

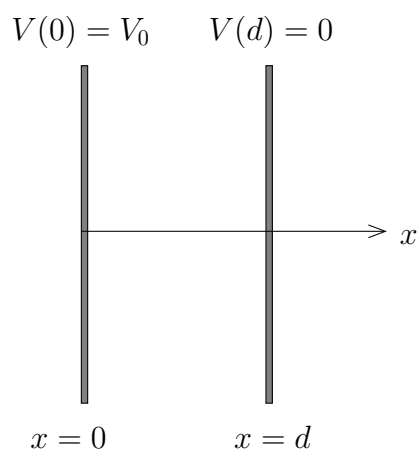
Faglærer:
Johannes Skaar

EKSAMEN I EMNE TFE 4120 ELEKTROMAGNETISME

Fredag 23. mai 2014

Oppgave 1

En parallellplatekondensator består av to kvadratiske, parallelle lederplater, hver med areal a^2 . Avstanden mellom platene er d . Anta at $d \ll a$. Platen som befinner seg i $x = 0$ har potensial V_0 , mens platen i $x = d$ har potensial lik null, se fig. 1.



Figur 1: Parallellplatekondensator.

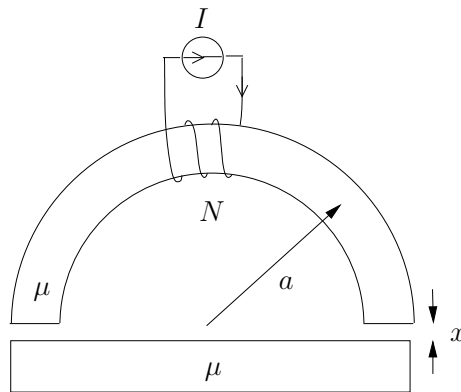
- a) Området mellom platene er fylt av luft med permittivitet ϵ_0 . Finn (utled uttrykket for) det elektriske feltet mellom platene.
- b) Finn kapasitansen.
- c) Vi lar nå mediet mellom de to platene ha uniform permittivitet ϵ og en uniform romladningstetthet ρ . Konduktiviteten er fortsatt null. Vis at potensialet i mediet er gitt av

$$V(x) = -\frac{\rho x^2}{2\epsilon} + \left(\frac{\rho d}{2\epsilon} - \frac{V_0}{d}\right)x + V_0, \quad \text{for } 0 \leq x \leq d. \quad (1)$$

- d) La ϵ være fast, og $V_0 > 0$. Anta $\rho > 0$. Forklar fysisk at når ρ er stor, så får $V(x)$ sitt maksimum et sted mellom platene, mens når ρ er liten blir maksimum på platen som har $V = V_0$. Hvor stor må ρ være for at vi skal få maksimum et sted mellom platene?
- e) Vi tar nå ut mediet mellom platene og erstatter det med luft. Det settes inn en tredje lederplate med tykkelse $4d/5$ midt mellom platene, slik at det blir gap med tykkelse $d/10$ til venstre og til høyre for den nye lederplaten. Alle lederplatene er parallelle. Den nye lederplaten er netto uladd. Finn potensialet som funksjon av x for $0 \leq x \leq d$, og også kapasitansen til den modifiserte parallellplatekondensatoren.

Oppgave 2

Gitt en elektromagnet, se fig. 2. Elektromagneten er laget av en hesteskoformet kjerne (en halvsirkel) med permeabilitet μ og en spole med N viklinger. Elektromagneten løfter en bjelke, også med permeabilitet μ . Anta at tverrsnittsarealet S til kjernen og bjelken er det samme. Elektromagneten drives av en strømkilde som sørger for at det går en konstant strøm I igjennom spolen. Luftgapet x er mye mindre enn de andre dimensjonene på figuren. Anta at den relative permeabiliteten $\mu_r = \mu/\mu_0$ er mye større enn 1 (men ikke uendelig), slik at du kan anta at fluksen følger rundt den magnetiske kretsen.



