

Forslag til løsning

Oppgave 1

- a) Sammenhengen mellom overflateladning σ og elektrisk felt er

$$\sigma = \epsilon_0 E$$

Videre har en så $\sigma = Q/A$ og $E = V/d$ der Q er ladningen på platene og V er spenningen mellom disse. Av dette finner en så

$$\frac{Q}{A} = \epsilon_0 \frac{V}{d}$$

slik at kapasitansen blir

$$C = \frac{Q}{V} = \epsilon_0 \frac{A}{d}$$

- b) Det elektriske feltet mellom platene er summen av feltene fra hver av platene. Hver plate gir like store bidrag da begge har ladning av samme størrelse men motsatt fortegn. (På ytter-siden av de 2 platene er da også resulterende felt like 0.) Feltet fra hver plate har følgende størrelse $E_p = \frac{1}{2} E$. Den tiltrekkende kraften på den motstående platen blir følgende

$$F = Q E_p = \frac{1}{2} Q E = \frac{1}{2} \sigma A E = \frac{1}{2} \epsilon_0 A E^2$$

$$E = \sqrt{\frac{2F}{\epsilon_0 A}} = \sqrt{\frac{2 \cdot 0,11 \frac{\text{N}}{\text{m}}}{8,85 \cdot 10^{-12} \frac{\text{As}}{\text{Vm}} \cdot 6,2 \cdot 10^{-2} \text{m}^2}} = 6,3 \cdot 10^5 \frac{\text{V}}{\text{m}}$$

③

Følgelig: $B_s = \mu_r B$

Areal av jerntråden er: $A_s = \frac{\pi}{4} d_s^2$

Restende areal i røret: $A_r = A - A_s = \frac{\pi}{4} (d^2 - d_s^2)$

Fluks med jerntråd i røret:

$$\Phi_{s2} = B A_r + B_s A_s = B(A - A_s) + \mu_r B A_s$$

$$= B A + (\mu_r - 1) A_s B = (1 + (\mu_r - 1) \frac{A_s}{A}) B$$

$$= (1 + (\mu_r - 1) (\frac{d_s}{d})^2) \Phi_2$$

Gjensidig induktans blir følgende

$$M_s = (1 + (\mu_r - 1) (\frac{d_s}{d})^2) M$$

Tilsvarende blir nå selvinduktansen

$$L_s = (1 + (\mu_r - 1) (\frac{d_s}{d})^2) L$$

- c) Som strømkrets blir røret en motstand med lengde $s = \pi d$ (omkretsen av røret) og bredde l . Tverrsnittet av ledningen er $A = bl$ slik at motstanden blir

$$R = \rho \frac{s}{A} = \rho \frac{\pi d}{bl} = 1,7 \cdot 10^{-8} \Omega \text{m} \frac{\pi \cdot 0,01 \text{m}}{5 \cdot 10^{-4} \text{m} \cdot 0,1 \text{m}} = 1,07 \cdot 10^{-5} \Omega$$

②

Oppgave 2.

- a) Den magnetiske fluxen gjennom røret er gitt ved ($N=1$)

$$\Phi_2 = \int \vec{B} \cdot d\vec{A} = B A N = B \frac{\pi}{4} d^2 = \mu_0 n I \frac{\pi}{4} d^2 = M I,$$

Den gjensidige induktansen blir følgende

$$M = n \mu_0 \frac{\pi}{4} d^2 = \mu_0 \frac{\pi}{4} d^2 \frac{N_1}{L_1} = 4\pi \cdot 10^{-7} \frac{\text{Vs}}{\text{Am}} \cdot \frac{\pi}{4} (0,01 \text{m})^2 \cdot \frac{300}{0,25 \text{m}}$$

$$= 1,18 \cdot 10^{-9} \frac{\text{Vs}}{\text{A}} = 1,18 \cdot 10^{-9} \text{H}$$

Magnetfelt generert av strøm i røret

$$B = \mu_0 n I = \mu_0 \frac{1}{L} I$$

Tilhørende flux ($N=1$)

$$\Phi_m = B A N = B \cdot \frac{\pi}{4} d^2 = \mu_0 \frac{1}{L} \frac{\pi}{4} d^2 I = L I$$

Selvinduktansen blir

$$L = \mu_0 \frac{\pi}{4} d^2 \frac{1}{L} = 4\pi \cdot 10^{-7} \frac{\text{Vs}}{\text{Am}} \cdot \frac{\pi}{4} (0,01 \text{m})^2 \cdot \frac{1}{0,1 \text{m}} = 0,987 \cdot 10^{-9} \text{H} (\approx 10^{-9} \text{H})$$

