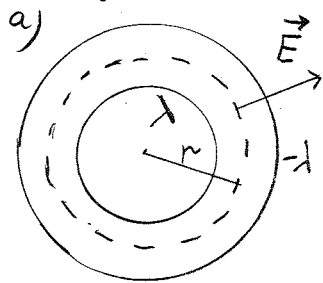


①

Forslag til løsning.

Oppgave 1.



La Gaussflaten være  
sylinder med radius  $r$ . Lengden  
kan være  $L$ . På denne lengden  
er ladningen på den indre  
sylinderen

$$Q = \lambda L$$

Bare ladning innenfor Gaussflaten bidrar i Gauss  
lov. Så med  $R_1 < r < R_2$  og  $\vec{E}$  rettet radielt og  
 $E = \text{konst}$  på Gaussflaten finner en

$$\oint \vec{E} \cdot d\vec{A} = E \cdot A = E \cdot 2\pi r L = Q/\epsilon_0 = \lambda L/\epsilon_0$$

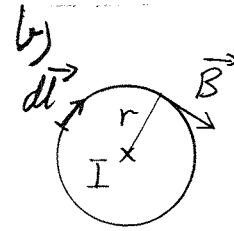
eller  $E = E(r) = \frac{K}{r}$  med  $K = \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0}$

Det elektriske potensialet blir

$$V(r) = -\int_r^{\infty} \vec{E} \cdot d\vec{l} = -\int_{R_2}^r E dr = -\int_{R_2}^r \frac{K}{r'} dr'$$

$$= -\int_{R_2}^r K \ln r' = -K (\ln r - \ln R_2) = \underline{\underline{K \ln(R_2/r)}}$$

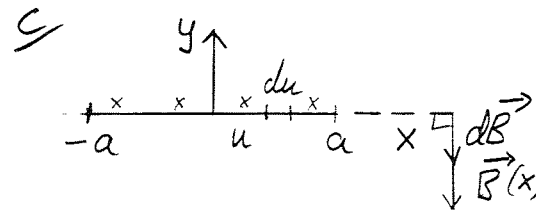
②



Benytter Ampères lov og integrerer  
langs en sirkel med radius  $r$  sentrert  
om strømlederen. Magnetfeltet er  
rettet normalt på retningen fra lederen  
og er konstant rundt hele sirkelen. En finner

$$\oint \vec{B} \cdot d\vec{l} = B \cdot 2\pi r = \mu_0 I$$

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



Element av bredde  $u$  fører strømmen

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

som gir magnetfeltet

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

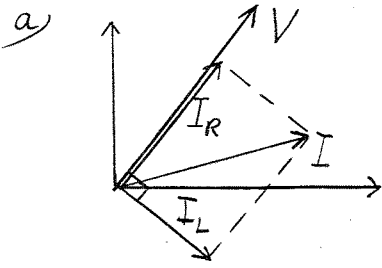
På  $x$ -aksen er feltet rettet langs negativ  $y$ -akse  
med  $r = x - u$ . Integrering gir feltet på  $x$ -aksen

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

$$= \underline{\underline{-\frac{\mu_0 I}{4\pi a} \ln \frac{x+a}{x-a}}}$$

3

Oppgave 2.



Strømmen gjennom motstanden

$$I_R = \frac{1}{R} V$$

mens den gjennom induktansen

$$I_L = \frac{1}{\omega L} V$$

der strømmen er faseforskjøvet 90° etter spenningen. Fra vektordiagrammet blir følgende størrelsen på strømmen

$$I = \sqrt{I_R^2 + I_L^2} = \sqrt{\left(\frac{1}{R}\right)^2 + \left(\frac{1}{\omega L}\right)^2} V$$

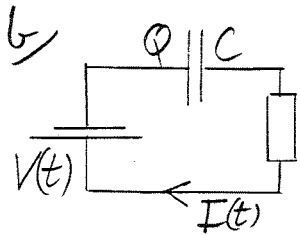
$$F = \frac{I}{V} = \sqrt{\left(\frac{1}{R}\right)^2 + \left(\frac{1}{\omega L}\right)^2}$$

