



Bokmål/Nynorsk

Faglig/fagleg kontakt under eksamen:

Navn: Johannes Skaar

Tlf.: 91432

**EKSAMEN I EMNE
TFE 4120 ELEKTROMAGNETISME**

TORSDAG 13. MAI 2004

TID: KL 0900 - 1400

Sensur: Senest/seinast 08.06.2003.

Hjelpemidler:

D - Ingen trykte eller håndskrevne hjelpemidler tillatt. Bestemt, enkel kalkulator tillatt.

Hjelpemiddel:

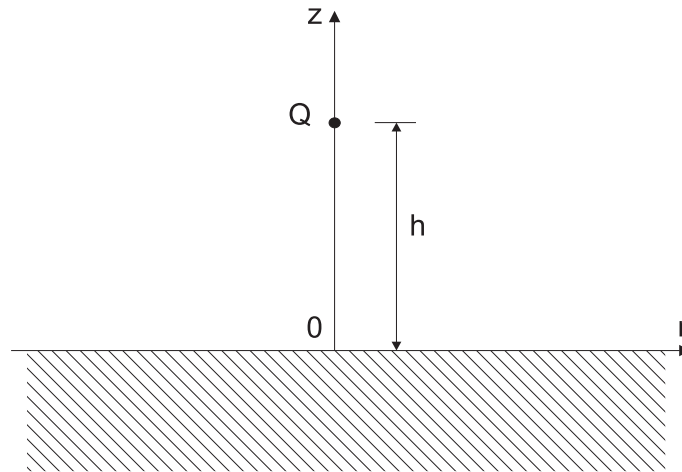
D - Ingen trykte eller håndskrevne hjelpemiddel tillatne. Bestemt, enkel kalkulator er tillat-
en.

Totalt 7 sider inkludert forside.

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

Oppgave 1

Gitt en punktladning Q som befinner seg i en avstand h fra et uendelig stort, ledende plan, se figuren under. Tips: Bruk speilingsmetoden (du trenger ikke rettferdiggjøre speilingsmetoden i besvarelsen).

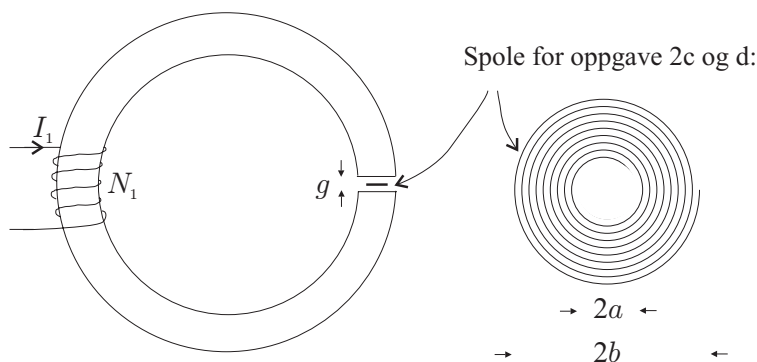


- Bestem potensialet $V(z)$ langs *hele* z -aksen (men $z \neq h$).
- Bestem det elektriske feltet \vec{E} langs z -aksen for $z < h$.
- Skissér det elektriske feltet overalt. (Dvs. skissér feltlinjene.)
- Finn kraften på punktladningen.
- Beregn arbeidet som må utføres for å frigjøre punktladningen fra planet (dvs. flytte punktladningen til $z = \infty$).
- Punktladningen Q er nå tilbake på plass i $z = h$. Anta at enda en punktladning plasseres på z -aksen. Denne punktladningen har ladning q og plasseres i punktet $z = z_0$, der $z_0 > h$. Finn kraften som virker på den nye ladningen q .
- Argumenter for at dersom q er tilstrekkelig liten, kan vi finne frigjøringsarbeidet til q (dvs. arbeidet vi må utføre for å flytte q til $z = \infty$) ved hjelp av svaret i a. Finn arbeidet under denne forutsetningen og oppgi et kriterium for hvor liten q må være for at dette skal være en god tilnærming.

