



Faglærer:
Johannes Skaar

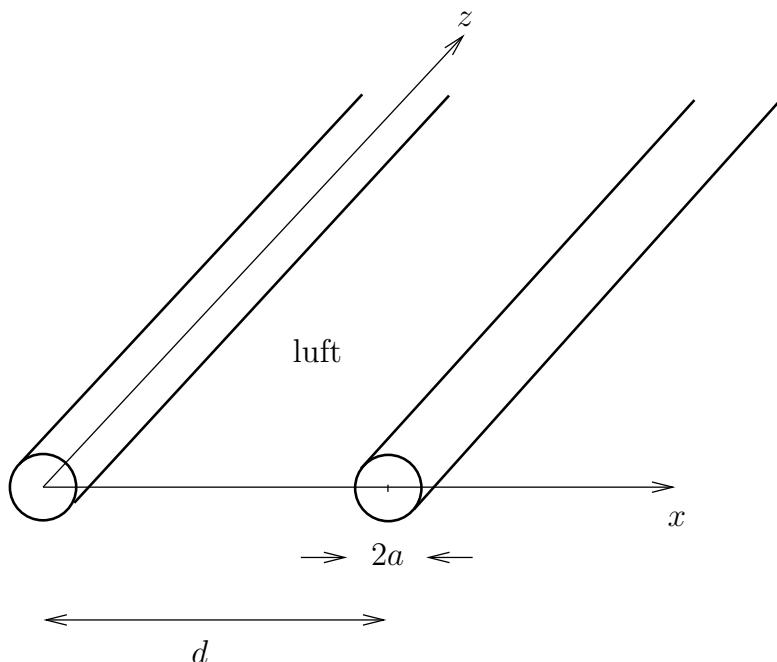
EKSAMEN I EMNE TFE 4120 ELEKTROMAGNETISME

Onsdag 17. august 2016

Oppgave 1

I denne oppgaven ser vi på en to-trådsslinje, som består av to parallele, sylinderiske ledere med avstand d mellom sentrene, se fig. 1. Begge har radius a , der $a \ll d$. Lederne er så lange at man kan se bort fra effekter nær endene (de kan regnes som uendelig lange). I området omkring kablene er det luft, med permittivitet ϵ_0 og permeabilitet μ_0 .

I hele denne oppgaven skal du anta $a \ll d$, så der det er mulig bør du forenkle svarene ved å bruke denne betingelsen.



Figur 1: To-trådsslinje med parallele, sylinderiske ledere. Begge lederne har radius a .

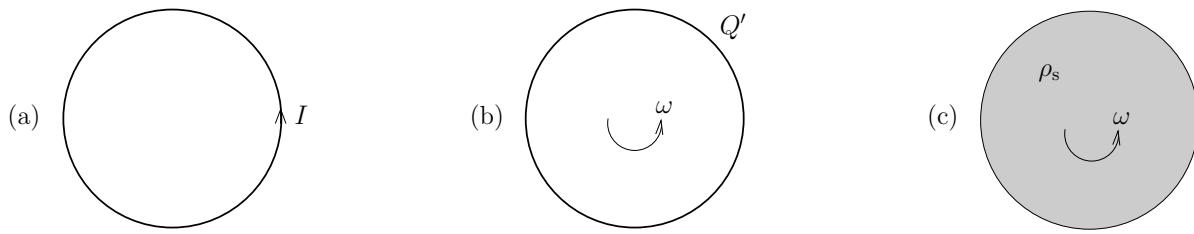
- a) Anta at kabelen til venstre har en ladning per lengdeenhet Q' , mens kabelen til høyre har ladning per lengdeenhet $-Q'$. Vis at det elektriske feltet for $a < x < d - a$ langs x -aksen er

$$\mathbf{E} = \frac{Q'}{2\pi\epsilon_0} \left(\frac{1}{x} - \frac{1}{x-d} \right) \hat{\mathbf{x}}. \quad (1)$$

