

# Tentamen i Elkretsanalys för EI1102, EI1100, 11-10-19, 14-19

Hjälpmedel: Papper och penna. **Endast en** uppgift per blad.

Examinator: Lars Jonsson

Godkänt om  $(A \geq 25\%) \& (B \geq 25\%) \& (A + B \geq 50\%)$ . Namn och personnummer på varje blad.

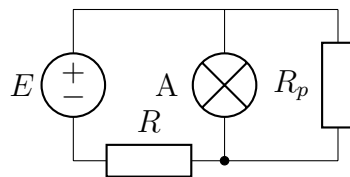
## Del A – Likström och transienter

1) [5p] En verklig kondensator laddas ur även när den inte är ansluten till en yttre krets. Detta beror på att det går en läckström mellan kondensatorplattorna. Antag att en kondensatorn med kapacitansen  $C$  initialt är uppladdad, och spänningen är då  $v_0$ . På tiden  $T$  sjunker spänningen till  $v_1$ . Bestäm storleken på den resistans som läckströmmen urladdas genom, i de givna termerna. Obs: Rita kretsen, inför storheter, härled lämplig differentialekvationen, samt den efterfrågade relationen för resistansen. Ledning: En vanlig kretsmodell för en verklig kondensator består av en kondensator parallellkopplad med en resistor.

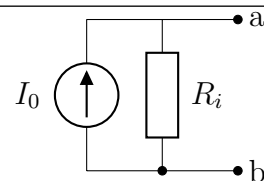
2) [5pt]  $E$  är en likspänning. Som vanligt approximerar vi lampan med en resistor  $R_L = 2R$ , ljusstyrkan är proportionell mot effekten som förbrukas i lampan.

a) Bestäm spänningen över lampan till tecken och storlek.

b) Om  $R_p = nR$ , där  $n$  ligger i intervallet  $[1, 10]$ . För vilket  $n$  lyser lampan starkast.



3a) [1p] Vilken last ska kopplas mellan ab för att få maximal effektutveckling i lasten.



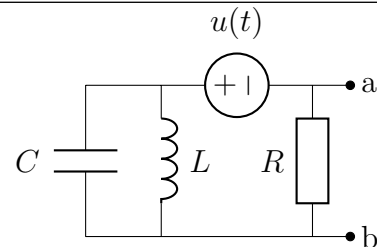
## Del B – Växelström

3b) [3p] Låt  $U = 2e^{j\pi/3}V$ ,  $Z = (1 + j)\Omega$ ,  $I = U/Z$ . Bestäm stömmens amplitud och fas. Rita spänningen och strömmen i det komplexa talplanet och markera vinklar och amplituder. Vilken ligger först, strömmen eller spänningen? Ledning: alla storheter är angivna i topvärdesskalan.

4) [5pt] Kretsen består av en växelspänningskälla med vinkelfrekvensen  $\omega$ . Låt  $u(t)$  motsvara den komplexa spänningen  $U$ .

a) Bestäm en komplex Norton tvåpol map ab. Dimensionskontrollera uttrycken.

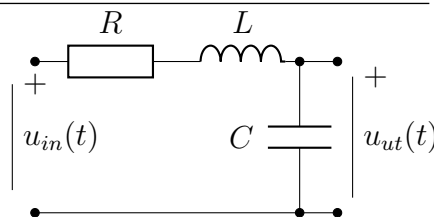
b) Låt  $U = U_0e^{j\pi}$ , och antag att  $\omega^2 LC > 1$  och att  $U_0 > 0$ . Bestäm amplituden och fasen på kortslutningsströmmen från a till b.



5) [5pt] Inför komplexa spänningar  $U_{in}$ ,  $U_{ut}$ .

a) Bestäm överföringsfunktionen  $H(\omega) = U_{ut}/U_{in}$ .

b) Vilken typ av filter är detta? Ge  $\omega_0$ . Skissa Bode-diagrammets amplitud-del. Var noggrann med amplituder och avtagande/växande per dekad. Antag  $2L/(R^2C) \leq 1$ .

