

## Eksamensoppgave i

## FY1003 ELEKTRISITET OG MAGNETISME

## TFY4155 ELEKTRISITET OG MAGNETISME

**Faglig kontakt under eksamen:** Institutt for fysikk v/Arne Mikkelsen,  
**Tlf.:** 486 05 392

**Eksamensdato:** Lørdag 12. aug. 2017

**Eksamenstid:** 09:00 - 13:00

**Tillatte hjelpemidler (kode C):**

Bestemt enkel godkjent kalkulator.

Rottmann: Matematisk formelsamling (norsk eller tysk utgave).

C. Angell og B. E. Lian: Fysiske størrelser og enheter.

Vedlagt formelark.

**Annen informasjon:**

1. Denne eksamen teller 90 % på endelig karakter, laboratorierapport 10 %. For studenter med laboratorium godkjent 2012 og før teller denne eksamen 100 %.
2. Prosenttallene i parentes etter hver oppgave angir hvor mye den vektlegges ved bedømmelsen (summerer til 100 %).
3. Noen generelle faglige merknader:
  - Størrelser angis i kursiv (f.eks.  $V$  for potensial), enheter angis uten kursiv (f.eks. V for volt).
  - $\hat{i}$ ,  $\hat{j}$  og  $\hat{k}$  er enhetsvektorer i henholdsvis  $x$ -,  $y$ - og  $z$ -retning.
  - Ved tallsvar kreves både tall og enhet.
4. I flervalgsspørsmålene er kun ett av svarene rett. Du skal altså svare A, B, C, D eller E (stor bokstav) eller du kan svare blankt.  **Rett svar gir 5 p, galt svar eller flere svar gir 0 p, blank (ubesvart) gir 1 p.**
5. Svar på flervalgsspørsmålene fører du på **siste ark** i dette oppgavesettet. Arket skal innleveres.
6. Oppgavene er utarbeidet av Arne Mikkelsen.

**Målform/språk:** Bokmål.

**Antall sider (uten denne forsida):** 7.

**Antall sider vedlegg:** 3.

**Kontrollert av:**

Informasjon om trykking av eksamensoppgave:

Originalen er: 2-sidig; sort/hvitt

\_\_\_\_\_

Dato

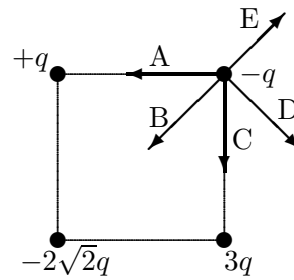
\_\_\_\_\_

Sign

(blank side)

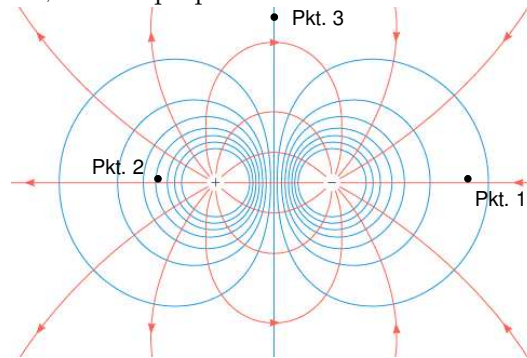
**Oppgave 1. Flervalgsspørsmål (teller 45 %, hvert spørsmål teller like mye.)**

**1-1.** Hvilken av pilene A-E angir korrekt retning for total kraft på ladningen  $-q$  i øvre høyre hjørne av kvadratet?



**1-2.** Figuren viser en elektrisk dipol med ladning  $+Q$  til venstre og  $-Q$  til høyre. Potensialet i Pkt. 1 betegnes  $V_1$  osv. Hva er riktig med størrelsen på potensialene?

- A)  $V_1 > V_2 > V_3$ .
- B)  $V_1 > V_3 > V_2$ .
- C)  $V_2 > V_1 > V_3$ .
- D)  $V_2 > V_3 > V_1$ .
- E)  $V_3 > V_2 > V_1$ .