- b) Finn potensialforskjellen V_0 mellom lederne, og kapasitansen per lengdeenhet C' for to-trådslinja.
- c) Hvorfor er det nødvendig å anta $a \ll d$ for å kunne utføre beregningene ovenfor på en enkel måte?
- d) Den venstre lederen fører nå strømmen I i positiv z -retning, mens returstrømmen $-I$ går i den andre. Finn den magnetiske kraften per lengdeenhet som virker på den høyre lederen (når du antar $a \ll d$).
- e) En motstand med resistans R kobles mellom de to lederne i den ene enden, og en spenningskilde V_0 kobles mellom lederne i den andre enden. Er det mulig å velge resistansen R slik at netto kraft på lederne blir null (grunngi svaret)? Hvor stor må i så fall R være?

Oppgave 2

I denne oppgaven antas det at permabiliteten er $\mu = \mu_0$ overalt.



Figur 2: (a) En strømsløyfe. (b) En ladet ring som roterer med vinkelhastighet ω . (c) En ladet disk som roterer med vinkelhastighet ω .

- a) Finn den magnetiske fluksstettheten \mathbf{B} i sentrum av en sirkulær strømsløyfe med radius a . Sløyfen fører en strøm I , se fig. 2(a).
- b) Hvis en ladet ring med radius a roterer med vinkelhastighet ω rundt sin akse, hva blir \mathbf{B} i sentrum av ringen? Anta at ladningen er jevnt fordelt over ringen, slik at linjeladningstettheten Q' er konstant. Se fig. 2(b).
- c) En ladet disk med radius a roterer med vinkelhastighet ω , se fig. 2(c). Anta at ladningen er jevnt fordelt over disken, slik at flateladningstettheten ρ_s er konstant. Vis at styrken til \mathbf{B} i sentrum av disken blir

$$B = \frac{\mu_0 \omega \rho_s a}{2}, \quad (2)$$

og finn retningen.

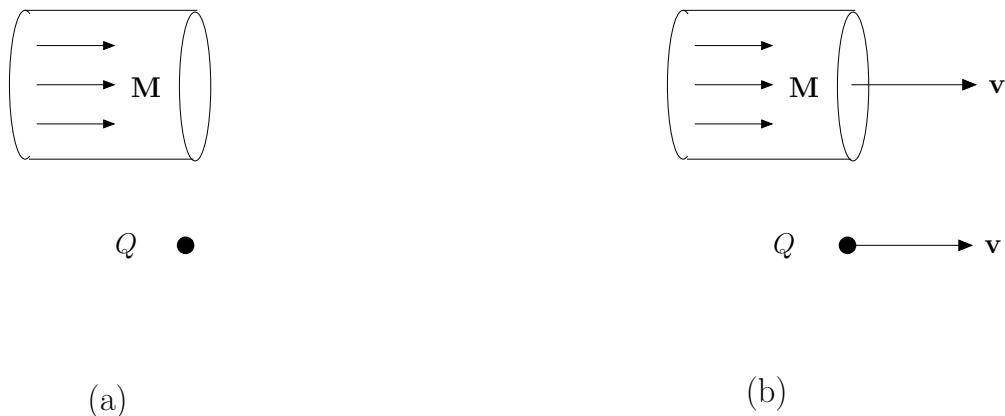
- d) Kontroller at svaret (2) i forrige delspørsmål har rett dimensjon.

Oppgave 3

Til hvert av spørsmålene som er stilt nedenfor, er det foreslått 4 svar. Oppgi hvilket svar du mener er best dekkende for hvert spørsmål. Svarene, som ikke skal begrunnes, avgis i skjemaet på siste side. Denne siden rives fra og leveres inn som del av besvarelsen.

Det gis 3 poeng for hvert riktig svar, -1 poeng for hvert galt svar og 0 poeng for ubesvart. Helgardering (mer enn ett kryss) gir 0 poeng.