Figur 2: Elektromagnet med strømkilde.

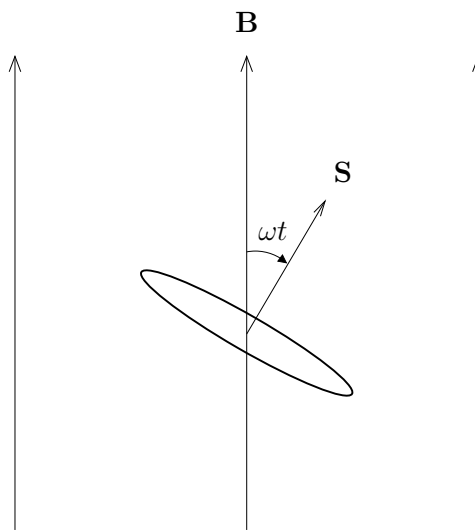
- a) Finn den magnetiske flukstettheten \mathbf{B} i luftgapene.
- b) Vis at selvinduktansen til elektromagneten kan skrives

$$L = \frac{N^2}{\frac{\pi a + 2a}{\mu S} + \frac{2x}{\mu_0 S}}. \quad (2)$$

- c) Anta nå at $\mu_r = \infty$. Finn den magnetiske energien til systemet ved å ta utgangspunkt i energitettheten $w_m = \frac{1}{2} \mathbf{B} \cdot \mathbf{H}$. Finn også kraften som virker på bjelken fra elektromagneten.
- d) Legg merke til at hvis gapet x går mot null, så går kraften fra forrige deloppgave mot uendelig. Dette er ikke realistisk. Hva er problemet med analysen? Finn et mer realistisk resultat som også er gyldig når $x \rightarrow 0$.

Oppgave 3

En plan sløyfe med areal S roteres med vinkelhastighet ω i et uniformt felt \mathbf{B} . Rotasjonsaksen står normalt på \mathbf{B} , se fig. 3.



Figur 3: En sløyfe roteres med vinkelhastighet ω i et uniformt felt \mathbf{B} .

- a) Til å begynne med antar vi at sløyfa har uendelig resistans. Finn den induerte elektromotoriske spenningen (emf'en) e i sløyfa.
- b) Anta nå at sløyfa har endelig resistans R . Under hvilken forutsetning kan vi si at strømmen i sløyfa blir $I = e/R$, der e fortsatt er emf'en du fant i forrige delspørsmål? Vis at det er nødvendig at $(L/R)\omega \ll 1$.
- c) Anta at forutsetningen fra forrige deloppgave er tilfredsstillt. Hva er det mekaniske momentet ("torque") \mathbf{T} som virker på sløyfa, som funksjon av tiden? Hvordan kan du være sikker på at retningen du har fått er korrekt?