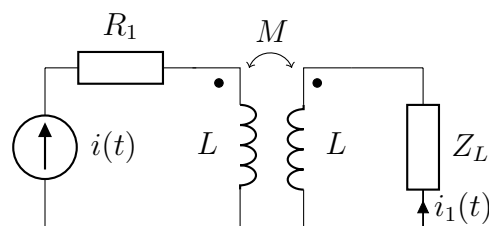


6) [6p] Strömkällan  $i(t) = I_0 \sin(\omega t)A$ ,  $I_0 > 0$ . Lasten är  $Z_L = R_L + jX_L$ .

a) Bestäm den komplexa strömmen  $I_1(\omega)$  som motsvarar  $i_1(t)$  till amplitud och fas, antag att  $M$  är samverkande, vilket är det samma som punktnotationen indikerar med de givna strömmarna.

b) Bestäm den aktiva effekten som förbrukas i lasten.

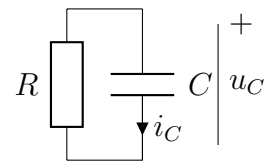
c) Vad är den i lasten aktiva effektens maximum om endast  $X_L$  kan varieras?



# Lösningförslag till Tentamen i Elkretsanalys för EI1102/EI1100, 20111019

1) Vi potentialvänder ett varv i kretsen och får  $u_C + i_C R = 0$ . För en kondensator har vi relationen  $i_C = C du_C/dt$ , vilket ger differential ekvationen:

$$u_C + RC \frac{du_C}{dt} = 0 \Rightarrow u_C(t) = K e^{-\frac{t}{RC}}. \quad (1)$$



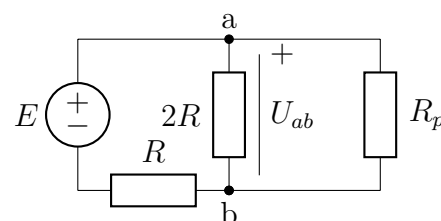
Vi vet att vid tiden  $t = 0$  är  $u_C(t = 0) = v_0$  vilket ger att vi kan identifiera  $K = v_0$ . Vid tiden  $T$  har vi att  $u_C(T) = v_1 = v_0 e^{-T/(RC)}$ . Vi kan nu uttrycka  $R$  i de kända storheterna:

$$v_1 = v_0 e^{-T/(RC)} \Rightarrow \frac{v_0}{v_1} = e^{T/RC} \Rightarrow R = \frac{T}{C \ln(\frac{v_0}{v_1})}. \quad (2)$$

(Svar).

2) Vi har ersatt lampan med resistansen  $2R$ . Vi söker spänningen över lampan. Notera att  $2R // R_p = \frac{2RR_p}{2R+R_p}$  om vi gör spänningsdelning får vi

$$U_{ab} = E \frac{2R // R_p}{2R // R_p + R} = E \frac{2RR_p}{2RR_p + R(2R + R_p)} = E \frac{2R_p}{3R_p + 2R} \quad (3)$$



(Svar a).

b) Mest effekt får vi i lampan när  $R_p$  är så stor som möjligt, dvs för  $n = 10$ . För att bevisa detta titta vi på effekten med  $R_p = nR$ :

$$p = \frac{1}{2R} U_{ab}^2 = \frac{E^2}{2R} \left( \frac{2n}{3n+2} \right)^2. \quad (4)$$

Om vi tittar på  $p$  som en funktion av  $n$  får vi en kritiska punkt vid:

$$0 = \partial_n p(n) = \frac{E^2}{2R} \left( \frac{8n}{(3n+2)^2} - \frac{12n^2}{(3n+2)^3} \right) = \frac{E^2}{2R} \frac{16n}{(3n+2)^3} \Rightarrow n = 0. \quad (5)$$

Dvs den har inga kritiska punkter i det aktuella intervallet och max måste ligga i en av kanterna  $n = 1$  eller  $n = 10$ . Vi testar:

$$p(n=1) = \frac{E^2}{2R} \left( \frac{2}{5} \right)^2 < p(n=10) = \frac{E^2}{2R} \left( \frac{20}{32} \right)^2 = \frac{E^2}{2R} \left( \frac{5}{8} \right)^2 \quad (6)$$

(Svar b)  $n = 10$ .

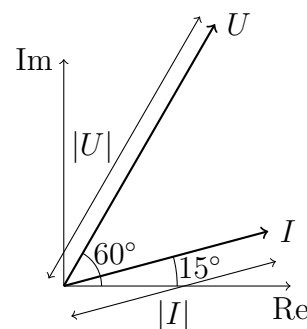
3a) Svar, lasten resistansen  $R_L$  ska väljas lika stor som den inre resistansen:  $R_L = R_i$ .