- a) En parallelplatekondensator består av to parallele, kvadratiske lederplater, hver med areal a^2 , og med en avstand d mellom seg. Anta at $d \ll a$. Området mellom platene er fylt av et rent dielektrisk medium med permittivitet ϵ . Hva er kapasitansen?
- i) $C = \epsilon a^2/d$.
 - ii) $C = 2\epsilon a^2/d$.
 - iii) $C = \epsilon a/d$.
 - iv) $C = \epsilon_0 a/d$.
- b) Hva er den fysiske tolkningen til $\nabla \cdot \mathbf{B} = 0$?
- i) At \mathbf{B} -feltet biter seg selv i halen.
 - ii) At \mathbf{B} -feltet ikke kan strømme netto ut av en lukket flate.
 - iii) At \mathbf{B} -feltslinjene ikke kan starte eller stoppe noe sted.
 - iv) Alle alternativene ovenfor.
- c) Du befinner deg et sted der det jordmagnetiske feltet er $50\mu\text{T}$. Du har en kvadrisk spole med 1000 viklinger, der alle viklinger er i samme plan og omslutter det samme arealet. Kvadratet har side 10cm. Hvor raskt må du minst snurre spolen rundt for å få indusert en spenningsamplitude på 1V?
- i) 3.2 omdreininger i sekundet.
 - ii) 32 omdreininger i sekundet.
 - iii) 320 omdreininger i sekundet.
 - iv) 3200 omdreininger i sekundet.
- d) En permanentmagnet og en punktladning befinner seg i vakuum, og i nærheten av hverandre, se fig. 3(a). Begge er i ro. Hva er kraften fra magneten på ladningen?
- i) 0.
 - ii) Frastøtende.
 - iii) Tiltrekkende.
 - iv) Ulik null, men retningen er avhengig av hvordan de er plassert i forhold til hverandre.



Figur 3: En permanentmagnet og en ladning Q befinner seg i nærheten av hverandre. (a) Begge er i ro. (b) Begge beveger seg med den samme hastigheten \mathbf{v} .

- e) Vi ser fortsatt på situasjonen i forrige deloppgave, der en permanentmagnet og en ladning er i ro i forhold til hverandre, men denne gangen beveger begge på seg med hastighet \mathbf{v} i forhold til observatøren, se fig. 3(b). Hastigheten er mye mindre enn lyshastigheten. Hva kan du si om feltet fra permanentmagneten der punktladningen befinner seg i et gitt tidspunkt, sett fra observatøren?
- Det blir bare et magnetisk felt, uavhengig av \mathbf{v} .
 - Det blir både et elektrisk og et magnetisk felt slik at $\mathbf{v} \times \mathbf{B} + \mathbf{E} = 0$.
 - Det blir bare et elektrisk felt, uavhengig av \mathbf{v} .
 - Man kan jo si mye rart om det. Elektromagnetiske felter er noe kunstig som menneskene har skapt. Livet hadde vært mye bedre uten elektromagnetiske felter.

Formler i elektromagnetisme:

$$\begin{aligned}
\mathbf{F} &= \frac{Qq}{4\pi\epsilon R^2} \hat{\mathbf{R}}, & \mathbf{E} &= \mathbf{F}/q, & V_P &= \int_P^{\text{ref}} \mathbf{E} \cdot d\mathbf{l}, & V &= \frac{Q}{4\pi\epsilon R}, & \mathbf{E} &= -\nabla V, \\
\oint_S \mathbf{D} \cdot d\mathbf{S} &= Q_{\text{fri i } S}, & \nabla \cdot \mathbf{D} &= \rho, & \mathbf{D} &= \epsilon_0 \mathbf{E} + \mathbf{P}, & \mathbf{P} &= \epsilon_0 \chi_e \mathbf{E}, & \mathbf{D} &= \epsilon \mathbf{E}, \\
\epsilon &= \epsilon_0(1 + \chi_e), & C &= Q/V, & C &= \epsilon S/d, & W_e &= \frac{1}{2} CV^2, & w_e &= \frac{1}{2} \mathbf{D} \cdot \mathbf{E}, \\
\mathbf{p} &= Q\mathbf{d}, & \mathbf{J} &= NQ\mathbf{v}, & \mathbf{J} &= \sigma \mathbf{E}, & P_J &= \int_v \mathbf{J} \cdot \mathbf{E} dv, \\
d\mathbf{B} &= \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{Idl \times \hat{\mathbf{R}}}{R^2}, & d\mathbf{F} &= Idl \times \mathbf{B}, & \mathbf{F} &= Q(\mathbf{E} + \mathbf{v} \times \mathbf{B}), & \mathbf{T} &= \mathbf{m} \times \mathbf{B}, \\
\mathbf{m} &= IS, & \mathbf{H} &= \frac{\mathbf{B}}{\mu_0} - \mathbf{M}, & \mathbf{M} &= \chi_m \mathbf{H}, & \mathbf{B} &= \mu \mathbf{H}, & \mu &= \mu_0(1 + \chi_m), \\
\nabla \cdot \mathbf{B} &= 0, & \oint_C \mathbf{H} \cdot d\mathbf{l} &= \int_S \mathbf{J} \cdot d\mathbf{S}, & w_m &= \frac{1}{2} \mathbf{B} \cdot \mathbf{H}, \\
L_{12} &= \frac{\Phi_{12}}{I_1} = L_{21} = \frac{\Phi_{21}}{I_2}, & L &= \frac{\Phi}{I}, & W_m &= \frac{1}{2} \sum_{k=1}^n I_k \Phi_k = \frac{1}{2} \sum_{j=1}^n \sum_{k=1}^n L_{jk} I_j I_k, \\
\mathbf{F} &= -(\nabla W_m)_{\text{uten kilder eller tap}}, & \mathbf{F} &= +(\nabla W_m)_{I=\text{konst}}, & \nabla \cdot \mathbf{J} + \frac{\partial \rho}{\partial t} &= 0.
\end{aligned}$$

Maxwells likninger:

$$\begin{aligned}
\nabla \times \mathbf{E} &= -\frac{\partial \mathbf{B}}{\partial t}, & \oint_C \mathbf{E} \cdot d\mathbf{l} &= -\int_S \frac{\partial \mathbf{B}}{\partial t} \cdot d\mathbf{S}, & e &= -\frac{d\Phi}{dt}, \\
\nabla \times \mathbf{H} &= \mathbf{J} + \frac{\partial \mathbf{D}}{\partial t}, & \oint_C \mathbf{H} \cdot d\mathbf{l} &= \int_S \left(\mathbf{J} + \frac{\partial \mathbf{D}}{\partial t} \right) \cdot d\mathbf{S}, \\
\nabla \cdot \mathbf{D} &= \rho, & \oint_S \mathbf{D} \cdot d\mathbf{S} &= Q_{\text{fri i } S}, \\
\nabla \cdot \mathbf{B} &= 0, & \oint_S \mathbf{B} \cdot d\mathbf{S} &= 0.
\end{aligned}$$

Potensialer i elektrodynamikken:

$$\begin{aligned}
\mathbf{B} &= \nabla \times \mathbf{A}, & \mathbf{E} &= -\nabla V - \frac{\partial \mathbf{A}}{\partial t}, & \nabla^2 V - \epsilon \mu \frac{\partial^2 V}{\partial t^2} &= -\frac{\rho}{\epsilon}, & \nabla^2 \mathbf{A} - \epsilon \mu \frac{\partial^2 \mathbf{A}}{\partial t^2} &= -\mu \mathbf{J}, \\
V(\mathbf{r}, t) &= \frac{1}{4\pi\epsilon} \int_v \frac{\rho(\mathbf{r}', t - R/c) dv'}{R}, & \mathbf{A}(\mathbf{r}, t) &= \frac{\mu}{4\pi} \int_v \frac{\mathbf{J}(\mathbf{r}', t - R/c) dv'}{R}.
\end{aligned}$$

Grensebetingelser:

$$\mathbf{E}_{1t} = \mathbf{E}_{2t}, \quad \mathbf{D}_{1n} - \mathbf{D}_{2n} = \rho_s \hat{\mathbf{n}}, \quad \mathbf{H}_{1t} - \mathbf{H}_{2t} = \mathbf{J}_s \times \hat{\mathbf{n}}, \quad \mathbf{B}_{1n} = \mathbf{B}_{2n}.$$

