

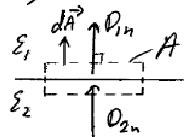
Kontinuasjonseksamen i fag 74233
Elektrisitet og magnetisme 19/8-97

Forslag til løsning.

(1)

Opgave 1.

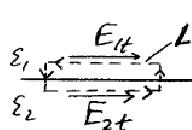
a)



Vi kan først betrakte normalkomponenten til \vec{D} -feltet og benytte Gausss lov og legge en Gaussflate langs overflaten som vist på figuren. Utan ladning i grenseflaten finner en da

$$\oint \vec{D} d\vec{A} = D_{1n} A - D_{2n} A = \Phi = 0$$

$$D_{1n} = D_{2n} \quad [\text{avr. } \underline{\epsilon}_1 \underline{E}_{1n} = \underline{\epsilon}_2 \underline{E}_{2n}]$$

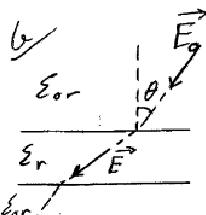


Betrakte ca tangensialkomponenten til \vec{E} -feltet. Kan da benytte $\oint \vec{E} d\vec{s} = 0$ og legger integrasjonskurven langs grenseflaten som vist på figuren. [Endringen av feltet i magnetisk]

Fløts kan negligeres da arealene integrasjonskurven vil reduseres til null når kurven nærmer seg grenseflaten. I det elektristatiske feltet er også $d\Phi/dt = 0$.] Følgelig finner en

$$\oint \vec{E} d\vec{s} = -E_{1t} L + E_{2t} L = 0$$

$$E_{1t} = E_{2t}$$



Dekomponerer feltet først i normal- og tangensial-komponenter E_{on} og E_{ot}

$$E_{on} = E_0 \cos \theta$$

$$E_{ot} = E_0 \sin \theta$$

Bruk at grensbeltingeløsget da $D_n = D_{on}$ eller

$$\epsilon_r E_n = \epsilon_{or} E_{on}$$

$$E_n = \frac{\epsilon_{or}}{\epsilon_r} E_0 \cos \theta$$

$$\text{og } E_t = E_{ot} = \frac{E_0 \sin \theta}{\epsilon_r}$$

Styrken til E blir følgelig

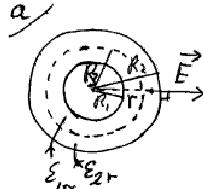
$$E = \sqrt{E_n^2 + E_t^2} = E_0 \left[\left(\frac{\epsilon_{or}}{\epsilon_r} \cos \theta \right)^2 + \sin^2 \theta \right]^{\frac{1}{2}}$$

Numerisk:

$$E_0 = 100 \text{ V/mm} \left[(2 \cos 25^\circ)^2 + \sin^2 25^\circ \right]^{-\frac{1}{2}} = 180 \text{ V/mm}$$

Opgave 2.

(3)



På grunn av symmetrien kan en her benytte Gausss lov til å bestemme det elektriske feltet. Gaussflaten blir en sylinder med radius r og lengde L

$$\oint \vec{D} d\vec{A} = \epsilon_0 \oint \vec{E} d\vec{A} = \epsilon_0 E \cdot 2\pi r L = \Phi$$

$$E = \frac{\Phi}{2\pi\epsilon_0 L} \frac{1}{r} =$$

(Dvs. styrken $A = \Phi/2\pi\epsilon_0 L$. Arealet av den konneks cylinderveroverflaten er $2\pi r L$. Endflatene vil ikke bidra her da \vec{E} er parallell disse.)

b) For å bestemme kapasitansen må potensialforskjellen mellom de 2 cylinderflatene beregnes. Med $\vec{E} = -\nabla V$ eller $dV = -E_r dr = -Edr$ finner en

$$V = - \int_{R_1}^{R_2} E dr = \int_{R_1}^{R_2} \frac{A}{r} dr = A \ln r = A \ln \left(\frac{R_2}{R_1} \right)$$

