

Løsningsforslag Eksamen SIF4005 Fysikk 11. desember 2002

Oppgave 1. Elektrostatikk

a) Gauss lov: $\oiint \vec{E} \cdot d\vec{A} = \frac{Q_{inne}}{\epsilon_0}$

E(r) for $r \leq R$:

Kula er ledende og da er $Q_{inne} = 0$ for $r < R$.

All ladning Q er på overflaten av kula.

Det elektriske feltet $E=0$ for $r < R$.

E(r) for $r \geq R$

$Q_{inne} = Q$

$$\oiint \vec{E} \cdot d\vec{A} = E \cdot 4\pi r^2 = \frac{Q}{\epsilon_0}$$

$$\underline{\underline{E = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r^2}}}$$

b) Kula er ikke ledende med ladningsfordeling $\rho = Ar^2$

Den totale ladningen over hele kula er Q . Kan da bestemme A uttrykt ved Q :

$$Q = \iiint \rho(r) dV = \int_0^R Ar^2 \cdot 4\pi r^2 dr = A \cdot 4\pi \frac{1}{5} R^5$$

$$A = \frac{5Q}{4\pi R^5}$$

For $r \leq R$ er Q_{inne} :

$$Q_{inne} = \iiint \rho(r) dV = \int_0^r Ar^2 \cdot 4\pi r^2 dr = \frac{5Q}{4\pi R^5} 4\pi \frac{1}{5} r^5 = Q \frac{r^5}{R^5}$$

Fra Gauss lov kan da elektriske feltet $E(r)$ bestemmes for $r \leq R$:

$$\oiint \vec{E} \cdot d\vec{A} = E \cdot 4\pi r^2 = \frac{Q}{\epsilon_0} \frac{r^5}{R^5}$$

$$\underline{\underline{E = \frac{Q \cdot r^3}{4\pi\epsilon_0 R^5}}}$$

For $r \geq R$ er $Q_{inne} = Q$:

Det elektriske feltet $E(r)$ er da det samme som for den ledende kula:

$$\oiint \vec{E} \cdot d\vec{A} = E \cdot 4\pi r^2 = \frac{Q}{\epsilon_0}$$

$$\underline{\underline{E = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r^2}}}$$

Det elektriske feltet for $r=R$:

Fra uttrykket for E for $r < R$ får vi $E = \frac{Q \cdot r^3}{4\pi\epsilon_0 R^5} = \underline{\underline{\frac{Q}{4\pi\epsilon_0 R^2}}}$

Fra uttrykket for E for $r > R$ får vi $E = \underline{\underline{\frac{Q}{4\pi\epsilon_0 R^2}}}$

Dvs at $E(r)$ er kontinuerlig for $r=R$.

c) Det elektriske potensialet langs veien r mellom punktene a og b er gitt ved:

$$V_a - V_b = \int_a^b \vec{E} \cdot d\vec{r}$$

For den ledende kula og $r \geq R$ er $V(r)$:

$$V(r) - V(\infty) = \int_r^\infty \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r^2} dr = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0} \left[-\frac{1}{r} \right]_\infty^r$$

$$V(r) = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0} \left(0 + \frac{1}{r} \right) = \underline{\underline{\frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r}}}$$

For den ledende kula og $r < R$ er $V(r)$:

$$V(r) - V(\infty) = \int_r^R 0 \cdot dr + \int_R^\infty E \cdot dr = V(R)$$

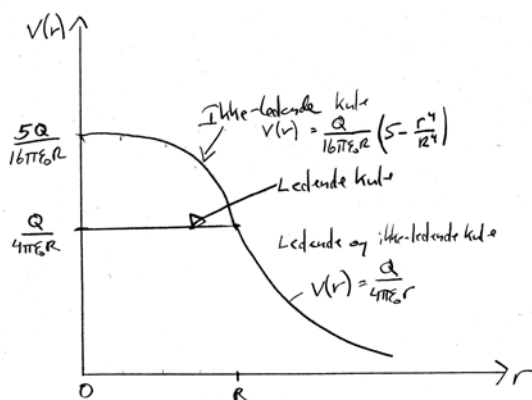
$$\underline{\underline{V(r) = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 R}}}$$

Det elektriske potensialet inne i kula er lik potensialet på overflaten av den ledende kula da $E=0$ inne i kula.