Oppgave 4

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) To punktladninger med samme absoluttverdi men *motsatt fortegn*, befinner seg en avstand fra hverandre. Det finnes ingen andre kilder til elektriske felter. Vi ser på det elektriske feltet \mathbf{E} , og potensialet V med uendelig som referanse, i et observasjonspunkt som er midt mellom ladningene. Hva er da rett?
- $\mathbf{E} = 0$ og $V = 0$.
 - $\mathbf{E} \neq 0$ og $V = 0$.
 - $\mathbf{E} = 0$ og $V \neq 0$.
 - Ingen av alternativene ovenfor er korrekte.
- b) Gitt et stykke av et materiale med $\mu = \infty$ som er omgitt av vakuum. Det er ingen flatestrøm på overflaten av materialet. Hva kan du si om feltet i vakuum, rett utenfor materialet?
- \mathbf{H} står normalt på overflaten.
 - \mathbf{B} er parallell med overflaten.
 - Verken \mathbf{H} eller \mathbf{B} står normalt på, eller er parallell med overflaten.
 - Ingen av alternativene ovenfor er korrekte.
- c) To kondensatorer, henholdsvis med kapasitans C_1 og C_2 , er koblet sammen i serie. Seriekoblingen kan sees på som en kondensator med kapasitans C , der $1/C = 1/C_1 + 1/C_2$. Dette gjelder under forutsetning av at
- kondensatorene ikke har for stor kapasitans.
 - kondensatorene ikke har for liten kapasitans.
 - det ikke går feltlinjer fra den ene kondensatoren til den andre.
 - det går feltlinjer fra den ene kondensatoren til den andre.
- d) Hvilke to av Maxwells ligninger kan kombineres til å vise ladningsbevarelse?
- Gauss' lov og Faradays lov.
 - Ampere–Maxwells lov og Faradays lov.
 - Loven $\nabla \cdot \mathbf{B} = 0$ og Gauss' lov.
 - Ampere–Maxwells lov og Gauss' lov.
- e) En permanentmagnet faller raskt ned mot en plate av kobber. Kobber har relativ permabilitet $\mu_r \approx 1$. Hva er rett?
- Det vil ikke virke krefter mellom magneten og platen.
 - Det vil induseres strømmer i kobberplaten slik at det blir frastøtende krefter.
 - Det vil induseres strømmer i kobberplaten slik at det blir tiltrekkende krefter.
 - Kobberplaten vil endre form til en kule, og så vil den rulle ned til havet og skremme bort all fisken der.

Formler i elektromagnetisme:

$$\mathbf{F} = \frac{Qq}{4\pi\epsilon R^2} \hat{\mathbf{R}}, \quad \mathbf{E} = \mathbf{F}/q, \quad V_P = \int_P^{\text{ref}} \mathbf{E} \cdot d\mathbf{l}, \quad V = \frac{Q}{4\pi\epsilon R}, \quad \mathbf{E} = -\nabla V,$$

$$\oint_S \mathbf{D} \cdot d\mathbf{S} = Q_{\text{fri i } S}, \quad \nabla \cdot \mathbf{D} = \rho, \quad \mathbf{D} = \epsilon_0 \mathbf{E} + \mathbf{P}, \quad \mathbf{P} = \epsilon_0 \chi_e \mathbf{E}, \quad \mathbf{D} = \epsilon \mathbf{E},$$

$$\epsilon = \epsilon_0(1 + \chi_e), \quad C = Q/V, \quad C = \epsilon S/d, \quad W_e = \frac{1}{2} CV^2, \quad w_e = \frac{1}{2} \mathbf{D} \cdot \mathbf{E},$$

$$\mathbf{p} = Q\mathbf{d}, \quad \mathbf{J} = NQ\mathbf{v}, \quad \mathbf{J} = \sigma \mathbf{E}, \quad P_J = \int_v \mathbf{J} \cdot \mathbf{E} dv,$$

$$d\mathbf{B} = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{I d\mathbf{l} \times \hat{\mathbf{R}}}{R^2}, \quad d\mathbf{F} = I d\mathbf{l} \times \mathbf{B}, \quad \mathbf{F} = Q(\mathbf{E} + \mathbf{v} \times \mathbf{B}), \quad \mathbf{T} = \mathbf{m} \times \mathbf{B},$$

$$\mathbf{m} = I\mathbf{S}, \quad \mathbf{H} = \frac{\mathbf{B}}{\mu_0} - \mathbf{M}, \quad \mathbf{M} = \chi_m \mathbf{H}, \quad \mathbf{B} = \mu \mathbf{H}, \quad \mu = \mu_0(1 + \chi_m),$$

$$\nabla \cdot \mathbf{B} = 0, \quad \oint_C \mathbf{H} \cdot d\mathbf{l} = \int_S \mathbf{J} \cdot d\mathbf{S}, \quad w_m = \frac{1}{2} \mathbf{B} \cdot \mathbf{H},$$

$$L_{12} = \frac{\Phi_{12}}{I_1} = L_{21} = \frac{\Phi_{21}}{I_2}, \quad L = \frac{\Phi}{I}, \quad W_m = \frac{1}{2} \sum_{k=1}^n I_k \Phi_k = \frac{1}{2} \sum_{j=1}^n \sum_{k=1}^n L_{jk} I_j I_k,$$

$$\mathbf{F} = -(\nabla W_m)_{\text{uten kilder eller tap}}, \quad \mathbf{F} = +(\nabla W_m)_{I=\text{konst}}, \quad \nabla \cdot \mathbf{J} + \frac{\partial \rho}{\partial t} = 0.$$