3b) Vi har

$$I = \frac{U}{Z} = \frac{2e^{j\pi/3}}{1+j} \Rightarrow |I| = \frac{2}{\sqrt{1+1}} = \sqrt{2},$$

$$\arg I = \frac{\pi}{3} - \arg 1+j = \frac{\pi}{3} - \frac{\pi}{4} = \frac{\pi}{12}. \quad (7)$$

Lasten är induktiv så strömmen ligger efter spänningen, vilket också kan ses i diagrammet.



4) Vi behöver Nortonkällans ström (kortslutningsströmmen från a till b se figur 2)  $I_k$  och dess inre impedans  $Z_i$  kopplade enligt figur 3) nedan.

$Z_i$ : Kretsen har endast en fri källa, nollställer vi den får vi

$$Z_i = Z_{ab} = R // (j\omega L) // \frac{1}{j\omega C} = \frac{j\omega LR}{R(1 - \omega^2 LC) + j\omega L} \quad (8)$$

Dimensionskontroll  $[\omega L] = \Omega$ ,  $[\omega C] = \Omega^{-1}$ ,  $[R] = \Omega$ . Vi får

$$[Z_i] = \Omega = VL, \quad HL = \frac{\Omega^2}{\Omega(1 + \Omega \cdot \Omega^{-1}) + \Omega} = \Omega \quad (9)$$

Höger led och vänster led stämmer överens. **(delsvar)**.

$I_k$ : Kortslutningen av den passiva grenen med  $R$  innebär att  $R$  faller bort det går ingen ström genom den. Vi får (icke-passiv konvention)

$$I_k = \frac{-U}{j\omega L // \frac{1}{j\omega C}} = -\frac{U(1 - \omega^2 LC)}{j\omega L} = \frac{U(\omega^2 LC - 1)}{j\omega L} \quad (10)$$

Dimensionskontroll av strömmen:

$$[I_k] = A = VL, \quad HL = \frac{V(1 - \Omega\Omega^{-1})}{j\omega L} = \frac{V}{\Omega} = A \quad (11)$$

Höger led och vänster led har samma dimension. **(delsvar)**

Vi får strömamplituden och fasen till:

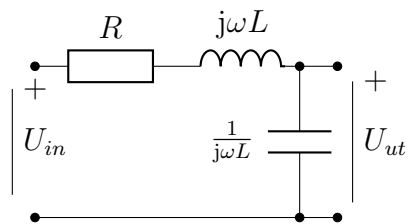
$$|I_k| = \frac{|U||1 - \omega^2 LC|}{\omega L} = \frac{(\omega^2 CL - 1)U_0}{\omega L} > 0,$$

$$\arg I_k = \arg(\omega^2 LC - 1) + \arg(U_0 e^{j\pi}) - \arg(j\omega L) = 0 + \pi - \frac{\pi}{2} = \frac{\pi}{2}. \quad \left( = \frac{-3\pi}{2} \right) \quad (12)$$

Då  $\omega^2 LC > 1$ . Noter att vinklarna  $\alpha, \alpha'$  där  $\alpha' = 2\pi + \alpha$ , båda pekar i samma riktning i komplexa talplanet.

5) Vi får att  $U_{ut}$  genom spänningsdelning:

$$U_{ut} = U_{in} \frac{\frac{1}{j\omega C}}{\frac{1}{j\omega C} + R + j\omega L} = U_{in} \frac{1}{1 - \omega^2 LC + j\omega CR} \quad (13)$$



Vi får överföringsfunktionen **(Svar a)**.

$$H(\omega) = \frac{U_{ut}}{U_{in}} = \frac{1}{1 - \omega^2 LC + j\omega RC} = \frac{1}{1 - \frac{\omega^2}{\omega_0^2} + j\frac{\omega}{Q\omega_0}} \quad (14)$$