Oppgave 2

Figuren på neste side viser en toroideformet (smultringformet) kjerne av et ferromagnetisk materiale med relativ permeabilitet $\mu_r = \infty$. Kjernen har konstant tverrsnittsareal S . Rundt kjernen er det viklet en spole med N_1 viklinger. Anta at toroiden er tynn slik at den magnetiske flukstettheten kan regnes uniform over tverrsnittet. Anta videre at luftgapet g er lite slik at du kan se bort fra spredning av flukslinjer.

- Vis at fluksen gjennom et tverrsnitt av toroiden er $\mu_0 S N_1 I_1 / g$, der I_1 er strømmen som går igjennom spolen. Hva blir selvinduktansen L_1 til spolen?



Figur 1: Magnetisk krets for oppgave 2.

- b) Skriv opp uttrykket for energitettheten i et magnetisk felt (dvs. energi per volumenhet). Bruk dette til å finne energien som er lagret i den magnetiske kretsen, og vis at den er lik $\frac{1}{2}L_1I_1^2$.
- c) En spiralviklet spole med innerradius a og ytterradius b settes nå inn i luftgapet. Spolen er tettviklet og det er N_2 viklinger. Anta at b er mindre enn radiusen til toroidens tverrsnitt. Finn den gjensidige induktansen L_{12} mellom spole 1 (spolen rundt ferromagneten) og spole 2 (spiralspolen i luftgapet).
- d) Spole 1 koples til en vekselspenningsgenerator med spenning $V_1 = V_0 \cos(2\pi ft)$, der f er frekvensen. Den andre spolen koples til et voltmeter med uendelig impedans. Hva blir spenningen som måles på voltmeteret? Du trenger ikke ta hensyn til fortegnet. Hvis vi i stedet hadde koplet generatoren på den andre spolen og målt spenningen på den første, ville vi fått samme resultat? Begrunn svaret.

Oppgave 3

- a) Forklar hvorfor likningen $\nabla \cdot \vec{J} + \frac{\partial \rho}{\partial t} = 0$ betyr ladningsbevarelse. Størrelsen ρ er romladningstetthet og \vec{J} er strømtetthet.
- b) Vis at Maxwells likninger impliserer ladningsbevarelse.

Oppgave 4

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.

- a) En av Maxwells likninger er $\nabla \times \vec{H} = \vec{J} + \frac{\partial \vec{D}}{\partial t}$. Denne likningen betyr bl.a. at
- Ohms lov er gyldig i motstander,
 - en lang, rett leder som fører en konstant strøm gir opphav til et sirkulerende magnetfelt,
 - et varierende magnetfelt gjennom en ledende sløyfe induserer en strøm i sløyfa,
 - i elektrostatikken er \vec{E} konservativt.