Konstanter:

$$\mu_0 = 4\pi \cdot 10^{-7} \text{ H/m}$$

$$\epsilon_0 = 1/(\mu_0 c_0^2) \approx 8.854 \cdot 10^{-12} \text{ F/m}$$

Lyshastighet i vakuum: $c_0 = 1/\sqrt{\mu_0 \epsilon_0} = 299792458 \text{ m/s} \approx 3.0 \cdot 10^8 \text{ m/s}$

Lyshastighet i et medium: $c = 1/\sqrt{\mu \epsilon}$

Elementærladningen: $e = 1.6 \cdot 10^{-19} \text{ C}$

Elektronets hvilemasse: $m_e = 9.11 \cdot 10^{-31} \text{ kg}$

Standard tyngdeakselerasjon: $g = 9.80665 \text{ m/s}^2$

Gravitasjonskonstant: $\gamma = 6.673 \cdot 10^{-11} \text{ N} \cdot \text{m}^2/\text{kg}^2$.

$$\nabla^2 V = \frac{\partial^2 V}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 V}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 V}{\partial z^2}$$

Differensielle vektoridentiteter:

$$\begin{aligned}\hat{\mathbf{x}} \cdot \nabla V &= \frac{\partial V}{\partial x} \quad (x \text{ vilkårlig akse}) \\ \nabla(V + W) &= \nabla V + \nabla W \\ \nabla(VW) &= V \nabla W + W \nabla V \\ \nabla f(V) &= f'(V) \nabla V \\ \nabla(\mathbf{A} \cdot \mathbf{B}) &= (\mathbf{A} \cdot \nabla) \mathbf{B} + (\mathbf{B} \cdot \nabla) \mathbf{A} \\ &\quad + \mathbf{A} \times (\nabla \times \mathbf{B}) + \mathbf{B} \times (\nabla \times \mathbf{A}) \\ \nabla \cdot (\mathbf{A} + \mathbf{B}) &= \nabla \cdot \mathbf{A} + \nabla \cdot \mathbf{B} \\ \nabla \cdot (V \mathbf{A}) &= V \nabla \cdot \mathbf{A} + \mathbf{A} \cdot \nabla V \\ \nabla \cdot (\mathbf{A} \times \mathbf{B}) &= \mathbf{B} \cdot \nabla \times \mathbf{A} - \mathbf{A} \cdot \nabla \times \mathbf{B} \\ \nabla \times (\mathbf{A} + \mathbf{B}) &= \nabla \times \mathbf{A} + \nabla \times \mathbf{B} \\ \nabla \times (V \mathbf{A}) &= (\nabla V) \times \mathbf{A} + V \nabla \times \mathbf{A} \\ \nabla \cdot (\nabla \times \mathbf{A}) &= 0 \\ \nabla \cdot (\nabla V) &= \nabla^2 V \\ \nabla \times (\nabla V) &= 0 \\ \nabla \times (\nabla \times \mathbf{A}) &= \nabla(\nabla \cdot \mathbf{A}) - \nabla^2 \mathbf{A}\end{aligned}$$

Sylindrisk koordinatsystem:

$$\begin{aligned}\nabla V &= \frac{\partial V}{\partial r} \hat{\mathbf{r}} + \frac{1}{r} \frac{\partial V}{\partial \phi} \hat{\phi} + \frac{\partial V}{\partial z} \hat{\mathbf{z}} \\ \nabla \cdot \mathbf{A} &= \frac{1}{r} \frac{\partial(r A_r)}{\partial r} + \frac{1}{r} \frac{\partial A_\phi}{\partial \phi} + \frac{\partial A_z}{\partial z} \\ \nabla \times \mathbf{A} &= \hat{\mathbf{r}} \left(\frac{1}{r} \frac{\partial A_z}{\partial \phi} - \frac{\partial A_\phi}{\partial z} \right) \\ &\quad + \hat{\phi} \left(\frac{\partial A_r}{\partial z} - \frac{\partial A_z}{\partial r} \right) + \hat{\mathbf{z}} \left(\frac{\partial(r A_\phi)}{\partial r} - \frac{\partial A_r}{\partial \phi} \right) \\ \nabla^2 V &= \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} \left(r \frac{\partial V}{\partial r} \right) + \frac{1}{r^2} \frac{\partial^2 V}{\partial \phi^2} + \frac{\partial^2 V}{\partial z^2}\end{aligned}$$