**1-3.** Hvis et dielektrisk materiale blir satt inn mellom platene i en parallellplatekondensator når den er forbundet til en spenningsforsyning på 100 V, vil

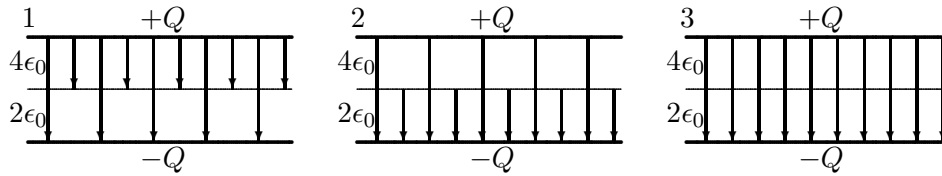
- A) spenningen over kondensatoren avta
- B) elektrisk felt mellom platene avta
- C) elektrisk felt mellom platene øke
- D) ladningen på kondensatoren avta
- E) ladningen på kondensatoren øke

**1-4.** To kuler, 1 og 2, har like stor radius  $R$  og like stor ladning  $Q$ . Kulene vekselvirker ikke med hverandre. Kule 1 har ladningen jamt fordelt på overflata, mens kule 2 har ladningen jamt fordelt inni volumet. Kule 1 har potensiell energi  $U_1 = \frac{1}{8\pi\epsilon_0} \frac{Q^2}{R}$ , mens kule 2 har potensiell energi  $U_2$  gitt ved:

- |  |  |  |
|--|--|--|
| A) $U_2 = \frac{1}{8\pi\epsilon_0} \frac{Q^2}{R}$  | C) $U_2 = \frac{1}{10\pi\epsilon_0} \frac{Q^2}{R}$ | E) $U_2 = \frac{3}{40\pi\epsilon_0} \frac{Q^2}{R}$ |
| B) $U_2 = \frac{1}{20\pi\epsilon_0} \frac{Q^2}{R}$ | D) $U_2 = \frac{3}{20\pi\epsilon_0} \frac{Q^2}{R}$ |  |

Tips: Kan du si noe om størrelsen på  $U_2$  i forhold til  $U_1$  uten omstendelig regning?

**1-5.** Rommet mellom to store parallelle plater med ladning henholdsvis  $Q$  (øverste) og  $-Q$  (nederste) er fylt med to dielektriske materialer, i øvre halvdel et dielektrikum med relativ permittivitet 4 og i nedre halvdel et dielektrikum med relativ permittivitet 2.



De tre figurene angir da feltlinjer for

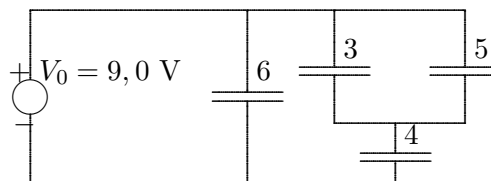
- A)  $\vec{E}$  i 1  $\vec{D}$  i 2  $\vec{P}$  i 3
- B)  $\vec{D}$  i 1  $\vec{P}$  i 2  $\vec{E}$  i 3
- C)  $\vec{P}$  i 1  $\vec{E}$  i 2  $\vec{D}$  i 3
- D)  $\vec{E}$  i 1  $\vec{P}$  i 2  $\vec{D}$  i 3
- E)  $\vec{P}$  i 1  $\vec{D}$  i 2  $\vec{E}$  i 3

**1-6.** Ei kompassnål befinner seg i et homogent magnetisk felt med dens sydpol pekende i positiv retning av  $\vec{B}$ . Nettokrafta på kompassnåla

- A) virker i samme retningen som  $\vec{B}$ .
- B) virker i retning rett vinkel med  $\vec{B}$ .
- C) virker i retning rett vinkel med planet gjennom  $\vec{B}$  og kompassnåla.
- D) virker i motsatt retning av  $\vec{B}$ .
- E) er lik null.

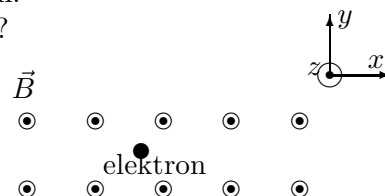
**1-7.** I kretsen i figuren er spenningen over kondensatorkretsen  $V_0 = 9,00$  V (konstant). Tallet ved hver kondensator angir kapasitansen i  $\mu\text{F}$ . Hva er ladningen på  $6 \mu\text{F}$ -kondensatoren?

