



Bokmål/Nynorsk

Faglig/fagleg kontakt under eksamen:

Navn: Johannes Skaar

Tlf.: 91432

**EKSAMEN I EMNE  
SIE 4010 ELEKTROMAGNETISME**

**MANDAG 5. MAI 2003**

**TID: KL 0900 - 1400**

Sensur: Senest/seinast 26.05.2003.

Hjelpemidler:

C - Spesifiserte trykte eller håndskrevne hjelpemidler tillatt: Rottmann: Matematisk formelsamling. Bestemt, enkel kalkulator tillatt.

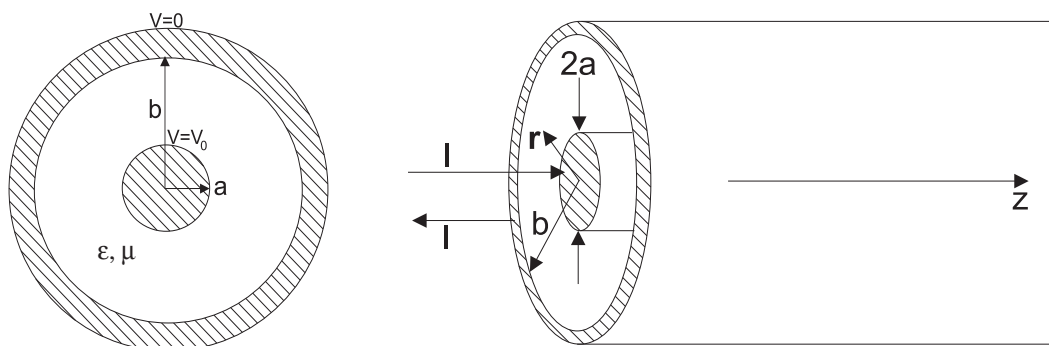
Hjelpemiddel:

C - Spesifiserte trykte eller håndskrevne hjelpemiddel tillatne: Rottmann: Matematisk formelsamling. Bestemt, enkel kalkulator er tillaten.

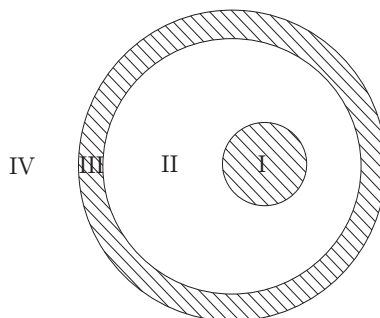
Totalt 8 sider inkludert forside.

## Oppgave 1

En koaksialkabel består av en innerleder med radius  $a$  og en ytterleder med en indre radius  $b$ , se figur. Mellom lederne befinner det seg et dielektrisk medium med permittivitet  $\epsilon = \epsilon_r \epsilon_0$  og permeabilitet  $\mu = \mu_r \mu_0$ . Innerlederen har det konstante potensialet  $V_0$ , mens ytterlederen har potensial 0. Det går en konstant strøm  $I$  i innerlederen, i positiv  $z$ -retning. Anta at strømmen i innerlederen er jevnt fordelt over lederens *overflate*, og returstrømmen i ytterlederen er jevnt fordelt over ytterlederens *indre overflate*. Kabelens lengde er mye større enn  $b$ .

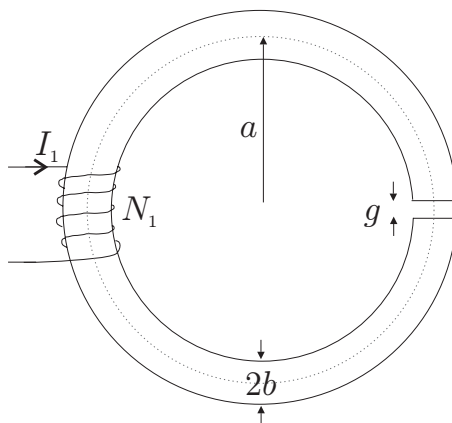


- Finn det elektriske feltet  $\vec{E}$  som funksjon av  $r$ .
- Finn kapasitansen per lengdeenhet.
- Finn den lagrede elektrostatiske energien per lengdeenhet av kabelen.
- Finn den magnetiske flukstettheten  $\vec{B}$  som funksjon av  $r$ .
- Finn selvinduktansen per lengdeenhet.
- Anta at innerlederen forskyves slik at lederne blir liggende eksentrisk, se figuren under. Anta at ytterlederen fortsatt har potensialet 0 (med  $r = \infty$  som referanse) og innerlederens potensial er  $V_0$ . Koaksialkabelen har totalt sett ingen netto ladning, og det går nå ikke strøm i kabelen. Dersom vi antar at lederne er ideelle, i hvilke(t) av områdene I, II, III og IV er det elektriske feltet null? Grunngi svaret. Beskriv og tegn opp grovt hvordan en evt. ladning er fordelt ved å tegne på "+" og "-".

