

①

Forslag til løsning:

Opagave 1.

a)

Potentialet $V(x)$ vil bli en sum av potensialene fra de enkelte ladningene. En finner

$$V(x) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{Q}{|x-a|} - \frac{2Q}{|x|} + \frac{Q}{|x+a|} \right)$$

[Videre regning gir: $V(x) = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0} \frac{2a^2}{x(x^2-a^2)}$ for $x > a$.

$$V(x) = \frac{2Q}{4\pi\epsilon_0} \frac{a^2 - ax + x^2}{x(x^2-a^2)} \text{ for } 0 < x < a. \quad V(x) = V(-x) \quad (x < 0).$$

b) Elektrisk felt for $x > a$.

$$E(x) = -\frac{\partial V}{\partial x} = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0} \frac{\partial}{\partial x} \left(\frac{1}{x-a} - \frac{2}{x} + \frac{1}{x+a} \right)$$

$$= \frac{Q}{4\pi\epsilon_0} \left[\frac{1}{(x-a)^2} - \frac{2}{x^2} + \frac{1}{(x+a)^2} \right] =$$

$$\frac{Q}{4\pi\epsilon_0} \left[\frac{x^2+2ax+a^2+x^2-2ax+a^2}{(x^2-a^2)^2} - \frac{2}{x^2} \right] = \frac{2Q}{4\pi\epsilon_0} \left[\frac{x^2+a^2}{(x^2-a^2)^2} - \frac{1}{x^2} \right]$$

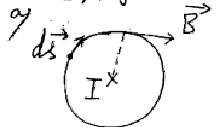
$$= \frac{2Q}{4\pi\epsilon_0} \frac{x^4+a^2x^2-(x^4-2a^2x^2+a^4)}{x^2(x^2-a^2)^2} = \frac{2Q}{4\pi\epsilon_0} \frac{a^2(3x^2-a^2)}{x^2(x^2-a^2)^2}$$

②

Løst fra kvadraten kan ledd a^2 negliseres i forhold til x^2 og en finner dermed forsvaret

$$\vec{E} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{6Qa^2}{x^4} \hat{x}$$

Opagave 2.



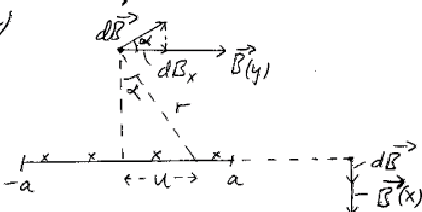
Det magnetiske feltet $\vec{B}$ vil bli vinkelrett på retningen fra ledningen, og p.g.a. symmetrien vil størrelsen være konstant rundt hele sirkelen

på figuren. Bruk av Amperes lov og integrering langs sirkelen konsentrisk om ledningen gir dermed.

$$\oint \vec{H} \cdot d\vec{l} = H \cdot 2\pi r = I$$

$$B = \mu_0 H = \frac{\mu_0 I}{2\pi r}$$

b)



③

Element av bredde du finner strømmen

$$dI = \frac{I}{2a} du$$

og gir magnetfeltet

$$dB = \frac{\mu_0}{2\pi r} dI = \frac{\mu_0 I}{4\pi a r} du$$

På x-aksen er feltet rettet langs negativ y-akse med $r = x-u$. Integrering gir feltet på x-aksen ($dB_y = -dB$)

$$B_y(x) = \int dB_y = -\frac{\mu_0 I}{4\pi a} \int_{x-a}^a \frac{du}{x-u} = -\frac{\mu_0 I}{4\pi a} \left[-\ln(x-u) \right]_{x-a}^a = -\frac{\mu_0 I}{4\pi a} \ln\left(\frac{x+a}{x-a}\right)$$

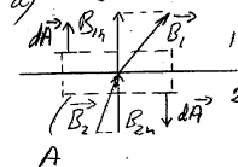
På y-aksen danner dette feltet en vinkel α med x-aksen. På grunn av symmetrien vil y-komponenten forsvinne ved integrering. For x-komponenten har vi $dB_x = dB \cos \alpha = \frac{y}{r} dB$.