Kapasitansen blir følgelig:

$$C_0 = \frac{Q}{V} = \frac{Q}{\frac{Q}{2\pi\epsilon_0 L} \ln \left(\frac{R_2}{R_1} \right)} = \frac{2\pi\epsilon_0 L}{\ln \left(\frac{R_2}{R_1} \right)}$$

c) Med dielektrisk medium mellom de 2 cylinderflatene kan den resulterende kapasitansen beregnes som en seriekobling av 2 kapasitanser C_1 og C_2 . Da gjelder ($\Phi = \Phi_1 = \Phi_2$, $V = V_1 + V_2$)

$$\frac{1}{C} = \frac{1}{C_1} + \frac{1}{C_2} = \frac{C_1 + C_2}{C_1 C_2}$$

Med grenseflate ved $r = R_3$ har en da

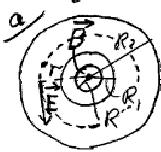
$$C_1 = 2\pi\epsilon_0 L \frac{\epsilon_{1r}}{\ln \left(\frac{R_3}{R_1} \right)}$$

$$C_2 = 2\pi\epsilon_0 L \frac{\epsilon_{2r}}{\ln \left(\frac{R_3}{R_2} \right)}$$

$$C = \frac{C_1 C_2}{C_1 + C_2} = \frac{2\pi\epsilon_0 L}{\frac{\epsilon_{1r}}{\ln \left(\frac{R_3}{R_1} \right)} + \frac{\epsilon_{2r}}{\ln \left(\frac{R_3}{R_2} \right)}}$$

Opgave 3

(5)



Det inducerade elektriska fältet är bestämt av induktionslagen
(uppgift under opgave 1)

$$\oint \vec{E} \cdot d\vec{s} = - \frac{d\phi_B}{dt}$$

där ϕ_B är magnetisk fluks inomför integrationsområdet som i värsta tillfället utgörs som en cirkel med radie r . Den magnetiska fluksen är då

$$\phi_B = \int \vec{B} \cdot d\vec{A} = B \cdot A = \pi R^2 B_0 \sin \omega t$$

där $A = \pi R^2$ är arealet inomför solenoiden. Vi finner

$$\oint \vec{E} \cdot d\vec{s} = 2\pi r E = - \frac{d\phi_B}{dt} = - \omega \pi R^2 B_0 \cos \omega t$$

$$E = - \frac{\omega R^2 B_0 \cos \omega t}{2r}$$

(Dvs. satsen $K = \frac{1}{2} \omega R^2 B_0 \cos \omega t$.)

b) För en cirkelformad strömsluppa som får en ström dI blir magnetfältet i sentrum

$$dB = \frac{\mu_0}{4\pi} dI \int \frac{d\vec{r} \times \vec{r}}{r^3} = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{dI}{r} \int d\vec{s} = \frac{\mu_0 dI}{2r}$$

Strömtettheten i ringen är nägilt ved

$$J = \sigma E = \sigma K/r$$

(6)

Den elektriska strömmen i en smal ring är

$$dI = J dA = J d\theta dr = \sigma K \frac{d\theta}{r} dr$$

Det genererade magnetfältet blir därför

$$B_s = \int dB = \int_{R_1}^{R_2} \frac{\mu_0}{2r} \frac{K d\theta}{r} dr = \frac{\mu_0 K d}{2} \left[-\frac{1}{r} \right]_{R_1}^{R_2} = \frac{\mu_0 \sigma K d}{2} \left(\frac{1}{R_1} - \frac{1}{R_2} \right)$$

c) Med d stor kan nu en enkelt Ampères lag.

Fluxen inomför integrationsområdet är givet ved

$$I = \int J dA = \int \int \frac{\sigma K}{r} dr d\theta =$$

$$= \sigma K L \int_{R_1}^{R_2} \frac{dr}{r} = \sigma K L \ln \left(\frac{R_2}{R_1} \right)$$

Ampères lag

$$\oint \vec{B} \cdot d\vec{s} = LB = \mu_0 I = \mu_0 \sigma K L \ln \left(\frac{R_2}{R_1} \right)$$

$$\therefore B = \underline{\mu_0 \sigma K \ln \left(\frac{R_2}{R_1} \right)}$$