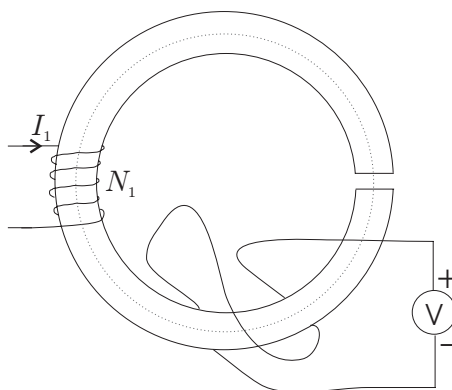


## Oppgave 2

Figuren viser en toroideformet (smultringformet) kjerne av et magnetisk materiale med relativ permeabilitet  $\mu_r \gg 1$ . Dimensjonene på kjernen og luftgapet er vist i figuren. Rundt kjernen er viklet en spole med  $N_1$  tårn. Anta at toroiden er tynn ( $b \ll a$ ), og at luftgapet er lite ( $g \ll b$ ).



- Vis at fluksen gjennom jernkjernen er tilnærmet  $\mu_0 \pi b^2 N_1 I_1 / (\frac{2\pi a}{\mu_r} + g)$ . Hva blir selvinduktansen  $L_1$  til spolen?
- 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  $\frac{1}{2} L_1 I_1^2$ . Her og i resten av oppgaven kan du sette  $\mu_r = \infty$ .
- Finn kraften som forsøker å redusere luftgapet (dvs. en tiltrekkende kraft som prøver å "tette" luftgapet). Anta at det går en konstant strøm  $I_1$  i spolen. Vil kraften endre retning dersom vi snur strømmen  $I_1$ ?
- Vi vikler nå en annen spole rundt kjernen, se figur. Finn den gjensidige induktansen  $L_{12}$  mellom de to spolene. Her trenger du ikke å ta stilling til fortegnet.



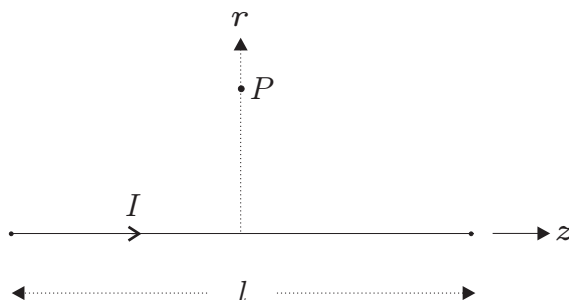
- Den første spolen koples til en generator. Anta at strømmen  $I_1$  i spole 1 er økende. Hvilket fortegn vil da vises i voltmeteret?

### Oppgave 3

- a) Gitt en uendelig lang, uendelig tynn sylindrisk rett ledning som fører den konstante strømmen  $I$ . Ved å bruke Amperes lov finner vi at det magnetiske feltet  $\vec{H}$  i en avstand  $r > 0$  er

$$\vec{H} = H_\phi \vec{u}_\phi = \frac{I}{2\pi r} \vec{u}_\phi. \quad (1)$$

Vi antar nå at ledningen kuttet av slik at den har lengden  $l$ , se figur. Anta at ledningen i et begrenset tidsrom fører en konstant strøm  $I$ , fra venstre endepunkt til høyre endepunkt. Punktet  $P$  ligger like langt fra de to endepunktene. Forklar hvordan du (i dette tidsrommet) kan finne  $\vec{H}$  i punktet  $P$  ved hjelp av den generaliserte Amperes lov (Maxwells likninger). Detaljerte utregninger er ikke nødvendig. Blir  $H_\phi$  større, mindre eller lik  $I/(2\pi r)$ ? Grunngi svaret.



### Oppgave 4

Til hvert av de 7 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 5 poeng for hvert riktig svar,  $-2$  poeng for hvert galt svar og 0 poeng for ubesvart. Legg merke til at tipping uten kunnskap vil i gjennomsnitt gi *negativ* poengsum.

- a) En av Maxwells likninger er  $\nabla \times \vec{E} = -\frac{\partial \vec{B}}{\partial t}$ . Denne likningen betyr bl.a. at
- E-feltet strømmer ut fra ladninger,
  - En lang, rett leder som fører en strøm gir opphav til et sirkulerende magnetfelt,
  - Et varierende magnetfelt gjennom en ledende sløyfe induserer en strøm i sløyfa,
  - Det finnes ikke magnetiske monopoler.
- b) Likningen  $\nabla \cdot \vec{J} + \partial \rho / \partial t = 0$  impliserer
- Kirchoff's strømløv for konstante strømmer,
  - Ladningsbevarelse,
  - Strøm ut av et lukket areal går på bekostning av ladning i volumet innenfor,
  - Alle de tre alternativene ovenfor.