For den ikke ledende kula og $r \geq R$ er det elektriske feltet lik feltet for den ledende kula. Det elektriske potensialet blir derfor det samme.

$$V(r) = \underline{\underline{\frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r}}}$$

For den ikke-ledende kule og $r < R$ er $V(r)$:



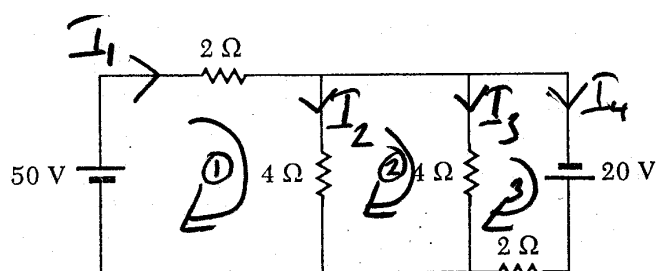
$$\frac{Q}{4\pi\epsilon_0 R^5} \frac{r^4}{4} \Big|_r^R + V(R) = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{R^4}{4R^5} - \frac{r^4}{4R^5} + \frac{1}{R} \right)$$

For ledende kule er $V(r)$ konstant inne i kula og lik $V(R)$ på kulas overflate. For ikke-ledende kule avtar $V(r)$ inne i kula. V er maksimalt i $r=0$.

$V(r)$ er den samme utenfor ledende og ikke-ledende kule fordi $E(r)$ er det samme utenfor begge kulene.

Oppgave 2. Elektriske krets. Magnetisme

a) Velger strømretning som vist på figuren. Velger slyngeretning med klokka.



$$\text{Slynge 1) } 50V - I_1 \cdot 2\Omega - I_2 \cdot 4\Omega = 0$$

$$\text{Slynge 2) } \begin{aligned} I_3 \cdot 4\Omega - I_2 \cdot 4\Omega &= 0 \\ I_2 &= I_3 \end{aligned}$$

$$\text{Slynge 3) } 20V - I_4 \cdot 2\Omega + I_3 \cdot 4\Omega = 0$$

Knutepunkt regelen:

$$I_1 = I_2 + I_3 + I_4$$

$$I_4 = I_1 - 2I_2$$

Slynge 3) $20V - (I_1 - 2I_2) \cdot 2\Omega + I_2 \cdot 4\Omega = 0$ (multiplisert med 2,5)
 $50V - I_1 \cdot 5\Omega + I_2 \cdot 20\Omega = 0$

Subtraherer slynge 3 og slynge 1: $0 - I_1 \cdot 3\Omega + I_2 \cdot 24\Omega = 0$
 $I_1 = 8I_2$

I slynge 1 setter inn for I_1 : $50V - 8I_2 \cdot 2\Omega - I_2 \cdot 4\Omega = 0$
 $I_2 = \underline{\underline{2,5A}}$

$$I_3 = I_2 = \underline{\underline{2,5A}}$$

$$I_1 = 8I_2 = \underline{\underline{20,0A}}$$

$$I_4 = I_1 - 2I_2 = 20,0A - 2 \cdot 2,5A = \underline{\underline{15,0A}}$$

Effekttap i motstanden 2Ω med strøm I_1 :

$$P_1 = I_1^2 \cdot 2\Omega = (20,0A)^2 \cdot 2\Omega = \underline{\underline{800W}}$$