- A)  $0,67 \mu\text{C}$
- B)  $1,50 \mu\text{C}$
- C)  $6,00 \mu\text{C}$
- D)  $54,0 \mu\text{C}$
- E)  $78,0 \mu\text{C}$

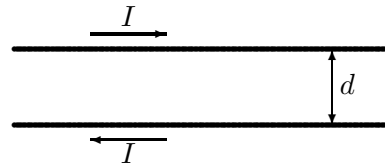


**1-8.** Et elektron er ved et bestemt tidspunkt i ro i et område med homogent magnetisk felt  $\vec{B}$  med retning opp av papirplanet. Det er ingen andre ladninger i nærheten. Hva er retningen på den magnetiske krafta på elektronet?

- A) i negativ  $z$ -retning (ned i papirplanet)
- B) i positiv  $z$ -retning (opp av papirplanet)
- C) i negativ  $y$ -retning
- D) i positiv  $y$ -retning
- E) villedende spørsmål, krafta er null



**1-9.** To svært lange parallelle ledninger i avstand  $d$  fra hverandre fører en lik strøm  $I$  i motsatt retning. Den magnetiske feltstyrken  $H$  pga. disse strømmene er lik null

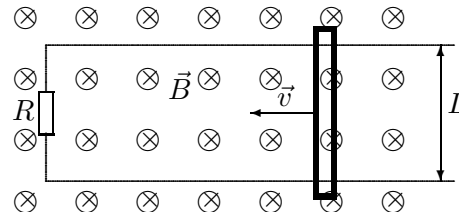


- A) midt mellom ledningene
- B) en avstand  $d/2$  over den øvre ledningen og en avstand  $d/2$  under for den nedre ledningen
- C) en avstand  $d$  over for den øvre ledningen og en avstand  $d$  under for den nedre ledningen
- D) en avstand  $d/\sqrt{2}$  over for den øvre ledningen og en avstand  $d/\sqrt{2}$  under for den nedre ledningen
- E) Magnetisk feltstyrke  $H$  er ikke null noen sted.

**1-10.** En metallstang sklir friksjonsfritt mot venstre med en hastighet på  $v = 2,0$  m/s på to metallstaver som er  $L = 1,00$  m fra hverandre, slik at systemet sammen med motstanden  $R = 20,0$   $\Omega$  former ei lukka strømsløyfe. Motstanden i metallstavene er neglisjerbar. Hvis den magnetiske feltet er  $B = 1,50$  T ned i papirplanet, så er den induserte strømmen  $I$  i kretsen og strømretningen, respektiv:

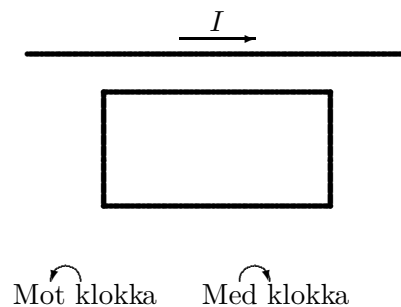
- A) 60 A, mot klokka
- B) 60 A, med klokka
- C) 0,15 A, med klokka
- D) 0,15 A, mot klokka
- E) 75  $\mu$ A, med klokka

Mot klokka  
Med klokka



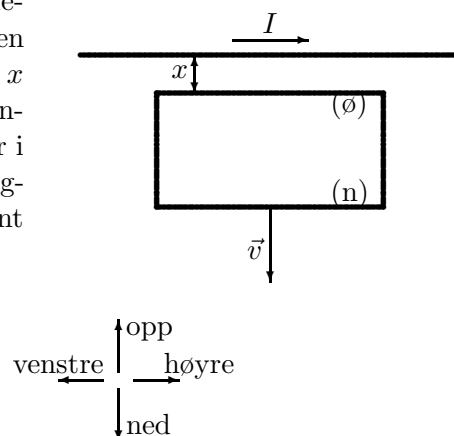
**1-11.** En rektangulær sløyfe ligger parallellt med en lang rett strømførende leder som vist i figuren. Den rette lederen fører en strøm  $I$  mot høyre som øker jamt med tida:  $I(t) = I_0 + kt$  (der  $k$  er en positiv konstant med enhet A/s). Strømmen indusert i den rektangulære sløyfa

- A) går mot klokka og er proporsjonal med  $k^2$
- B) går med klokka og er proporsjonal med  $k^2$
- C) går mot klokka og er proporsjonal med  $k$
- D) går med klokka og er proporsjonal med  $k$
- E) er lik null.



