelan läpi kulkevaa virtaa  $I_{tot}$ , kondensaattorin  $C$  läpi kulkevaa virtaa  $I_C$ , ja vastusten  $R$  ja  $R_{load}$  läpi kulkevaa virtaa  $I_R$ . Voimme kirjoittaa ulostulojännitteen ja sisäänmenojännitteen suhteen, kun tunnemme jännitteen pisteessä  $U_R$  seuraavasti

$$\frac{U_o}{U_i} = \frac{U_R}{U_i} \frac{R_{load}}{R + R_{load}}$$

Lasketaan ensin  $\frac{U_R}{U_i}$ . Merkitään sarjaan kytkettyjä vastuksia  $R_{tot} = R + R_{load}$ . Kondensaattori C on kytketty  $R_{tot}$  kanssa rinnan. Rinnankytkennän impedanssi  $Z_{R||C}$  saadaan

$$Z_{R||C} = \frac{1}{\frac{1}{R_{tot}} + \frac{1}{Z_C}} = \frac{1}{\frac{1}{R_{tot}} + j\omega C}$$

Impedanssin  $Z_L$  läpi kulkeva virta on nyt sama kuin  $Z_{R||C}$  läpi kulkeva virta (Kirchoff 1. laki,  $I_{tot} = I_R + I_C$ ).  
Voidaan käyttää jännitteenjakoa

$$\frac{U_R}{U_i} = \frac{Z_{R||C}}{Z_L + Z_{R||C}}$$

$$= \frac{\frac{1}{\frac{1}{R_{tot}} + j\omega C}}{j\omega L + \frac{1}{\frac{1}{R_{tot}} + j\omega C}}$$

$$= \frac{1}{j\omega L * \left(\frac{1}{R_{tot}} + j\omega C\right) + 1}$$

$$= \frac{1}{\frac{j\omega L}{R_{tot}} - \omega^2 LC + 1}$$

Tehtävässä ei tarvita vaihekulmia, joten osamäärän reaali- ja imaginääriosia ei tarvitse erotella nimittäjän kompleksikonjugaatilla. Voidaan ottaa itseisarvo suoraan

$$\begin{aligned}
\left| \frac{U_R}{U_i} \right| &= \left| \frac{1}{\frac{j\omega L}{R_{tot}} - \omega^2 LC + 1} \right| \\
&= \frac{|1|}{\left| \frac{j\omega L}{R_{tot}} - \omega^2 LC + 1 \right|} \\
&= \frac{1}{\sqrt{(1 - \omega^2 LC)^2 + \left(\frac{\omega L}{R_{tot}}\right)^2}} \\
&= \frac{1}{\sqrt{(1 - \omega^2 LC)^2 + \left(\frac{\omega L}{R_{tot}}\right)^2}}
\end{aligned}$$

Ulostulosignaalin amplitudi on sisäänmeno- ja ulostulojännitteiden suhteen itseisarvo. Saadaan

$$\left| \frac{U_o}{U_i} \right| = \left| \frac{U_R}{U_i} \right| \frac{R_{load}}{R + R_{load}}$$

Selvitetään kulmataajuuden raja-arvo, jolla signaali vaimenee prosenttiin eli  $\left| \frac{U_o}{U_i} \right| = 0.99$

$$\begin{aligned}
0.99 &= \left| \frac{U_R}{U_i} \right| \frac{R_{load}}{R + R_{load}} \\
0.99 &= \frac{1}{\sqrt{(1 - \omega^2 LC)^2 + \left(\frac{\omega L}{R_{tot}}\right)^2}} \frac{R_{load}}{R + R_{load}}
\end{aligned}$$

$$0.99^2 = \frac{1}{(1 - \omega^2 LC)^2 + \left(\frac{\omega L}{R_{tot}}\right)^2} \left(\frac{R_{load}}{R + R_{load}}\right)^2$$

$$0.99^2 \left[ (1 - \omega^2 LC)^2 + \left(\frac{\omega L}{R_{tot}}\right)^2 \right] = \left(\frac{R_{load}}{R + R_{load}}\right)^2$$

$$0.99^2 \left[ \omega^4 L^2 C^2 - 2\omega^2 LC + 1 + \omega^2 \frac{L^2}{R_{tot}^2} \right] = \left(\frac{R_{load}}{R + R_{load}}\right)^2$$

$$\omega^4 * 0.99^2 L^2 C^2 + \omega^2 * 0.99^2 \left( \frac{L^2}{R_{tot}^2} - 2LC \right) + \left( 0.99^2 - \left( \frac{R_{load}}{R + R_{load}} \right)^2 \right) = 0$$

Tehdään muuttujanvaihto  $x^2 = \omega^4$  jolloin voidaan käyttää toisen asteen yhtälön ratkaisukaavaa

$$x = \frac{-b \pm \sqrt{b^2 - 4ac}}{2a}$$

Saadaan ratkaisut

$$x = \begin{cases} -1.08321 * 10^{12} \frac{1}{s^2} \\ 2.19292 * 10^{14} \frac{1}{s^2} \end{cases}$$