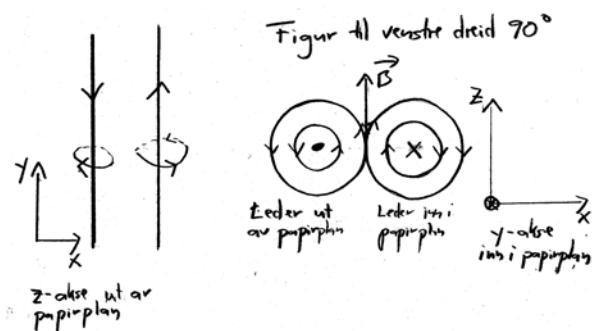
Effekttap i de to motstandene 4Ω med strøm I_2 og I_3 :

$$P_2 = I_2^2 \cdot 4\Omega = (2,5A)^2 \cdot 4\Omega = \underline{\underline{25W}}$$

Effekttap i motstanden 2Ω med strøm I_4 :

$$P_4 = I_4^2 \cdot 2\Omega = (15A)^2 \cdot 2\Omega = \underline{\underline{450W}}$$

b) De magnetiske feltlinjene rundt de to rettlinjete lederne er vist på figuren under:



Magnetfeltet i avstand r fra en rettlinjett uendelig lang leder er gitt av Amperes lov:

$$\oint \vec{B} \cdot d\vec{r} = \mu_0 I_{\text{innenfor}}$$

Antar at vi kan bruke Amperes lov selv om lederne ikke er uendelige.

$I_{\text{innenfor}} = I$ og den lukkede integrasjons sirkelen $2\pi r$.

Det magnetiske feltet B har størrelsen:

$$B \cdot 2\pi r = \mu_0 I$$

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

Størrelsen av magnetfeltet midt mellom de to lederne $r=0,5\text{mm}$ finnes ved å bruke superposisjonsprinsippet:

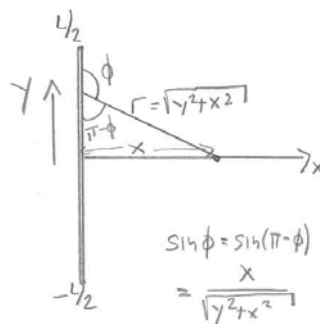
$$B_{\text{tot}} = B_1 + B_2 = \frac{\mu_0 I}{2\pi r} + \frac{\mu_0 I}{2\pi r} = \frac{4\pi \cdot 10^{-7} \frac{H}{m} \cdot 10A}{\pi \cdot 0,5\text{mm}} = 8,0 \cdot 10^{-3} \frac{HA}{m^2} = \underline{\underline{8,0 \cdot 10^{-3} T}}$$

Bruker et koordinatsystem som vist på figuren over. Magnetfeltet er da i positiv z-retning:

$$\underline{\underline{\vec{B} = 8,0 \cdot 10^{-3} T \cdot \vec{k}}}$$

Dersom vi isteden bruker Biot-Savarts lov som er gyldig for en endelig leder, må vi integrere langs lederen som figuren viser (det forventes ikke at dette gjøres i besvarelsen men denne løsningen er tatt med for dem som har valgt å benytte denne framgangsmåten)

$$\begin{aligned} d\vec{B} &= \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{I d\vec{l} \times \vec{u}_r}{r^2} \\ B &= \frac{\mu_0}{4\pi} \int_{-l/2}^{l/2} \frac{\sin \phi dy}{(x^2 + y^2)^{3/2}} = \frac{\mu_0}{4\pi} \int_{-l/2}^{l/2} \frac{x dy}{(x^2 + y^2)^{3/2}} \\ &= \frac{\mu_0}{4\pi} I x \left[\frac{y}{x^2 (y^2 + x^2)^{1/2}} \right]_{-l/2}^{+l/2} = \frac{\mu_0 I}{4\pi x} \frac{l}{\sqrt{(l/2)^2 + x^2}} \end{aligned}$$