**1-12.** En rektangulær sløyfe ligger parallellt med en lang rett strømførende leder som vist på figuren. Den rette lederen fører en konstant strøm  $I$  mot høyre og avstanden mellom lederen og den nærmeste sidekanten av sløyfa er  $x$  og øker med konstant hastighet  $v = dx/dt$ . En strøm induseres i den rektangulære sløyfa, og strømmen resulterer i magnetiske krefter på sløyfa. Hva er retningen på de magnetiske krefter på øvre ( $\emptyset$ ) sidekant og på nedre (n) sidekant i sløyfa?

- A)  $\emptyset$ : rett opp; n: rett opp
- B)  $\emptyset$ : rett opp; n: rett ned
- C)  $\emptyset$ : rett ned; n: rett opp
- D)  $\emptyset$ : rett ned; n: rett ned
- E)  $\emptyset$ : mot høyre; n: mot venstre.



**1-13.** Maxwell generaliserte Amperes lov slik at den inkluderer forskyvningsstrøm, og loven lyder da

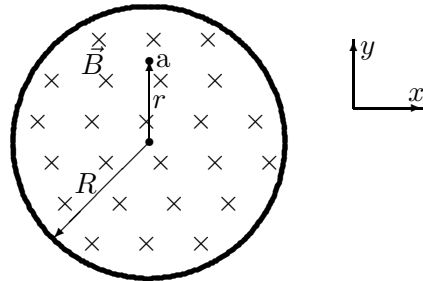
$$\oint \vec{B} \cdot d\vec{\ell} = \mu_0 I + \mu_0 \epsilon_0 \frac{\partial \Phi_E}{\partial t}.$$

I denne likningen er forskyvningsstrømmen definert

- A)  $I + \epsilon_0 \frac{\partial \Phi_E}{\partial t}$       B)  $I$       C)  $\epsilon_0 \int \left( \frac{\partial \Phi_E}{\partial t} \right) dt$       D)  $\epsilon_0 \frac{\partial \Phi_E}{\partial t}$       E)  $\epsilon_0 \Phi_E$

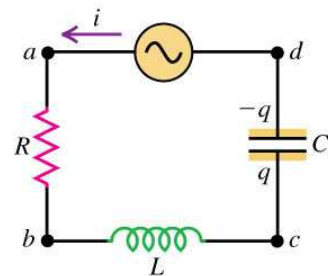
**1-14.** Figuren viser tverrsnittet av en lang, rett solenoide med et homogent magnetfelt  $B$  innvendig. Magnetfeltet har retning ned i tegneplanet og styrken er økende med tida. Hva er retningen for industert elektrisk felt  $\vec{E}$  ved punktet a?

- A)  $-x$ -retning  
 B)  $-y$ -retning  
 C)  $+y$ -retning  
 D)  $+x$ -retning  
 E) krafta er null.



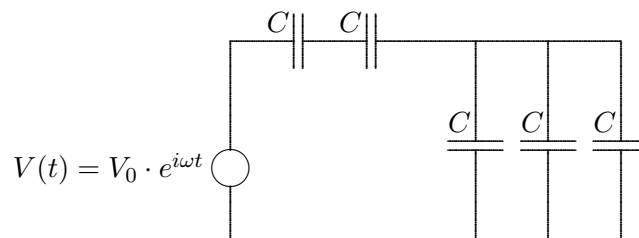
**1-15.** Kretsen i figuren består av en vekselspenningskilde (AC) og en seriekopling av en resistor, induktans og en kondensator med endelige verdier. Kretsstrømmen (angitt med  $i$ ) har en veldig liten amplitude når kilden har en veldig lav frekvens  $\omega \rightarrow 0$ . Hvilket kretselement er årsak til dette?