- b) Følgende uttrykk er påstått å beskrive det elektrostatiske feltet fra en ladningsansamling: $\vec{E} = \frac{Q\vec{u}_\varphi}{\epsilon_0} \left(\frac{1}{r} - \frac{1}{r^3} \right)$. Anta at ladningsansamlingen har begrenset utstrekning i alle retninger. Størrelsen $Q \neq 0$ er den totale ladningen til ladningsansamlingen, r er avstanden fra origo til observasjonspunktet og \vec{u}_φ er enhetsvektoren i den retningen den polare vinkelen φ øker (i et sfærisk koordinatsystem). Uten å kjenne detaljene om ladningsansamlingen og utregningen, hvorfor kan du likevel si at uttrykket må være galt?
- Uttrykket er dimensjonsmessig feil,
 - Uttrykket stemmer ikke med Gauss' lov,
 - Uttrykket er feil siden det ikke tilfredsstiller $\nabla \times \vec{E} = 0$,
 - Alle de tre innvendingene ovenfor er riktige.
- c) I en ideell leder
- er alltid potensialet null ($V = 0$),
 - er alltid $\vec{E} = 0$,
 - kan det ikke finnes strømtetthet ($\vec{J} = \sigma \vec{E} = 0$),
 - Alle de tre påstandene ovenfor er riktige.
- d) I et begrenset volum er vektorpotensialet $\vec{A} = ay\vec{u}_x$, angitt i et kartesisk koordinatsystem. Størrelsen a antas å være uavhengig av koordinatene x , y og z i dette volumet. Hvilken av følgende påstander beskriver nødvendigvis volumet på en riktig måte?
- Den magnetiske flukstettheten er uniform,
 - Det elektriske feltet er uniformt,
 - Volumet er ladningsfritt,
 - Volumet er karakterisert ved $\mu = \mu_0$.
- e) Har $\vec{v} \times \vec{B}$ samme dimensjon som et elektrisk felt (\vec{v} er hastighet og \vec{B} er magnetisk flukstetthet)?
- Ja,
 - Nei,
 - Hastighet kan både måles i m/s og sm (sekundmeter); følgelig kan svaret både være ja og nei avhengig av hvordan hastigheten måles.
 - Hakke peiling.

Oppgitte formler og konstanter

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

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

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:

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

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

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

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

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

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

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

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

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

Matematiske formler:

DIFFERENTIAL IDENTITIES

15. $\mathbf{u}_x \cdot \nabla V = \partial V / \partial x$ (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. $\int_V \nabla f \, dv = \oint_S f \, d\mathbf{S}$
30. $\int_V \nabla \cdot \mathbf{F} \, dv = \oint_S \mathbf{F} \cdot d\mathbf{S}$ (the divergence theorem)
31. $\int_V \nabla \times \mathbf{F} \, dv = \oint_S d\mathbf{S} \times \mathbf{F}$
32. $\int_S \nabla \times \mathbf{F} \cdot d\mathbf{S} = \oint_C \mathbf{F} \cdot d\mathbf{l}$ (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. $\nabla \cdot \mathbf{F} = \frac{1}{r} \frac{\partial(rF_r)}{\partial r} + \frac{1}{r} \frac{\partial F_\phi}{\partial \phi} + \frac{\partial F_z}{\partial z}$
47. $\nabla \times \mathbf{F} = \mathbf{u}_r \left(\frac{1}{r} \frac{\partial F_z}{\partial \phi} - \frac{\partial F_\phi}{\partial z} \right) + \mathbf{u}_\phi \left(\frac{\partial F_r}{\partial z} - \frac{\partial F_z}{\partial r} \right) + \mathbf{u}_z \frac{1}{r} \left[\frac{\partial(rF_\phi)}{\partial r} - \frac{\partial F_r}{\partial \phi} \right]$
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. $\nabla \cdot \mathbf{F} = \frac{1}{r^2} \frac{\partial(r^2 F_r)}{\partial r} + \frac{1}{r \sin \theta} \frac{\partial(\sin \theta F_\theta)}{\partial \theta} + \frac{1}{r \sin \theta} \frac{\partial F_\phi}{\partial \phi}$
52. $\nabla \times \mathbf{F} = \mathbf{u}_r \frac{1}{r \sin \theta} \left[\frac{\partial(\sin \theta F_\phi)}{\partial \theta} - \frac{\partial F_\theta}{\partial \phi} \right] + \mathbf{u}_\theta \frac{1}{r} \left[\frac{1}{\sin \theta} \frac{\partial F_r}{\partial \phi} - \frac{\partial(rF_\phi)}{\partial r} \right] + \mathbf{u}_\phi \frac{1}{r} \left[\frac{\partial(rF_\theta)}{\partial r} - \frac{\partial F_r}{\partial \theta} \right]$
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. $\nabla^2 \mathbf{A} = \nabla(\nabla \cdot \mathbf{A}) - \nabla \times (\nabla \times \mathbf{A})$

EMNE TFE4120 ELEKTROMAGNETISME

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)				