Bruker superposisjonsprinsippet for å finne B midt mellom de to lederne og får:

$$\begin{aligned} B_{\text{tot}} &= 2 \cdot \frac{\mu_0 I}{4\pi x} \frac{l}{\sqrt{(l/2)^2 + x^2}} = \frac{4\pi \cdot 10^{-7} \frac{H}{m} \cdot 10A \cdot 5\text{cm}}{2\pi \cdot 0,5\text{mm} \sqrt{(2,5\text{cm})^2 + (0,5\text{mm})^2}} = \frac{40 \cdot 10^{-7} \cdot 5 \cdot 10^{-2} \frac{H \cdot A}{m}}{10^{-3} m \sqrt{2,5^2 \cdot 10^{-2} m}} \\ &= \underline{\underline{8,0 \cdot 10^{-3} T}} \end{aligned}$$

(Tilnærmelsen å bruke Amperes lov var ikke så gal)

- c) Kraften mellom to ledere i avstand r er $F=0,10\text{ N}$
Avstanden d mellom lederne er:

$$F = I \cdot dl \cdot B = I \cdot l \frac{\mu_0 I}{2\pi d} = 0,1\text{N}$$

$$d = \frac{I^2 \cdot l \cdot \mu_0}{2\pi \cdot 0,1\text{N}} = \frac{(10A)^2 \cdot 0,05\text{m} \cdot 4\pi \cdot 10^{-7} \frac{H}{m}}{2\pi \cdot 0,1\text{N}} = 10^{-5} \text{m} = \underline{\underline{10\mu\text{m}}}$$

Oppgave 3: Optikk

a) Avbildning i konkav linse:

$$\frac{1}{S_1} + \frac{1}{S_1'} = \frac{1}{f}$$

$$\frac{1}{S_1'} = \frac{1}{f} - \frac{1}{S_1} = -\frac{1}{6\text{cm}} - \frac{1}{12\text{cm}} = -\frac{1}{4\text{cm}}$$

$$\underline{S_1' = -4\text{cm}}$$

Avbildning i konveks linse:

Objektavstand: $S_2 = d - S_1'$

Bildeavstand: $S_2' = \infty$

Bestemmer avstanden d mellom linsene fra linseformelen:

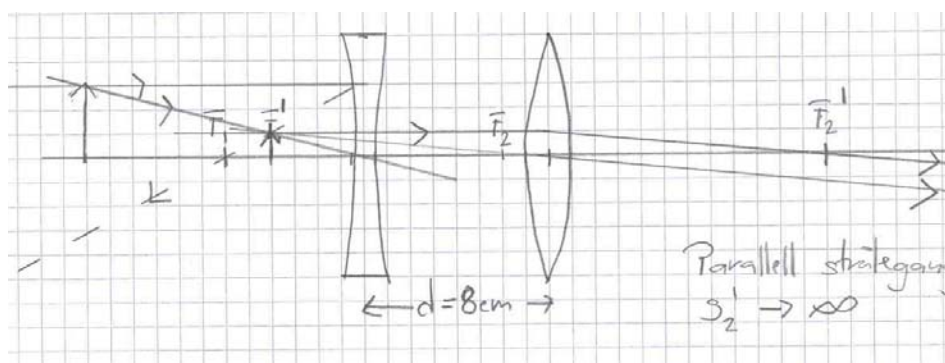
$$\frac{1}{S_2} + \frac{1}{S_2'} = \frac{1}{f'}$$

$$\frac{1}{d - S_1'} = \frac{1}{f'}$$

$$d = f' + S_1' = 12\text{cm} - 4\text{cm} = \underline{8\text{cm}}$$

Det intermediære bildet gitt av den konkave linsen befinner seg i fokalpunktet til den konvekse linsen. Det gir parallell strålegang ut fra den konvekse linsen.

