



Bokmål/Nynorsk

Faglig/fagleg kontakt under eksamen:

Navn: Johannes Skaar
Tlf.: 91432

**EKSAMEN I EMNE
TFE 4120 ELEKTROMAGNETISME**

**TIRSDAG 30. MAI 2006
TID: KL 0900 - 1300**

Sensur: Senest/seinast 21.06.2005.

Hjelpebidiller:

C - Spesifiserte trykte og håndskrevne hjelpebidiller tillatt: Rottmann: Matematisk formelsamling. Bestemt, enkel kalkulator tillatt.

Hjelpebiddel:

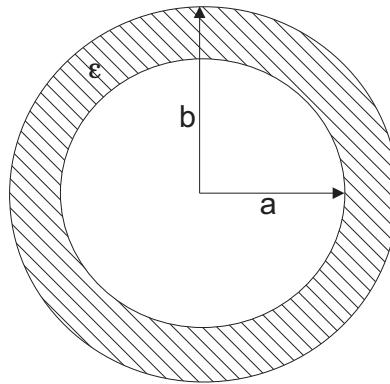
C - Spesifiserte trykte og handskrevne hjelpebiddel tillate: Rottmann: Matematisk formelsamling. Bestemt, enkel kalkulator tillaten.

Totalt 7 sider inkludert forside.

Alle *deloppgaver*/deloppgåver har omtrent lik vekt (litt variasjon avhengig av arbeidsmengde).

Oppgave 1

En kulekondensator består av to ideelt ledende, konsentriske kuleskall med radius hhv. a og b . Volumet mellom de to lederne er fylt med et dielektrisk medium med permittivitet ϵ .



Figur 1: Tverrsnittet til en kulekondensator.

- Bestem kapasitansen C til en slik kondensator.
- Kontrollér svaret i a) ved å vise at kapasitansen blir som for en parallelplatekondensator når det dielektriske sjiktet mellom lederne blir veldig tynt, dvs. $b-a \ll a$. (Denne antagelsen skal kun brukes i denne deloppgaven.)
- Anta at kondensatoren har null netto ladning. Dersom spenningen over kondensatoren er V , finn det elektriske feltet overalt, uttrykt ved C .
- Skriv opp uttrykket for lagret energi per volumenhett i et elektrisk felt, og vis ut fra dette uttrykket at den totale energien kan skrives $W_e = \frac{1}{2}CV^2$, der V er spenningen over de to lederne.
- Dersom permittiviteten mellom lederne er en funksjon $\epsilon = \epsilon(r)$, vis at kapasitansen C blir gitt av

$$\frac{1}{C} = \int_a^b \frac{dr}{\epsilon(r)4\pi r^2}. \quad (1)$$

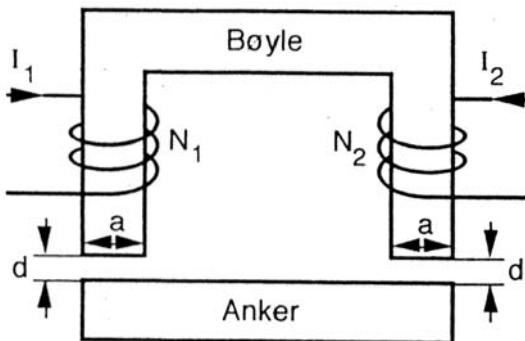
Tolk uttrykket dersom integralet tilnærmes med en sum.

- Anta nå at mediet i området $a < r < b$ har konstant permittivitet ϵ og konstant konduktivitet σ (dvs. både ϵ og σ er uavhengige av r). Hva blir resistansen målt mellom de to lederne?

Oppgave 2

På figuren er vist en magnetisk krets, som består av to deler av ferromagnetisk materiale. Disse er kalt "bøyle" og "anker". De er skilt fra hverandre med to luftgap, av lengde d , som antas å være mye mindre enn bøylens og ankerets bredde a . Bøylens og ankerets tykkelse, i retning vinkelrett på papirplanet, er også a , slik at tverrsnittet er kvadratisk. Det ferromagnetiske materialet har så høy relativ permeabilitet at den kan antas å være uendelig.