- A) Resistansen  $R$   
 B) Induktansen  $L$   
 C) Kapasitansen  $C$   
 D) En kombinasjon av  $L$  og  $C$   
 E) Villedende spørsmål - strømmen har en stadig stigende amplitude når frekvensen er veldig lav.



**1-16.** To kondensatorer koples i serie med tre kondensatorer i parallell som vist i figuren. Alle kondensatorene har kapasitans  $C$ . Hva er kretsens komplekse impedans, sett fra spenningskilden?

- A)  $5 \frac{1}{i\omega C}$   
 B)  $\frac{7}{2} \frac{1}{i\omega C}$   
 C)  $\frac{7}{3} \frac{1}{i\omega C}$   
 D)  $\frac{7}{3} i\omega C$   
 E)  $\frac{7}{2} i\omega C$



**1-17.** Det elektriske feltet til en elektromagnetisk bølge er

$$E_y = 25 \text{ V/m} \cdot \sin \left[ \pi \cdot 2,4 \cdot 10^6 \text{ m}^{-1} (x - 3,0 \cdot 10^8 \text{ m/s} \cdot t) \right].$$

Hva er bølgens frekvens  $f$ ?

- A)  $4,8 \cdot 10^7 \text{ Hz}$   
 B)  $3,6 \cdot 10^{14} \text{ Hz}$   
 C)  $1,2 \cdot 10^6 \text{ Hz}$   
 D)  $2,3 \cdot 10^{15} \text{ Hz}$   
 E)  $6,5 \cdot 10^{10} \text{ Hz}$

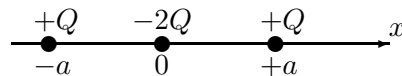
**1-18.** Energitettheten (energi per volum) i en elektromagnetisk bølge er

- A) likt fordelt mellom elektrisk og magnetisk felt
- B) for det meste i det elektriske feltet
- C) for det meste i det magnetiske feltet
- D) i sin helhet i det elektriske feltet
- E) i sin helhet i det magnetiske feltet.

**Oppgave 2. Punktladninger (teller 14 %)**

I denne oppgaven kan du bruke  $k = (4\pi\epsilon_0)^{-1}$ .

Tre punktladninger er plassert på  $x$ -aksen,  $+Q$  i  $x = -a$ ,  $-2Q$  i  $x = 0$  og  $+Q$  i  $x = +a$ .



- a) Finn uttrykk for det elektriske feltet  $\vec{E}(x)$  på  $x$ -aksen for alle  $x > a$ .
- b) Finn uttrykk for den elektrostatisk energi til ladningssamlingen. Energien er null når punktladningene er uendelig langt fra hverandre.
- c) Vis at det elektriske feltet på  $x$ -aksen langt unna ladningssamlingen ( $x \gg a$ ) kan uttrykkes

$$\vec{E}(x) = kQ \frac{c}{x^n} \hat{\mathbf{i}}$$

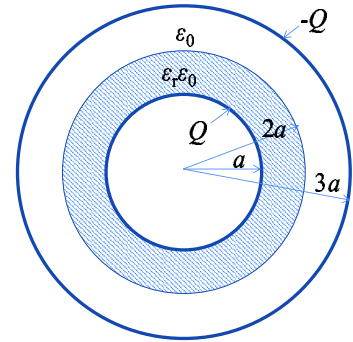
og gjennom beviset bestem konstanten  $c$  og eksponenten  $n$ .

Du kan evt. få bruk for:

- Potensialet rundt en punktladning relativt uendelig er  $V(r) = kQ/r$ .
- $\left(1 \pm \frac{a}{x}\right)^{-2} \approx 1 \mp 2\frac{a}{x} + 3\left(\frac{a}{x}\right)^2$  for  $x \gg a$ .