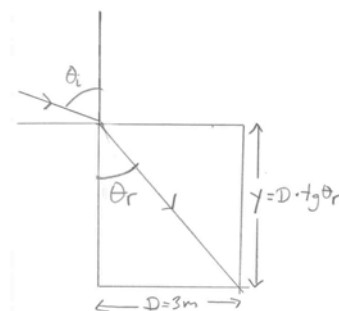
Strålegangen er tegnet nedenfor:



b) Dybden av tanken y finnes av likningen:

$$\tan \theta_r = \frac{D}{y}$$

Avbøyningsvinkelen θ_i finnes av Snell's brytningslov:



$$n_o \sin \theta_i = n \sin \theta_r$$

$$\sin \theta_r = \frac{1}{n} \sin \theta_i = \frac{1}{1,33} \sin 60^\circ = 0,6497$$

$$\theta_r = 40,5^\circ$$

$$y = \frac{3m}{\tan 40,5} = \underline{\underline{3,5m}}$$

Tykkelsen y av oljelaget finnes ved å se på fasevinkelen ved konstruktiv interferens. Fasevinkelen skyldes forskjellig tilbakelagt veglengde for lyset reflektert fra øvre og nedre brytningskant av oljelaget og faseforskjellen π når lyset treffer et tettere medium (luft -olje):

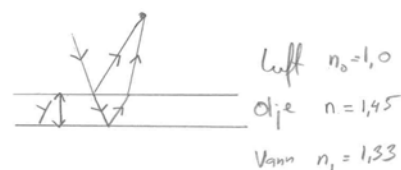
$$\varphi = \frac{2\pi}{\lambda} 2y + \pi = 2\pi m$$

$$y = \frac{1}{2} \left(m - \frac{1}{2}\right) \lambda = \frac{1}{2} \cdot \frac{1}{2} \lambda$$

Den minste tykkelsen på oljelaget finnes for $m=1$.

Bølgelengden for det røde lyset i olje er: $\lambda = \frac{\lambda_o}{n} = \frac{630nm}{1,45}$

$$y = \frac{1}{4} \frac{630nm}{1,45} = \underline{\underline{108nm}}$$



c) Det mørke området i interferensmønsteret skyldes destruktiv interferens og oppstår når forskjellen i tilbakelagt veglengde for lyset fra de to spaltene er: $d \sin \theta = \left(m + \frac{1}{2}\right) \lambda$

Avbildingen langs skjermen betegnes y -retning og er gitt ved:

$$y = L \cdot \tan \theta \approx L \cdot \sin \theta = L \frac{\lambda}{d} \left(m + \frac{1}{2}\right)$$

$$y_3 - y_2 = L \frac{\lambda}{d} \left(\left(2 + \frac{1}{2}\right) - \left(1 + \frac{1}{2}\right) \right) = 750nm \frac{630nm}{0,84mm} = \underline{\underline{0,56mm}}$$

Alternativ løsning:

$$y = L \tan \arcsin\left(\frac{\lambda}{d} \frac{5}{2}\right) - L \tan \arcsin\left(\frac{\lambda}{d} \frac{3}{2}\right) = 750mm \left[\tan\left(\arcsin \frac{630nm}{0,84mm} \frac{5}{2}\right) - \tan\left(\arcsin \frac{630nm}{0,84mm} \frac{3}{2}\right) \right]$$

$$= \underline{\underline{0,56mm}}$$

Interferensmaksimum mangler dersom diffraksjonsminimum faller sammen med interferensmaksimum.

$$d \sin \theta = m_i \cdot \lambda$$

Kriteriet for interferensmaksimum: $\sin \theta = m_i \frac{\lambda}{d}$

Kriteriet for diffraksjonsminimum: $\sin \theta = m_d \frac{\lambda}{a}$

Interferensmaksimum mangler for spalteåpning a dersom:

$$m_i \frac{\lambda}{d} = m_d \frac{\lambda}{a}$$

$$a = \frac{m_d}{m_i} d = \frac{1}{3} 0,84 \text{ mm} = \underline{\underline{0,28 \text{ mm}}}$$