På bøylens ben er det viklet to spoler, med henholdsvis N_1 og N_2 viklinger. I de to spolene går henholdsvis strømmene I_1 og I_2 , der positiv retning er antydet på figuren.



Figur 2: Magnetisk krets for oppgave 2.

- Beregn den magnetiske fluksen gjennom tverrsnittet av bøylen når I_1 og I_2 er konstante.
- Beregn selvinduktansene L_1 og L_2 for de to spolene, og den gjensidige induktansen L_{12} mellom dem.
- Beregn kraften som trekker ankeret mot bøylen når I_1 og I_2 holdes konstante.
- La nå strømmen i spole 2 være null, mens strømmen i spole 1 varierer med tiden t :

$$I_1 = I_0 \sin(\omega t), \quad (2)$$

hvor I_0 og ω er reelle konstanter. Beregn den elektromotoriske spenningen som induseres i spole 2.

- La fremdeles strømmen i spole 2 være null, mens I_1 nå er konstant. La ankeret vibrere opp og ned, slik at

$$d = d_0 + d_1 \sin(\omega t), \quad (3)$$

der $d_1 \ll d_0$. Beregn den elektromotoriske spenningen som induseres i spole 2.

Oppgave 3

Til hvert av de 5 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 (2 eller 3 kryss) gir 0 poeng.

- Hvilke(n) av Maxwells likninger er automatisk oppfylt dersom vi uttrykker $\vec{B} = \nabla \times \vec{A}$ og $\vec{E} = -\nabla V - \partial \vec{A} / \partial t$, der V er et skalarpotensial og \vec{A} er et vektorpotensial?
 - $\nabla \cdot \vec{B} = 0$ og $\nabla \cdot \vec{D} = \rho$,
 - $\nabla \cdot \vec{B} = 0$ og $\nabla \times \vec{E} = -\frac{\partial \vec{B}}{\partial t}$,
 - kun $\nabla \cdot \vec{B} = 0$,
 - ingen.

- b) Når er Amperes lov $\nabla \times \vec{H} = \vec{J}$ gyldig?
- i) når det er symmetri,
 - ii) når $\partial \vec{D} / \partial t = 0$,
 - iii) når $\partial \vec{B} / \partial t = 0$,
 - iv) alltid.
- c) Gitt et begrenset område/volum v med et lineært, isotropt og homogent medium. Det er ingen fri romladning i v (dvs. $\rho = 0$), men det er frie ladninger et stykke utenfor v . Du kan anta elektrostatiske forhold. Hvor har potensialet $V = V(x, y, z)$ sitt maksimum (når vi ser bort fra verdiene av V utenfor volumet)?
- i) et sted på randen av v ,
 - ii) et sted inne i v ,
 - iii) et sted enten på randen av v eller inne i v ,
 - iv) potensialet er konstant inne i og på randen av v .
- d) Bestem dimensjonen til konstanten k slik at likningen $\epsilon_0 E^2 = k B H$ blir dimensjonsmessig korrekt. (Her er ϵ_0 permittiviteten i vakuum, E et elektrisk felt, B en magnetisk fluksstetthet og H et magnetisk felt.) Svar:
- i) ms^{-1} ,
 - ii) kgms^{-2} ,
 - iii) Akgms^{-2} ,
 - iv) 1.
- e) Hva er forskyvingstrøm?
- i) $\partial \vec{D} / \partial t$,
 - ii) $\partial \vec{J} / \partial t$,
 - iii) \vec{J} ,
 - iv) strømninger langs energibaner i kvantestjerner.

