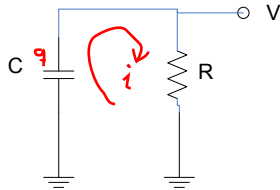


FYS3230 Løsningsforslag 1 2013

Første ordens systemer

1) Velger strøm og ladning som vist under.



Sammenhengen mellom strøm og ladning blir da:

$$i = -\frac{dq}{dt} \quad (1)$$

Spenningen ut er både spenningen over kondensatoren og spenningen over motstanden, dvs:

$$V(t) = R \cdot i(t) = \frac{q(t)}{C} \Rightarrow$$
$$\frac{dq(t)}{dt} = -\frac{1}{RC} q(t) \quad (2)$$

For å løse likningen gjetter vi på en løsning av formen:

$$q(t) = K_0 + K_1 e^{st} \quad (3)$$

og setter dette inn i (2):

$$K_1 \cdot s \cdot e^{st} = -\frac{1}{RC} K_0 - \frac{1}{RC} K_1 e^{st} \quad (4)$$

Denne likningen skal gjelde for alle tider, det vil si for alle verdier av t. Når $s \cdot t \rightarrow -\infty$ blir eksponentialfunksjonene på begge sider av likhetstegnet null. Vi ser da at $K_0=0$, slik at vi står igjen med:

$$K_1 \cdot s \cdot e^{st} = -\frac{1}{RC} K_1 e^{st} \Rightarrow s = \frac{-1}{RC} \quad (5)$$

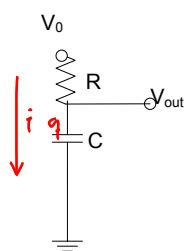
For å finne K_1 må vi bruke initialbetingelsen, som var at $V(0)=V_0$, men først må vi gå fra ladning til spenning:

$$V(0) = \frac{q(0)}{C} = \frac{K_1 e^0}{C} = V_0 \Rightarrow$$
$$K_1 = C \cdot V_0$$
(6)

Det vil si at

$$V(t) = \frac{1}{C} q(t) = \underline{\underline{V_0 e^{-\frac{t}{RC}}}} \quad (7)$$

2) Med strøm og ladning som definert under:



får vi sammenhengen mellom strøm og ladning til å bli:

$$i = \frac{dq}{dt} \quad (8)$$

Spenningen V_0 er summen av spenningen over motstanden og kondensatoren, dvs:

$$V_0 = R \frac{dq(t)}{dt} + \frac{q(t)}{C} \quad (9)$$

Igjen antar vi at løsningen er av formen (3) og setter inn, da får vi:

$$V_0 = R \cdot K_1 \cdot s \cdot e^{st} + \frac{K_0}{C} + \frac{K_1}{C} e^{st} \quad (10)$$

Igjen kan vi sette inn $s \cdot t \rightarrow -\infty$. Da ser vi at:

$$\begin{aligned} K_0 &= V_0 C \\ s &= -\frac{1}{RC} \end{aligned} \quad (11)$$

For å finne K_1 må vi bruke initialbetingelsen om at kondensatoren er tom ved $t=0$, dvs:

$$\begin{aligned} q(0) = 0 &= V_0 C + K_1 e^0 \Rightarrow \\ K_1 &= -V_0 C \end{aligned} \quad (12)$$

Vi setter vi dette inn (3) og videre inn i formelen for spenning over kondensatoren og får:

$$\begin{aligned} q(t) &= V_0 C - V_0 C e^{-\frac{t}{RC}} \Rightarrow \\ \underline{\underline{V(t) = V_0 (1 - e^{-\frac{t}{RC}})}} \end{aligned} \quad (13)$$

3) Sammenhengen mellom fart og akselerasjon er som kjent:

$$a = \frac{dv}{dt} \quad (14)$$

Setter vi dette inn i Newtons 2. lov sammen med formelen for bremsekraften finner vi:

$$F = -\gamma v = m \frac{dv}{dt} \Rightarrow$$

$$\frac{dv(t)}{dt} = -\frac{\gamma}{m} v(t) \quad (15)$$

Vi antar igjen at løsningen er på formen (3) (men nå er det $v(t)$, ikke $q(t)$ som har denne formen), og setter inn i (15):

$$K_1 s \cdot e^{st} = -\frac{\gamma}{m} K_0 - \frac{\gamma}{m} K_1 \cdot e^{st} \quad (16)$$

Igjen kan vi tenke at likningen skal gjelde når $s \cdot t \rightarrow -\infty$, og ser at K_0 må være 0 samt at:

$$s = -\frac{\gamma}{m} \quad (17)$$

Igjen må K_1 bestemmes av initialbetingelsen:

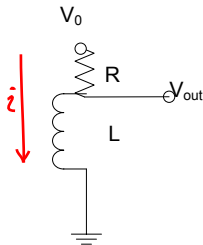
$$v(0) = K_1 e^0 = v_0 \Rightarrow$$

$$K_1 = v_0 \quad (18)$$

Altså blir løsningen:

$$\underline{\underline{v(t) = v_0 e^{-\frac{\gamma}{m} t}}} \quad (19)$$

4) Velger strøm som:



Siden spenningen over spolen er proporsjonal med den deriverte av strømmen gjennom spolen får vi:

$$V_0 = R \cdot i(t) + L \frac{di}{dt} \quad (20)$$

Setter igjen inn en antakelse av typen (3), men denne gangen for strømmen i i stedet for ladningen q .

$$V_0 = R(K_0 + K_1 e^{st}) + L \cdot K_1 \cdot s \cdot e^{st} \quad (21)$$

Ved å se på hva som skjer når $s \cdot t \rightarrow -\infty$ "ser vi at":

$$K_0 = \frac{V_0}{R}$$

$$s = -\frac{R}{L}$$
(22)

For å finne K_1 må vi sette inn i initialbetingelsen som var at strømmen var null ved $t=0$. Dvs:

$$i(0) = \frac{V_0}{R} + K_1 e^0 = 0 \Rightarrow$$

$$K_1 = -\frac{V_0}{R}$$
(23)

Løsningen blir derfor:

$$i(t) = \frac{V_0}{R} (1 - e^{-\frac{R}{L}t}) \Rightarrow$$

$$V(t) = L \frac{di(t)}{dt} = \underline{\underline{V_0 e^{-\frac{R}{L}t}}}$$
(24)

5.

- a) Fra databladet ser vi at det mins signifikante bit'et typisk representerer et tidsintervall på 50 ps ($ps = 10^{-12}s$).
- b) Vi vil få samme utladningsforløp som i (7). Det vil si at tiden det tar før kondensatoren er ladet ut fra 1V til 0.01 V finnes fra:

$$V(t_{UL}) = 1V e^{-\frac{t_{UL}}{RC}} = 0.01V \Rightarrow$$

$$e^{-\frac{t_{UL}}{RC}} = 0.01 \Rightarrow$$

$$t_{UL} = \underline{\underline{-RC \ln(0.01) \approx 4.6RC}}$$
(25)

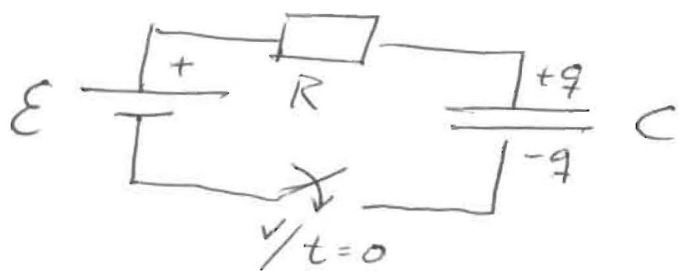
Vi ser at utladningstiden avhenger lineært med kapasitansen.

- c) For å endre utladningstiden med t_{LSB} må vi endre kapasitansen slik at:

$$C_{LSB} \frac{dt_{UL}}{dC} = t_{LSB} \Rightarrow$$

$$C_{LSB} = \frac{t_{LSB}}{\underline{\underline{-R \ln(0.01)}}} \approx \frac{t_{LSB}}{4.6 R}$$
(26)

Eksempel på løsning av RC-krets ved integrering:



Husk:

$$I = \frac{dq}{dt}, \quad V = \frac{q}{C}$$

Kirchhoff #2: $\varepsilon - R \cdot I - \frac{q}{C} = 0$

$$I = \frac{dq}{dt} \Rightarrow \varepsilon - R \cdot \frac{dq}{dt} - \frac{q}{C} = 0 \quad | \cdot C$$

$$\varepsilon C - RC \frac{dq}{dt} - q = 0 \Rightarrow \varepsilon C - q = RC \frac{dq}{dt}$$

$$\frac{dq}{q - \varepsilon C} = - \frac{dt}{RC} \Rightarrow \int_0^q \frac{dq}{q - \varepsilon C} = - \int_0^t \frac{dt}{RC}$$

Løsning: $\ln \frac{q - \varepsilon C}{-\varepsilon C} = - \frac{t}{RC} \Rightarrow q = \varepsilon C (1 - e^{-t/RC})$

Strøm $I = \frac{dq}{dt} = -\varepsilon C e^{-t/RC} \cdot -\frac{1}{RC} = \underline{\underline{\frac{\varepsilon}{R} e^{-t/RC}}}$