$m_d=1$ for den minste bredden spalten kan ha

Oppgave 4. Mekaniske svingninger

- a) Bil med dårlige støtdempere og ingen demping $b=0$ har oscillerende bevegelse i x-retningen etter sammenstøt med fartsdump.
Newtons 2. lov gir bevegelseslikningen:

$$-kx = ma$$

$$\underline{\underline{\frac{d^2 x}{dt^2} + \frac{k}{m} x = 0}}$$

Vinkelfrekvensen $\omega = \sqrt{\frac{k}{m}} = \frac{2\pi}{T} = \frac{2\pi}{1,5 \text{ s}}$

Den totale fjærkonstanten til bilen er : $k = m \cdot \omega^2 = 1500 \text{ kg} \left(\frac{2\pi}{1,5 \text{ s}} \right)^2 = \underline{\underline{26 \cdot 10^3 \text{ kg/s}^2}}$

- b) Bytter støtdempere slik at sammenstøtet med fartsdump gir en demping b .
Newtons 2.lov gir bevegelseslikningen:

$$-kx - bv = ma$$

$$\underline{\underline{\frac{d^2 x}{dt^2} + \frac{b}{m} \frac{dx}{dt} + \frac{k}{m} x = 0}}$$

Dempningskonstanten b kan bestemmes når vinkelfrekvensen ω_d er kjent:

$$\omega_d = \sqrt{\frac{k}{m} - \frac{b^2}{4m^2}} = \frac{2\pi}{T} = \frac{2\pi}{2,0s}$$

$$\omega_d^2 = \frac{k}{m} - \frac{b^2}{4m^2}$$

$$b^2 = 4m^2 \left(\frac{k}{m} - \omega_d^2 \right) = 4 \cdot (1500kg)^2 \left(\frac{26 \cdot 10^3 kg/s}{1500kg} - (3,14s^{-1})^2 \right)$$

$$\underline{\underline{b = 8190kg/s}}$$

c) Etter sammenstøtet følger bilen en bevegelse gitt ved: $x(t) = A \cdot e^{-\frac{b}{2m}t} \sin \omega_d t$

Hastigheten i x-retningen er: $v = \frac{dx}{dt} = -\frac{b}{2m} A e^{-\frac{b}{2m}t} \sin \omega_d t + A \omega_d e^{-\frac{b}{2m}t} \cos \omega_d t$

Bilen oppnår maksimalt utslag i x-retning når $v=0$. Dette skjer ved tiden t :

$$v = \frac{dx}{dt} = -\frac{b}{2m} A e^{-\frac{b}{2m}t} \sin \omega_d t + A \omega_d e^{-\frac{b}{2m}t} \cos \omega_d t = 0$$

$$-\frac{b}{2m} \sin \omega_d t + \omega_d \cos \omega_d t = 0$$

$$\tan \omega_d t = \frac{\omega_d \cdot 2m}{b} = \frac{3,14s^{-1} \cdot 2 \cdot 1500kg}{8190kg/s} = 1,152$$

$$\omega_d t = 0,855$$

$$\underline{\underline{t = 0,27s}}$$

Det maksimale utslaget er: $x_{\text{maks}} = A e^{-\frac{b}{2m}t} \sin \omega_d t = 1,0m \cdot e^{-\frac{8190kg/s}{2 \cdot 1500kg} \cdot 0,27s} \sin 0,855 = \underline{\underline{0,36m}}$

Energien for bilens bevegelse er gitt av den mekaniske energien. Da hastigheten er null er den kinetiske energien $E_k=0$.

$$E = \frac{1}{2} kx^2 = \frac{1}{2} 26 \cdot 10^3 \frac{kg}{s^2} \cdot (0,36m)^2 = \underline{\underline{1684 \approx 1,7kJ}}$$