- b) Magnetfeltet ligger parallelt med jerntråden og da kan en benytte grensebetingelsen $H_{t1} = H_{t2}$ for tangensialkomponenten. Her så

$$\text{I luft: } B = \mu_0 H_{t2} = \mu_0 H$$

$$\text{I jern: } B_s = \mu_r \mu_0 H_{t2} = \mu_r \mu_0 H$$

④

d) Fluxen i røret er som funnet foran:

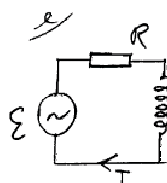
$$\Phi_m = \Phi_{m2} = \mu_0 n \frac{\pi}{4} d^2 I = M I = M I_0 \sin \omega t$$

Indusert elektromotorisk spenning

$$\mathcal{E} = - \frac{d\Phi_m}{dt} = - \omega M I_0 \cos \omega t$$

På grunn av symmetrien er det elektriske feltet konstant rundt røret (og tangensielt til dette). Følgelig har en $\mathcal{E} = \oint \vec{E} \cdot d\vec{s} = E \cdot \pi d$ og dermed

$$E = \frac{\mathcal{E}}{\pi d} = \left(- \omega \mu_0 \frac{\pi}{4} d^2 \frac{N_1}{L_1} I_0 \cos \omega t \right) / \pi d = - \frac{1}{4} \omega \mu_0 d \frac{N_1}{L_1} I_0 \cos \omega t$$



Spenning over motstanden: $V_R = RI$

Spenning over spolen: $V_L = L \frac{dI}{dt}$

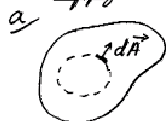
Spenning rundt kretsen: $V_R + V_L = \mathcal{E}$

Den resulterende differensiallikningen blir følgende

$$L \frac{dI}{dt} + RI = \mathcal{E}$$

5

Oppgave 3



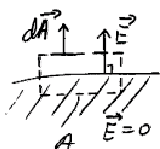
✓ Likevekt kan det ikke være noe elektrisk felt i ledere, dvs. $\vec{E} = 0$ (ellers vil det gå strøm).
Danner så et lukket volum inne i lederen og benytter Gauss lov ved å integrere over overflaten til dette volumet. Med $\vec{E} = 0$ gir dette

$$\Phi = \epsilon_0 \int \vec{E} \cdot d\vec{A} = 0$$

Dvs. nettoladningen $Q = 0$ innenfor et slutt volum.
Følgelig må alle nettoladning være plassert på overflaten



Når en ladet metallkule berører innviden av et lukket metallkuleform vil hele ladningen overføres til yttre flaten av systemet da det ikke kan være nettoladning på innerflaten i likevekt (da $\vec{E} = 0$ også i hulrommet).

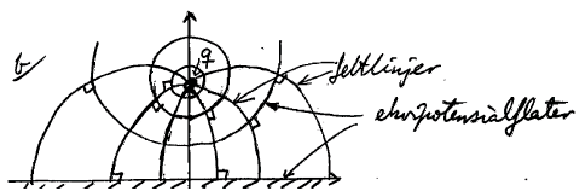


For å finne sammenhengen mellom $\vec{E}$ og σ langs en metalloverflate kan en benytte Gauss lov. Ved å integrere over overflaten til det skisserte volumet finner en

$$\epsilon_0 \int \vec{E} \cdot d\vec{A} = \epsilon_0 EA = \Phi = \sigma A$$

$$\underline{\underline{\sigma = \epsilon_0 E}}$$

6



(hjelpe) ladning
for å skissere
linjefeltet) $\rightarrow q$

Skisse av feltlinjer og
ekvipotensialflater som står
vinkelrett på hverandre.

✓ Det elektriske feltet er gitt ved $\vec{E} = -\nabla V$. For
å finne overflateladningen trenger vi bare $\vec{E}$ for $z=0$
der bare z -komponenten E_z er forskjellig fra 0.

$$E_z = -\frac{\partial V}{\partial z} = \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \left[\frac{z-a}{(\rho^2+(z-a)^2)^{3/2}} - \frac{z+a}{(\rho^2+(z+a)^2)^{3/2}} \right]$$

$$\xrightarrow{z \rightarrow 0} -\frac{q}{2\pi\epsilon_0} \frac{a}{(\rho^2+a^2)^{3/2}}$$

Overflateladningen blir følgelig

$$\underline{\underline{\sigma = \epsilon_0 E_z = -\frac{q}{2\pi} \frac{a}{(\rho^2+a^2)^{3/2}}}}$$