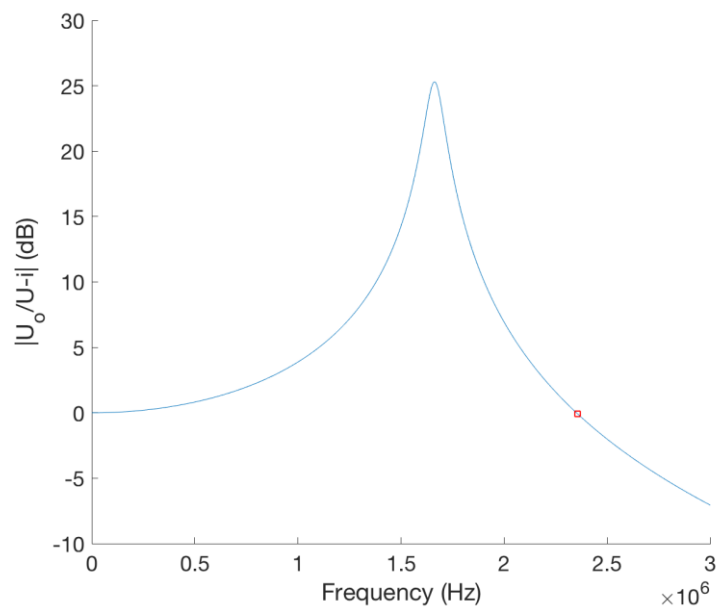
Taajuus ei selvästikään voi olla kompleksinen (negatiivinen neliö), joten yhtälöllä on vain yksi fysikaalinen ratkaisu. Kulmataajuus saadaan huomioimalla aiempi muuttujanvaihto

$$\omega = \sqrt{x} = \sqrt{2.19292 * 10^{14} \frac{1}{s^2}} = 1.48085 * 10^7 \text{ Hz}$$

Taajuus

$$f = \frac{\omega}{2\pi} = \frac{1.48085 \cdot 10^7 \text{ Hz}}{2\pi} = 2.35685 \cdot 10^6 \text{ Hz}$$

$$f \approx 2.36 \text{ MHz}$$



**2. a)** Olkoon lähtöimpedanssi  $R$  ja kuormaresistanssi  $R_L$ . Kun ulostulojen välille ei ole kytketty mitään on tilanne ekvivalentti sen kanssa että niiden välissä olisi äärettömän resistanssin vastus, ja vahvistimen "lähtöjännite" kokonaan ulostulojen napojen yli. Kun vahvistimeen kytketään kuorman, jonka resistanssi on äärellinen, jakautuu tämä "lähtöjännite" yli sarjaan kytkettyjen vastusten:

$$\frac{R_L}{R + R_L} = 0.8$$

josta lyhyen laskun jälkeen saadaan

$$R = R_L/4$$

eli ulostuloimpedanssi  $R = 250 \Omega$ .

b) Tehovahvistus on suhde sisäänmenevän ja ulostulevan tehon välillä. Sisäämenevä teho on

$$P_I = \frac{U^2}{R_I}$$

jossa  $U$  on sisäänmenevän signaalin jännite ja  $R_I$  piirin tuloimpedanssi  $20 \text{ k}\Omega$ . Jännite vahvistuu  $60 \text{ dB}$  eli  $1000$ -kertaiseksi, mutta tämä vahvistunut jännite jakautuu kuormavastuksen  $R_L$  ja ulostuloimpedanssin välille. Molemmat ovat yhtä suuria, joten vain puolet jännitehäviöstä tapahtuu kuormassa. Lopullinen jännitevahvistus on siis  $500$ . Ulostulevalle teholle

$$P_O = \frac{(500U)^2}{R_L}$$

Nyt lasketaan ulostulevan ja sisäänmenevän tehon suhde desibeleissä:

$$A_P = 10 \log_{10} \left( \frac{P_O}{P_I} \right)$$

josta pienen laskun jälkeen kun  $U$ :t supistuvat pois saadaan  $A_P = 67 \text{ dB}$ .

c) Nousunopeus ( $V/s$ ) riittää taajuuksilla, joilla

$$\frac{d[A_V \sin(\omega t)]}{dt} = A_V \omega \cos(\omega t) \leq 0,5 \text{ V}/\mu\text{s}$$

Jännitteen aikaderivaatta on maksimissaan kun kosini on  $1 \rightarrow$

$$A_V \omega \leq 0,5 \text{ V}/\mu\text{s}$$

joten suurin vääristymätön taajuus saadaan kun

$$A_V \omega = 0,5 \text{ V}/\mu\text{s}, \omega = \frac{0,5 \text{ V}/\mu\text{s}}{A_V}, f = \frac{\omega}{2\pi}$$

$$f = \frac{0,5 \text{ V}/\mu\text{s}}{A_V \cdot 2\pi} \approx 15,9 \text{ kHz}$$