**Oppgave 3. Kulekondensator (teller 14 %)**

En kulekondensator består av to tynne kuleskall av elektrisk ledende materiale med radius henholdsvis  $a$  og  $3a$  (markert med tykke sirkler i figuren). Innerskallet har elektrisk ladning  $+Q$  og ytterskallet ladning  $-Q$ . Rommet mellom  $r = a$  og  $r = 2a$  er fylt av et dielektrikum med relativ permittivitet  $\epsilon_r$ . Mellom  $r = 2a$  og  $r = 3a$  er rommet fylt av luft med permittivitet  $\epsilon_0$ .



a) Finn uttrykk for den elektriske felstyrken  $\vec{E}(r)$  overalt i rommet (alle  $r$ ).

b) Finn uttrykk for potensialforskjellen over kondensatoren (mellom kuleskallene  $r = a$  og  $r = 3a$ ).

c) Finn uttrykk for polariseringen  $\vec{P}(r)$  i dielektriket, dvs. for  $r \in [a, 2a]$ . Angi spesielt retning for  $\vec{P}(r)$ .

**Oppgave 4. Magnetfelt (teller 14 %)**

En tilnærmet uendelig lang og rett sylinderformet leder med radius  $R$  fører en elektrisk strøm som ikke varierer med tida. Strømtettheten (strøm per flateenhet) i lederen avtar lineært med avstanden  $r$  fra lederens senterakse:

$$\vec{J}(r) = J_0 \left(1 - \frac{r}{R}\right) \hat{\mathbf{k}}.$$

Vi har valgt koordinatsystem slik at lederens senterakse sammenfaller med  $z$ -aksen, og slik at strømmen går i positiv  $z$ -retning. Permeabiliteten er  $\mu_0$  overalt.

a) Finn total strøm  $I_0$  i lederen uttrykt med bl.a.  $J_0$ .

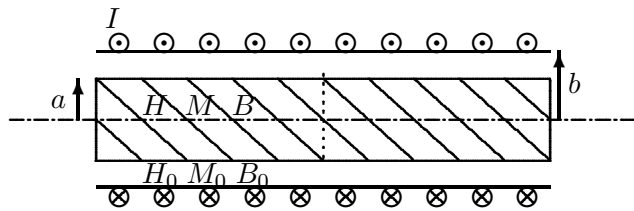
b) Bruk Amperes lov til å finne magnetfeltet  $B_u(r)$  utenfor den strømførende lederen ( $r > R$ ), uttrykt med bl.a.  $J_0$  og  $R$ .

c) Magnetfeltet inni den strømførende lederen ( $r < R$ ) er oppgitt til å være

$$B_i(r) = C_1 \cdot r + C_2 \cdot r^2.$$

Bruk Amperes lov til å bestemme konstantene  $C_1$  og  $C_2$ , uttrykt med bl.a.  $J_0$ .



**Oppgave 5. Magnetisk materiale. (teller 13 %)**

Figuren viser en solenoide med radius  $b = 30 \text{ mm}$  og viklingstall  $n = 800 \text{ m}^{-1}$ . Antall viklinger er altså mye større enn 10 som er brukt i figuren. Solenoidestrømmen  $I = 3,50 \text{ A}$ . En sylindrisk jernstav med radius  $a = 15 \text{ mm}$  er plassert koaksialt i solenoiden, ellers er solenoiden luftfylt. Jernet har relativ permeabilitet  $\mu_r = 2000$  og metningsmagnetisering  $M_s = 1,56 \cdot 10^6 \text{ A/m}$ . Senteraksen til solenoiden er i figuren vist med halvstiplet linje.

Du kan anta solenoiden er svært lang slik at du kan se bort fra randeffekter og anta null felt utenfor solenoiden.

- Bruk Amperes lov (f.eks. med integrasjonsveg lik et passende rektangel) til å finne verdier for den magnetiske feltstyrken  $H_0$  og  $H$  i henholdsvis den luftfylte delen av solenoiden og den jernfylte delen av solenoiden. Angi retningen for  $H$ .
- Finn verdier for magnetiseringen  $M_0$  og magnetisk flukstetthet  $B_0$  inni den luftfylte delen av solenoiden, og finn de samme  $M$  og  $B$  i den jernfylte delen av solenoiden. Angi retningen for alle størrelsene.
- Finn verdier av den magnetiske energitettheten  $u_{B,0}$  og  $u_B$  i solenoiden henholdsvis utenfor jernstaven og inni jernstaven.