Integralidentiteter:

$$\begin{aligned}\int_v \nabla V \, dv &= \oint_S V \, d\mathbf{S} \\ \int_v \nabla \cdot \mathbf{A} \, dv &= \oint_S \mathbf{A} \cdot d\mathbf{S} \quad (\text{Divergensteoremet}) \\ \int_v \nabla \times \mathbf{A} \, dv &= \oint_S d\mathbf{S} \times \mathbf{A} \\ \int_S \nabla \times \mathbf{A} \cdot d\mathbf{S} &= \oint_C \mathbf{A} \cdot d\mathbf{l} \quad (\text{Stokes' teorem})\end{aligned}$$

Kartesisk koordinatsystem:

$$\nabla V = \frac{\partial V}{\partial x} \hat{\mathbf{x}} + \frac{\partial V}{\partial y} \hat{\mathbf{y}} + \frac{\partial V}{\partial z} \hat{\mathbf{z}}$$

$$\begin{aligned}\nabla \cdot \mathbf{A} &= \frac{\partial A_x}{\partial x} + \frac{\partial A_y}{\partial y} + \frac{\partial A_z}{\partial z} \\ \nabla \times \mathbf{A} &= \hat{\mathbf{x}} \left(\frac{\partial A_z}{\partial y} - \frac{\partial A_y}{\partial z} \right) \\ &\quad + \hat{\mathbf{y}} \left(\frac{\partial A_x}{\partial z} - \frac{\partial A_z}{\partial x} \right) + \hat{\mathbf{z}} \left(\frac{\partial A_y}{\partial x} - \frac{\partial A_x}{\partial y} \right)\end{aligned}$$

Sfærisk koordinatsystem:

$$\begin{aligned}\nabla V &= \frac{\partial V}{\partial r} \hat{\mathbf{r}} + \frac{1}{r} \frac{\partial V}{\partial \theta} \hat{\theta} + \frac{1}{r \sin \theta} \frac{\partial V}{\partial \phi} \hat{\phi} \\ \nabla \cdot \mathbf{A} &= \frac{1}{r^2} \frac{\partial(r^2 A_r)}{\partial r} \\ &\quad + \frac{1}{r \sin \theta} \frac{\partial(\sin \theta A_\theta)}{\partial \theta} + \frac{1}{r \sin \theta} \frac{\partial A_\phi}{\partial \phi} \\ \nabla \times \mathbf{A} &= \frac{\hat{\mathbf{r}}}{r \sin \theta} \left(\frac{\partial(\sin \theta A_\phi)}{\partial \theta} - \frac{\partial A_\theta}{\partial \phi} \right) \\ &\quad + \frac{\hat{\theta}}{r} \left(\frac{1}{\sin \theta} \frac{\partial A_r}{\partial \phi} - \frac{\partial(r A_\phi)}{\partial r} \right) \\ &\quad + \frac{\hat{\phi}}{r} \left(\frac{\partial(r A_\theta)}{\partial r} - \frac{\partial A_r}{\partial \theta} \right)\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}\nabla^2 V &= \frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial r} \left(r^2 \frac{\partial V}{\partial r} \right) \\ &\quad + \frac{1}{r^2 \sin \theta} \frac{\partial}{\partial \theta} \left(\sin \theta \frac{\partial V}{\partial \theta} \right) \\ &\quad + \frac{1}{r^2 \sin^2 \theta} \frac{\partial^2 V}{\partial \phi^2}\end{aligned}$$

EMNE TFE4120 ELEKTROMAGNETISME

KANDIDATNR.:

Svarkupong

Merk med kryss i de aktuelle rutene. Kun ett kryss for hvert spørsmål.

Spørsmål	Alt. i)	Alt. ii)	Alt. iii)	Alt. iv)
a)				
b)				
c)				
d)				
e)				