Oppgitte formler og konstanter

Formler i elektromagnetisme (spesifisering av gyldighetsområdet og forklaring av symboler er utelatt):

$$\begin{aligned}
\vec{F} &= \frac{Qq}{4\pi\epsilon r^2} \vec{u}_r, & \vec{E} &\stackrel{\text{def}}{=} \vec{F}/q, & V_P &= \int_P^R \vec{E} \cdot d\vec{l}, & V &= \frac{Q}{4\pi\epsilon r}, & \vec{E} &= -\nabla V, \\
\oint_S \vec{D} \cdot d\vec{S} &= Q_{\text{fri i } S}, & \nabla \cdot \vec{D} &= \rho, \\
\vec{D} &\stackrel{\text{def}}{=} \epsilon_0 \vec{E} + \vec{P}, & \vec{P} &= \epsilon_0 \chi_e \vec{E}, & \vec{D} &= \epsilon \vec{E}, & \epsilon &= \epsilon_0(1 + \chi_e), \\
C &\stackrel{\text{def}}{=} Q/V, & C &= \epsilon S/d, \\
W_e &= \frac{1}{2} CV^2, & w_e &= \frac{1}{2} \vec{D} \cdot \vec{E}, & \vec{p} &= Q \vec{d}, \\
\vec{J} &= NQ \vec{v}, & \vec{J} &= \sigma \vec{E}, & \vec{J} &= \vec{E}/\rho, & \sigma &= 1/\rho, & P_J &= \int_v \vec{J} \cdot \vec{E} dv, \\
d\vec{F}_{12} &= I_2 d\vec{l}_2 \times \left(\frac{\mu_0}{4\pi} \frac{I_1 d\vec{l}_1 \times \vec{u}_r}{r^2} \right), & d\vec{B} &= \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{I d\vec{l} \times \vec{u}_r}{r^2}, & d\vec{F} &= I d\vec{l} \times \vec{B}, \\
\vec{H} &\stackrel{\text{def}}{=} \frac{\vec{B}}{\mu_0} - \vec{M}, & \vec{M} &= \chi_m \vec{H}, & \vec{B} &= \mu \vec{H}, & \mu &= \mu_0(1 + \chi_m), & \vec{m} &= I \vec{S}, \\
\vec{M}_F &= \vec{m} \times \vec{B}, & \nabla \cdot \vec{B} &= 0, & \oint_C \vec{H} \cdot d\vec{l} &= \int_S \vec{J} \cdot d\vec{S}, & w_m &= \frac{1}{2} \vec{B} \cdot \vec{H}, \\
L_{12} &= \frac{\Phi_{12}}{I_1} = L_{21} = \frac{\Phi_{21}}{I_2}, & L &= \frac{\Phi}{I}, & W_m &= \frac{1}{2} \sum_{k=1}^n I_k \Phi_k = \frac{1}{2} \sum_{j=1}^n \sum_{k=1}^n L_{jk} I_j I_k, \\
\vec{F} &= -(\nabla W_m)_{\Phi=\text{konst}}, & \vec{F} &= +(\nabla W_m)_{I=\text{konst}}, & \nabla \cdot \vec{J} + \frac{\partial \rho}{\partial t} &= 0, & \vec{F} &= Q(\vec{E} + \vec{v} \times \vec{B}).
\end{aligned}$$

Maxwells likninger:

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

Potensialer i elektrodynamikken:

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

Grensebetingelser:

$$\begin{aligned}
\vec{E}_{1 \text{ tang}} &= \vec{E}_{2 \text{ tang}}, & \vec{D}_{1 \text{ norm}} - \vec{D}_{2 \text{ norm}} &= \sigma \vec{n}, \\
\vec{H}_{1 \text{ tang}} - \vec{H}_{2 \text{ tang}} &= \vec{J}_s \times \vec{n}, & \vec{B}_{1 \text{ norm}} &= \vec{B}_{2 \text{ norm}}.
\end{aligned}$$

Noen konstanter:

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

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

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

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

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

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

$$\text{Nøytronets hvilemasse: } m_n = 1.67 \cdot 10^{-27} \text{ kg}$$

$$\text{Protonets hvilemasse: } m_p = 1.67 \cdot 10^{-27} \text{ kg}$$

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

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

Matematiske formler:

DIFFERENTIAL IDENTITIES

$$15. \mathbf{u}_x \cdot \nabla V = \partial V / \partial x \text{ (x: arbitrary axis)}$$

$$16. \nabla(V + W) = \nabla V + \nabla W$$

$$17. \nabla(VW) = V\nabla W + W\nabla V$$

$$18. \nabla f(V) = f'(V)\nabla V$$

$$19. \nabla \cdot (\mathbf{A} + \mathbf{B}) = \nabla \cdot \mathbf{A} + \nabla \cdot \mathbf{B}$$

$$20. \nabla \cdot (V\mathbf{A}) = V\nabla \cdot \mathbf{A} + \mathbf{A} \cdot \nabla V$$

$$21. \nabla \cdot (\mathbf{A} \times \mathbf{B}) = \mathbf{B} \cdot \nabla \times \mathbf{A} - \mathbf{A} \cdot \nabla \times \mathbf{B}$$

$$22. \nabla \times (\mathbf{A} + \mathbf{B}) = \nabla \times \mathbf{A} + \nabla \times \mathbf{B}$$

$$23. \nabla \times (V\mathbf{A}) = (\nabla V) \times \mathbf{A} + V\nabla \times \mathbf{A}$$

$$24. \nabla \cdot (\nabla \times \mathbf{A}) = 0$$

$$25. \nabla \cdot (\nabla V) = \nabla^2 V = \Delta V = \text{Laplacian of } V$$

$$26. \nabla \cdot [\nabla(VW)] = V\nabla \cdot (\nabla W) + 2\nabla V \cdot \nabla W + W\nabla \cdot (\nabla V)$$

$$27. \nabla \times (\nabla V) = 0$$

$$28. \nabla \times (\nabla \times \mathbf{A}) = \nabla(\nabla \cdot \mathbf{A}) - \nabla^2 \mathbf{A}$$

INTEGRAL IDENTITIES

Basic integral identities

$$29. \int_V \nabla f \cdot dV = \oint_S f \cdot dS$$

$$30. \int_V \nabla \cdot \mathbf{F} dV = \oint_S \mathbf{F} \cdot dS \quad (\text{the divergence theorem})$$

$$31. \int_V \nabla \times \mathbf{F} dV = \oint_S dS \times \mathbf{F}$$

$$32. \int_S \nabla \times \mathbf{F} \cdot dS = \oint_C \mathbf{F} \cdot d\mathbf{l} \quad (\text{Stokes's theorem})$$

GRADIENT, DIVERGENCE, CURL, AND LAPLACIAN IN ORTHOGONAL COORDINATE SYSTEMS

Rectangular coordinate system

Notation: $f = f(x, y, z)$, $\mathbf{F} = \mathbf{F}(x, y, z)$, $F_x = F_x(x, y, z)$, $F_y = F_y(x, y, z)$, $F_z = F_z(x, y, z)$

$$40. \nabla f = \frac{\partial f}{\partial x} \mathbf{u}_x + \frac{\partial f}{\partial y} \mathbf{u}_y + \frac{\partial f}{\partial z} \mathbf{u}_z$$

$$41. \nabla \cdot \mathbf{F} = \frac{\partial F_x}{\partial x} + \frac{\partial F_y}{\partial y} + \frac{\partial F_z}{\partial z}$$

$$42. \nabla \times \mathbf{F} = \mathbf{u}_x \left(\frac{\partial F_z}{\partial y} - \frac{\partial F_y}{\partial z} \right) + \mathbf{u}_y \left(\frac{\partial F_x}{\partial z} - \frac{\partial F_z}{\partial x} \right) + \mathbf{u}_z \left(\frac{\partial F_y}{\partial x} - \frac{\partial F_x}{\partial y} \right)$$

$$43. \nabla^2 f \equiv \nabla \cdot (\nabla f) = \frac{\partial^2 f}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 f}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 f}{\partial z^2}$$

$$44. \nabla^2 \mathbf{F} = (\nabla^2 F_x) \mathbf{u}_x + (\nabla^2 F_y) \mathbf{u}_y + (\nabla^2 F_z) \mathbf{u}_z$$