Maxwells likninger:

$$\nabla \times \mathbf{E} = -\frac{\partial \mathbf{B}}{\partial t}, \quad \oint_C \mathbf{E} \cdot d\mathbf{l} = -\int_S \frac{\partial \mathbf{B}}{\partial t} \cdot d\mathbf{S}, \quad e = -\frac{d\Phi}{dt},$$

$$\nabla \times \mathbf{H} = \mathbf{J} + \frac{\partial \mathbf{D}}{\partial t}, \quad \oint_C \mathbf{H} \cdot d\mathbf{l} = \int_S \left(\mathbf{J} + \frac{\partial \mathbf{D}}{\partial t} \right) \cdot d\mathbf{S},$$

$$\nabla \cdot \mathbf{D} = \rho, \quad \oint_S \mathbf{D} \cdot d\mathbf{S} = Q_{\text{fri i } S},$$

$$\nabla \cdot \mathbf{B} = 0, \quad \oint_S \mathbf{B} \cdot d\mathbf{S} = 0.$$

Potensialer i elektrodynamikken:

$$\mathbf{B} = \nabla \times \mathbf{A}, \quad \mathbf{E} = -\nabla V - \frac{\partial \mathbf{A}}{\partial t}, \quad \nabla^2 V - \epsilon\mu \frac{\partial^2 V}{\partial t^2} = -\frac{\rho}{\epsilon}, \quad \nabla^2 \mathbf{A} - \epsilon\mu \frac{\partial^2 \mathbf{A}}{\partial t^2} = -\mu \mathbf{J},$$

$$V(\mathbf{r}, t) = \frac{1}{4\pi\epsilon} \int_v \frac{\rho(\mathbf{r}', t - R/c) dv'}{R}, \quad \mathbf{A}(\mathbf{r}, t) = \frac{\mu}{4\pi} \int_v \frac{\mathbf{J}(\mathbf{r}', t - R/c) dv'}{R}.$$

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:

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

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

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

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

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

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

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

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

Differensielle vektoridentiteter:

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

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:

$$\begin{aligned} \nabla V &= \frac{\partial V}{\partial x} \hat{\mathbf{x}} + \frac{\partial V}{\partial y} \hat{\mathbf{y}} + \frac{\partial V}{\partial z} \hat{\mathbf{z}} \\ \nabla \cdot \mathbf{A} &= \frac{\partial A_x}{\partial x} + \frac{\partial A_y}{\partial y} + \frac{\partial A_z}{\partial z} \\ \nabla \times \mathbf{A} &= \hat{\mathbf{x}} \left(\frac{\partial A_z}{\partial y} - \frac{\partial A_y}{\partial z} \right) \\ &\quad + \hat{\mathbf{y}} \left(\frac{\partial A_x}{\partial z} - \frac{\partial A_z}{\partial x} \right) + \hat{\mathbf{z}} \left(\frac{\partial A_y}{\partial x} - \frac{\partial A_x}{\partial y} \right) \\ \nabla^2 V &= \frac{\partial^2 V}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 V}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 V}{\partial z^2} \\ \nabla^2 \mathbf{A} &= (\nabla^2 A_x) \hat{\mathbf{x}} + (\nabla^2 A_y) \hat{\mathbf{y}} + (\nabla^2 A_z) \hat{\mathbf{z}} \end{aligned}$$

Sylindrisk koordinatsystem:

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

Sfærisk koordinatsystem:

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

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)				