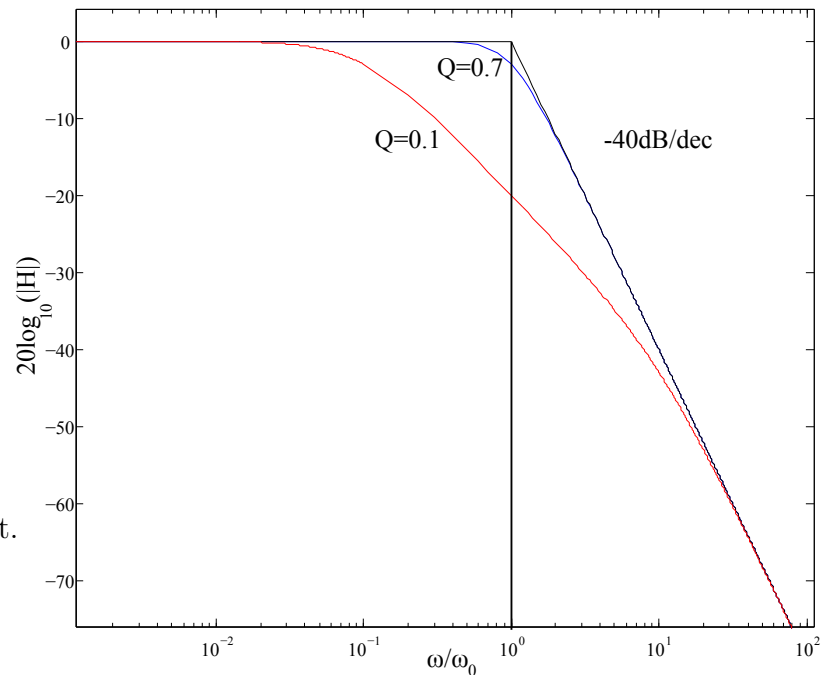
Där vi använt att  $\omega_0^2 = 1/(LC)$  och  $Q = \frac{1}{R}\sqrt{L/C}$ , och skrivit om funktionen på standard form.

b) Vi har

$$|H(\omega)| = \frac{1}{\sqrt{(1 - \frac{\omega^2}{\omega_0^2})^2 + \frac{\omega^2}{\omega_0^2 Q^2}}} = \frac{1}{\sqrt{(1 - y)^2 + y/Q^2}} = g(y)$$

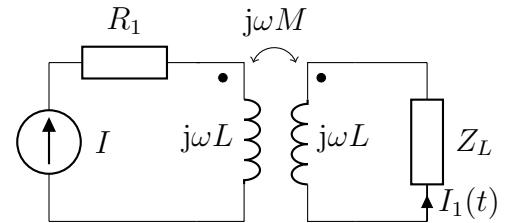
där vi infört  $y = (\omega/\omega_0)^2$ .

Notera att  $|H(0)| = 1$  och att  $|H(\omega)| \rightarrow (\omega/\omega_0)^{-2}$  när  $\omega \gg \omega_0$  vilket innebär att det är ett lågpass filter. Vi får amplituderna  $20 \log_{10} |H(0)| = 0$  och  $20 \log_{10}((\omega/\omega_0)^2) = -40 \log_{10}(\omega/\omega_0)$  dvs -40dB/dekad. Se figur för Bode-diagrammet. Enligt ovan är  $\omega_0 = 1/\sqrt{LC}$ . **(Svar)**.



6) Vi söker  $I_1$  till amplitud och fas. Vi börjar med att översätta våra storheter till frekvensdomän. Då  $\sin(\omega t) = \cos(\omega t - \pi/2)$  får vi att  $I = I_0 e^{-j\pi/2}$ . Vi skriver KVL för sekundärkretsen:

$$-I_1 Z_L - j\omega L I_1 - j\omega M I = 0 \Rightarrow I = \frac{-j\omega M I}{Z_L + j\omega L} \quad (15)$$



Amplitud och fas blir **(Svar a)**

$$|I_1| = \frac{\omega |M| I_0}{\sqrt{R_L^2 + (X_L + j\omega L)^2}}, \quad \arg I_1 = \arg(-j\omega M) + \arg I - \arg(R_L + j(X_L + \omega L)) = -\frac{\pi}{2} - \frac{\pi}{2} - \arctan \frac{X_L + \omega L}{R_L} = -\pi - \arctan \left( \frac{X_L + \omega L}{R_L} \right) \quad (16)$$

b) Aktiv effekt får vi som  $P = \text{Re}(UI^*)/2 = |I_1|^2 \text{Re} Z_L/2 = |I_1|^2 R_L/2$ , vilket blir **(Svar b)**

$$P = \frac{(\omega M I_0)^2 R_L}{2(R_L^2 + (X_L + \omega L)^2)} \quad (17)$$

c) Genom att variera  $X_L$  får vi olika stora aktiva effekter, låt  $P_X$  vara maximat vid variation av  $X_L$ . Vi ser att för  $X_L = -\omega L$  försvinner den kvadratiske termen i nämnaren, dvs maximum blir **(Svar c)**

$$P_X = \frac{(\omega M I_0)^2}{2R_L} \quad (18)$$