3. a) Ohmin laki antaa suoraan  $R = U/I = 5 \text{ V} / 34 \mu\text{A} = 147 \text{ k}\Omega$ .

b) Suuri,  $147 \text{ k}\Omega$  on melko paljon verrattuna yleensä käytettyihin resistanssiarvoihin. Tästä syystä piiri ei ole kovin käytännöllinen; estääkseen ulostulojännitteen muuttumisen tulisi jokaisella piirillä olla paljon pienempi lähtöimpedanssi kun sitä seuraavan piirin tuloimpedanssi. Jos jännitettä  $u_o$  mittaa esim. yleismittarilla, jonka tuloimpedanssi on tyypillisesti megaohmien luokka, kytkeytyy se

rinnan  $R$ :n kanssa, ja vaikuttaa piirin ulostulojännitteeseen. Jos valitaan pienempi  $R$ :n arvo, lähtöimpedanssi pienenee mutta  $5\text{ V}$ :n signaalia ei saavuteta ilman vahvistusta.

c) Tehollisarvo lämpökohinalle vastuksessa on  $U_T = \sqrt{4k_B T R \Delta f}$ .  $\Delta f$  on taajuuden kaistanleveys, tässä tapauksessa  $9990\text{ Hz}$ . Lukuarvojen asetus antaa  $U_T = 4.884\ \mu\text{V}$ . Raekohinavirta on  $I_S = \sqrt{2qI\Delta f}$ , jossa  $q$  on elektronin alkeisvaraus  $1.602 \cdot 10^{-19}\text{ C}$ . Ohmin lain kautta saadaan vastaava kohinajännite:  $U_S = R\sqrt{2qI\Delta f} = 39.885\ \mu\text{V}$ .

Koska kohinatyyppit ovat toisistaan riippumattomia, kokonaiskohinan tehollisarvon saa summaamalla kohinoiden tehollisarvot neliöllisesti:

$$U_N = \sqrt{U_S^2 + U_T^2} = 40.183\ \mu\text{V}.$$

Itse jännitesignaalin tehollisarvon saa virran tehollisarvosta Ohmin lain kautta, jolloin

$$U = 3.381\text{ V}.$$

SNR on tällöin  $20\log_{10}(3.381\text{V}/40.183\mu\text{V})\text{ dB} = 99\text{ dB}$ .

**4. Kuvasta lukemalla:**

a) 3dB -pisteet (amplitudi pudonnut 3dB päästökaistalta)  $10\text{ kHz}$  ja  $12\text{ kHz}$ .

c) Taajuuskaista on tämän perusteella  $12\text{ kHz} - 10\text{ kHz} = 2\text{ kHz}$ .

b) Vaimennuksen jyrkkyys laskettuna korkean taajuuden puolelta:  $12\text{ kHz} \rightarrow 13,5\text{ kHz}$ ;  $0\text{ dB} \rightarrow -65\text{ dB}$ , josta saadaan  $n. 43\text{ dB/kHz}$ . Jyrkkyys ilmoitetaan yleensä joko dekadia tai oktaavia (eli taajuuden kaksinkertaistumista) kohden.

d) Vasteen tasaisuus on kuvan perusteella  $n. \pm 1\text{ dB}$ .

Elliptinen suodin on vasteen tasaisuuteen eli rippelijännitteeseen nähden jyrkin kaikista suodinmitoituksista.

**5. a)**  $200\text{ Hz}$  näytteistystaajuudella Nyquistin taajuus on  $100\text{ Hz}$  ja  $180\text{ Hz}$ :lla taas  $90\text{ Hz}$ . Mitatut taajuuden muutokset johtuvat rajataajuuden ylittävän signaalin laskostumisesta (aliasing).

b) Laskostuneille signaaleille  $|f - f_N| = |f_N - f_A|$ , missä  $f$  on signaalin todellinen taajuus,  $f_N$  Nyquistin taajuus ja  $f_A$  mitattu laskostunut signaali. Ensimmäisen mittauksen perusteella  $|f_N - f_A| = 20\text{ Hz}$ , joten  $f$ :n täytyy olla  $20\text{ Hz}$  suurempi kuin  $f_N$ , eli  $120\text{ Hz}$ . Toisessa mittauksessa  $|f_N - f_A| = 30\text{ Hz}$  ja samoin perustein signaalin taajuus on oikeasti  $30\text{ Hz}$  suurempi kuin  $90\text{ Hz}$  eli  $120\text{ Hz}$ .

c) Mittaustulos on liipaisutasosta riippuva DC-vakiojännite, jos näytteistystaajuus on sama kuin signaalin taajuus eli  $120\text{ Hz}$ .