[Alternativt ved bruk av komplekse tall:

$$\text{Parallellkopling av impedans: } \frac{1}{Z} = \frac{1}{Z_1} + \frac{1}{Z_2} = \frac{1}{R} + \frac{1}{i\omega L}$$

$$\text{Med } V = ZI \text{ blir dermed } F = \frac{I}{V} = \frac{1}{Z}$$

$$\Rightarrow |F| = \left| \frac{1}{Z} \right| = \left| \frac{1}{R - i\omega L} \right| = \sqrt{\frac{1}{R^2 + (\omega L)^2}}$$



Spenningen over kapasitansen:

$$V_C = \frac{1}{C} \phi$$

Spenningen over motstanden:

$$V_R = RI = R \frac{d\phi}{dt}$$

Differensiallikningen for phi blir

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

4

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

Med  $\phi = Ke^{-\alpha t} + Ae^{-\sigma t}$  finner en

$$\dot{\phi} = -\alpha Ke^{-\alpha t} - \sigma Ae^{-\sigma t}$$

som ved innsetting 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 må gjelde for vilkårlig tid må en ha

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

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

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

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

Størrelsen K bestemmes av begynnelsesverdiene

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

$$K = -A = -\frac{V_0 C}{1 - RC\sigma}$$

### Oppgave 3

a) Avbryningsvinklene er bestemt av

$$d \sin \theta = n \lambda, \quad n = 1, 2, 3, 4, \dots$$

der  $d$  er gitteravstanden  $d = \frac{1}{500 \text{ mm}} = 2 \cdot 10^{-6} \text{ m}$

Pette gir

$$\sin \theta = \frac{\lambda}{d} n = \frac{632 \cdot 10^{-9}}{2 \cdot 10^{-6}} n = 0,316 \cdot n \leq 1$$

De mulige avbryningsvinklene blir

$n = 1$	$\theta = 18,4^\circ$
$n = 2$	$\theta = 39,2^\circ$
$n = 3$	$\theta = 71,4^\circ$

b) Lydhastigheten i gasser er gitt ved  $c = \sqrt{\frac{\gamma R T}{M}}$

1 mol av He veier  $M = 4 \text{ g} = 4 \cdot 10^{-3} \text{ kg}$ . For He ved  $20^\circ \text{C}$ , dvs.  $T = (273 + 20) \text{ K} = 293 \text{ K}$  finnes dermed

$$c = \sqrt{\frac{5 \cdot 8,314 \cdot 293}{3 \cdot 4 \cdot 10^{-3}}} \text{ m/s} = \underline{\underline{1007 \text{ m/s}}}$$

For en orgelpipe med gitt lengde er frekvensen  $f$  proporsjonal med  $c$ . [ $f = c/\lambda = c/2L$  evt.  $c/4L$ .]

Så med He blir frekvensen

$$f = f_0 \frac{c_{\text{He}}}{c_L} = f_0 \sqrt{\frac{\gamma_{\text{He}} M_L}{M_{\text{He}} \gamma_L}} = 262 \sqrt{\frac{5 \cdot 29}{4 \cdot 1,4}} = \underline{\underline{770 \text{ Hz}}}$$

(5)

c) Høyfalterne har samme intensitet  $I_B = I_A$ .

Ved interferens har en da intensiteten

$$I = I_A + I_B + 2\sqrt{I_A I_B} \cos \delta = 2I_A (1 + \cos \delta) = 4I_A \cos^2 \frac{\delta}{2}$$

Med konstruktiv interferens  $\delta = 0$  har en så

$$I_M = 4I_A$$

slik at  $I = I_M \frac{1}{2} (1 + \cos \delta)$

$I = \frac{1}{4} I_M$  innebærer dermed

$$\frac{1}{4} = \frac{1}{2} (1 + \cos \delta)$$

$$\cos \delta = -\frac{1}{2}$$

$$\delta = \frac{2}{3} \pi \quad (\text{evt } 120^\circ)$$

Sammenhengen mellom vegforskjell og fasevinkel

$\delta$  er gitt ved  $\delta = 2\pi \frac{L}{\lambda}$

slik at bølglengden blir

$$\lambda = \frac{2\pi L}{\delta} = \frac{2\pi \cdot 0,70 \text{ m}}{\frac{2}{3} \pi} = \underline{\underline{2,10 \text{ m}}}$$

(6)