Cylindrical coordinate system

Notation: $f = f(r, \phi, z)$, $\mathbf{F} = \mathbf{F}(r, \phi, z)$, $F_r = F_r(r, \phi, z)$, $F_\phi = F_\phi(r, \phi, z)$, $F_z = F_z(r, \phi, z)$

$$45. \nabla f = \frac{\partial f}{\partial r} \mathbf{u}_r + \frac{1}{r} \frac{\partial f}{\partial \phi} \mathbf{u}_\phi + \frac{\partial f}{\partial z} \mathbf{u}_z$$

$$46. \nabla \cdot \mathbf{F} = \frac{1}{r} \frac{\partial (r F_r)}{\partial r} + \frac{1}{r} \frac{\partial F_\phi}{\partial \phi} + \frac{\partial F_z}{\partial z}$$

$$47. \nabla \times \mathbf{F} = \mathbf{u}_r \left(\frac{1}{r} \frac{\partial F_z}{\partial \phi} - \frac{\partial F_\phi}{\partial z} \right) + \mathbf{u}_\phi \left(\frac{\partial F_r}{\partial z} - \frac{\partial F_z}{\partial r} \right) + \mathbf{u}_z \left[\frac{\partial (r F_\phi)}{\partial r} - \frac{\partial F_r}{\partial \phi} \right]$$

$$48. \nabla^2 f \equiv \nabla \cdot (\nabla f) = \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} \left(r \frac{\partial f}{\partial r} \right) + \frac{1}{r^2} \frac{\partial^2 f}{\partial \phi^2} + \frac{\partial^2 f}{\partial z^2}$$

$$49. \nabla^2 \mathbf{A} = \nabla(\nabla \cdot \mathbf{A}) - \nabla \times (\nabla \times \mathbf{A})$$

Spherical coordinate system

Notation: $f = f(r, \theta, \phi)$, $\mathbf{F} = \mathbf{F}(r, \theta, \phi)$, $F_r = F_r(r, \theta, \phi)$, $F_\theta = F_\theta(r, \theta, \phi)$, $F_\phi = F_\phi(r, \theta, \phi)$

$$50. \nabla f = \frac{\partial f}{\partial r} \mathbf{u}_r + \frac{1}{r} \frac{\partial f}{\partial \theta} \mathbf{u}_\theta + \frac{1}{r \sin \theta} \frac{\partial f}{\partial \phi} \mathbf{u}_\phi$$

$$51. \nabla \cdot \mathbf{F} = \frac{1}{r^2} \frac{\partial (r^2 F_r)}{\partial r} + \frac{1}{r \sin \theta} \frac{\partial (F_\theta \sin \theta)}{\partial \theta} + \frac{1}{r \sin \theta} \frac{\partial F_\phi}{\partial \phi}$$

$$52. \nabla \times \mathbf{F} = \mathbf{u}_r \frac{1}{r \sin \theta} \left[\frac{\partial (\sin \theta F_\phi)}{\partial \theta} - \frac{\partial F_\theta}{\partial \phi} \right] + \mathbf{u}_\theta \frac{1}{r} \left[\frac{1}{\sin \theta} \frac{\partial F_r}{\partial \phi} - \frac{\partial (r F_\phi)}{\partial r} \right] + \mathbf{u}_\phi \frac{1}{r} \left[\frac{\partial (r F_\theta)}{\partial r} - \frac{\partial F_r}{\partial \theta} \right]$$

$$53. \nabla^2 f \equiv \nabla \cdot (\nabla f) = \frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial r} \left(r^2 \frac{\partial f}{\partial r} \right) + \frac{1}{r^2 \sin \theta} \frac{\partial}{\partial \theta} \left(\sin \theta \frac{\partial f}{\partial \theta} \right) + \frac{1}{r^2 \sin^2 \theta} \frac{\partial^2 f}{\partial \phi^2}$$

$$54. \nabla^2 \mathbf{A} = \nabla(\nabla \cdot \mathbf{A}) - \nabla \times (\nabla \times \mathbf{A})$$

STUDENTNR.:

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)				