Med $r^2 = y^2 + u^2$ finner vi da

$$B_x(y) = \int dB_x = \int \frac{y}{r} dB = \frac{\mu_0 I}{4\pi a} \int_{-a}^a \frac{y du}{u^2 + y^2} =$$

$$\frac{\mu_0 I}{4\pi a} \left[\text{Arctg}\left(\frac{u}{y}\right) \right]_{-a}^a = \frac{\mu_0 I}{2\pi a} \text{Arctg}\left(\frac{a}{y}\right)$$

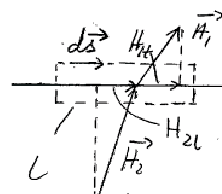
Opagave 3



Benytter Gauss lov for magnetfelt på flaten av areal A på begge sider av grenseflaten som angitt på figuren. En finner da

$$0 = \oint \vec{B} \cdot d\vec{A} = B_{1n} A - B_{2n} A$$

$$B_{1n} = B_{2n}$$



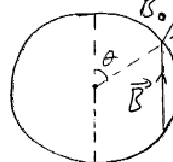
Benytter Amperes lov for $\vec{H}$ -feltet langs kurven av lengde L på hver side av grenseflaten, og en finner

(med $I = 0$)

$$0 = \oint \vec{H} \cdot d\vec{s} = H_{1t} L - H_{2t} L$$

$$H_{1t} = H_{2t}$$

b)



Innenfor kule er:
Normalkomponenten: $B_n = B \cos \theta$
Tangentialkomponenten: $B_t = B \sin \theta$

⑤

Bruk av grensebetingelsene gir så

$$B_{0n} = B_n = B \cos \theta$$

$$H_{0t} = H_t$$

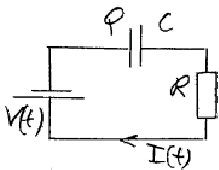
$$B_{0t} = \mu_0 H_{0t} = \mu_0 H_t = \frac{1}{\mu_r} B_t = \frac{1}{\mu_r} B \sin \theta$$

Størrelsen på magnetfeltet like utenfor kuleoverflata

$$B_0 = \sqrt{B_{0n}^2 + B_{0t}^2} = B \sqrt{\cos^2 \theta + \frac{\sin^2 \theta}{\mu_r^2}}$$

$$= 0,05 T \sqrt{\left(\frac{1}{2}\right)^2 + \left(\frac{\sqrt{3}}{2 \cdot 3}\right)^2} = 0,05 T \sqrt{\frac{1}{4} + \frac{1}{12}} = \frac{0,05 T}{\sqrt{3}} = \underline{\underline{0,029 T}}$$

Oppgave 4.



Spennings over

$$\text{kapasitansen: } V_C = \frac{1}{C} \varphi$$

Spennings over

$$\text{motstanden: } V_R = RI = R \frac{d\varphi}{dt}$$

Differensiallikningen for φ blir

$$V_R + V_C = V(t)$$

$$R \dot{\varphi} + \frac{1}{C} \varphi = V_0 e^{-\sigma t}$$

Med $\varphi = K e^{-\alpha t} + A e^{-\sigma t}$ finner en

⑥

$$\dot{\varphi} = -\alpha K e^{-\alpha t} - \sigma A e^{-\sigma t}$$

som ved innsettning gir

$$(-R\alpha K + \frac{1}{C}K)e^{-\alpha t} + (-R\sigma A + \frac{1}{C}A)e^{-\sigma t} = V_0 e^{-\sigma t}$$

Da likningen gjelder for vilkårlig tid t må en ha

$$-R\alpha K + \frac{1}{C}K = 0$$

$$\underline{\underline{\alpha = \frac{1}{RC}}}$$

$$(-R\sigma + \frac{1}{C})A = V_0$$

$$\underline{\underline{A = \frac{V_0 C}{1 - RC\sigma} = \frac{VC}{1 - \sigma\alpha}}}$$

Størrelsen K bestemmes av begynnelsesverdien

$$0 = \varphi(0) = K + A$$

$$\underline{\underline{K = -A = \frac{VC}{1 - RC\sigma}}}$$