- c) Gitt likningen  $|\vec{E}| = k|\vec{B}|$ . Hvilken enhet må  $k$  ha for at likningen skal være dimensjonsmessig korrekt?
- $s^{-1}$ ,
  - $ms^{-1}$ ,
  - 1,
  - $VT^{-1}$ .
- d) I et område av rommet finnes et uniformt og konstant elektrisk felt  $\vec{E}$  og magnetisk flukstetthet  $\vec{B}$ . Det bringes inn en liten bit av et lineært og isotropt medium med relativ permittivitet  $\epsilon_r > 1$  og relativ permeabilitet  $\mu_r > 1$ . Det er ingen frie ladninger eller frie strømmer i biten. Hvordan blir feltene inne i materialet i forhold til det uniforme feltet et stykke unna biten?
- Både  $|\vec{E}|$  og  $|\vec{B}|$  blir mindre,
  - $|\vec{E}|$  blir mindre og  $|\vec{B}|$  blir større,
  - $|\vec{E}|$  blir større og  $|\vec{B}|$  blir mindre,
  - Både  $|\vec{E}|$  og  $|\vec{B}|$  blir større.
- e) Det elektriske feltet i et område i et lineært, isotropt og homogent medium er gitt ved  $\vec{E} = ay\vec{u}_x$ , der  $\vec{u}_x$  er enhetsvektor i  $x$ -retning og  $a \neq 0$  er en konstant. Hva kan du si om dette området?
- Det fins frie ladninger,
  - Det fins et tidsavhengig magnetfelt,
  - Det fins både frie ladninger og et tidsavhengig magnetfelt,
  - Det fins verken frie ladninger eller et tidsavhengig magnetfelt.
- f) En oppladet kondensator har åpne terminaler (den er frakoplet). Hva skjer dersom vi flytter kondensatorelektrodenes nærmere hverandre?
- Ladningen på elektrodene øker,
  - Ladningen på elektrodene minker,
  - Potensialforskjellen mellom elektrodene (absoluttverdi) øker,
  - Potensialforskjellen mellom elektrodene (absoluttverdi) minker.
- g) I nærheten av en transformator ønsker vi å måle spenningen over to punkter i en elektronisk krets. Hvorfor kan dette være problematisk?
- Transformatoren kan gi en fluksvariasjon gjennom sløyfa bestående av voltmeteret og den elektroniske kretsen, og dermed gi en induisert spenning som forstyrrer målingen,
  - Transformatoren vil virke som en kondensator slik at det dannes et elektrisk felt i voltmeteret som forstyrrer målingen,
  - Transformatoren kan bråke så mye at man blir forstyrret under målingen,
  - De lavfrekvente magnetfeltene fra transformatoren påvirker hjerneaktiviteten til visse fiskearter, spesielt torsk.

## Oppgitte formler og konstanter

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

$$\vec{F} = \frac{Qq}{4\pi\epsilon r^2} \vec{u}_r, \quad \vec{E} \stackrel{\text{def}}{=} \vec{F}/q, \quad V_P = \int_P^R \vec{E} \cdot d\vec{l}, \quad V = \frac{Q}{4\pi\epsilon r}, \quad \vec{E} = -\nabla V,$$

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

$$\vec{D} \stackrel{\text{def}}{=} \epsilon_0 \vec{E} + \vec{P}, \quad \vec{P} = \epsilon_0 \chi_e \vec{E}, \quad \vec{D} = \epsilon \vec{E}, \quad \epsilon = \epsilon_0(1 + \chi_e),$$

$$C \stackrel{\text{def}}{=} Q/V, \quad C = \epsilon S/d,$$

$$W_e = \frac{1}{2} CV^2, \quad w_e = \frac{1}{2} \vec{D} \cdot \vec{E}, \quad \vec{p} = Q\vec{d},$$

$$\vec{J} = NQ\vec{v}, \quad \vec{J} = \sigma \vec{E}, \quad \vec{J} = \vec{E}/\rho, \quad \sigma = 1/\rho, \quad P_J = \int_v \vec{J} \cdot \vec{E} dv,$$

$$d\vec{F}_{12} = I_2 d\vec{l}_2 \times \left( \frac{\mu_0 I_1 d\vec{l}_1 \times \vec{u}_r}{4\pi r^2} \right), \quad d\vec{B} = \frac{\mu_0 I d\vec{l} \times \vec{u}_r}{4\pi r^2}, \quad d\vec{F} = I d\vec{l} \times \vec{B},$$

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

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

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

$$\vec{F} = -(\nabla W_m)_{\Phi=\text{konst}}, \quad \vec{F} = +(\nabla W_m)_{I=\text{konst}}, \quad \nabla \cdot \vec{J} + \frac{\partial \rho}{\partial t} = 0, \quad \vec{F} = Q(\vec{E} + \vec{v} \times \vec{B}).$$

Maxwells likninger:

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

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

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

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

Potensialer i elektrodynamikken:

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

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

Grensebetingelser:

$$\vec{E}_1 \text{ tang} = \vec{E}_2 \text{ tang}, \quad \vec{D}_1 \text{ norm} - \vec{D}_2 \text{ norm} = \sigma \vec{n},$$

$$\vec{H}_1 \text{ tang} - \vec{H}_2 \text{ tang} = \vec{J}_s \times \vec{n}, \quad \vec{B}_1 \text{ norm} = \vec{B}_2 \text{ norm}.$$

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 SIE4010 ELEKTROMAGNETISME

STUDENTNR.: .....

**Oppgave 4: 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)				
f)				
g)				