(blank side)

**Vedlegg: FORMELLISTE.**

Formlenes gyldighetsområde og de ulike symbolenes betydning antas å være kjent. Symbolbruk som i forelesningene.

**Noen fysiske konstanter:**  $\epsilon_0 = 8,85 \cdot 10^{-12} \text{ F/m}$      $\mu_0 = 4\pi \cdot 10^{-7} \text{ H/m}$      $e = 1,60 \cdot 10^{-19} \text{ C}$   
 $m_e = 9,11 \cdot 10^{-31} \text{ kg}$      $g = 9,81 \text{ m/s}^2$      $N_A = 6,02 \cdot 10^{23} \text{ mol}^{-1}$      $c_0 = 2,998 \cdot 10^8 \text{ m/s}$

$Q, \rho$  og  $\sigma$  uten indeks viser til *frie* ladninger.  $Q_i, \rho_i$  og  $\sigma_i$  er induisert ladning.

$I$  og  $\vec{J}$  uten indeks er ledningsstrøm (conducting current),  $I_d$  og  $\vec{J}_d$  er forskyvningsstrøm (displacement current).

Coulombs lov:  $\vec{F}_{12} = \frac{1}{4\pi\epsilon} \frac{q_1 q_2}{r^2} \hat{r}_{12}$      $\vec{E} = \frac{1}{4\pi\epsilon} \frac{q}{r^2} \hat{r}$

Gauss' lov integralform:  $\oiint \vec{D} \cdot d\vec{A} = Q$      $\oiint \vec{E} \cdot d\vec{A} = Q/\epsilon$      $\oiint \vec{P} \cdot d\vec{A} = -Q_i$      $\oiint \vec{B} \cdot d\vec{A} = 0$

Gauss' lov differensialform:  $\text{div} \vec{D} = \rho$      $\text{div} \vec{E} = \rho/\epsilon$      $\text{div} \vec{P} = -\rho_i$      $\text{div} \vec{B} = 0$

Fluks:  $\Phi_E = \iint \vec{E} \cdot d\vec{A}$      $\Phi = \iint \vec{D} \cdot d\vec{A} = \epsilon \Phi_E$      $\Phi_B = \iint \vec{B} \cdot d\vec{A}$

Amperes lov:  $\oint \vec{B} \cdot d\vec{s} = \mu \left( I + \epsilon \frac{\partial \Phi_E}{\partial t} \right)$      $\oint \vec{H} \cdot d\vec{s} = I + \frac{\partial \Phi}{\partial t}$      $\text{curl} \vec{H} = \vec{J} + \frac{\partial \vec{D}}{\partial t}$

Faradays lov:  $\mathcal{E} = -\frac{\partial \Phi_B}{\partial t} = -L \frac{dI}{dt}$      $\oint \vec{E} \cdot d\vec{s} = -\frac{\partial \Phi_B}{\partial t}$      $\text{curl} \vec{E} = -\frac{\partial \vec{B}}{\partial t}$

Maxwells likninger:  $\text{div} \vec{D} = \rho$      $\text{div} \vec{B} = 0$      $\text{curl} \vec{E} = -\frac{\partial \vec{B}}{\partial t}$      $\text{curl} \vec{H} = \vec{J} + \frac{\partial \vec{D}}{\partial t}$

Forskyvningsstrøm:  $I_d = \frac{\partial \Phi}{\partial t}$ ,     $\vec{J}_d = \frac{\partial \vec{D}}{\partial t}$

Elektrisk dipolmoment:  $\vec{p} = q\vec{d}$  (fra - til +)    Polarisering:  $\vec{P} = \frac{\sum \vec{p}}{\text{volum}}$

Magnetisk (dipol)moment:  $\vec{\mu} = \vec{m} = I\vec{A}$     Magnetisering:  $\vec{M} = \frac{\sum \vec{\mu}}{\text{volum}}$

Kraftmoment:  $\vec{\tau} = \vec{p} \times \vec{E}$      $\vec{\tau} = \vec{\mu} \times \vec{B}$

$\vec{D} = \epsilon_0 \vec{E} + \vec{P} = \epsilon \vec{E} = \epsilon_r \epsilon_0 \vec{E}$      $\vec{P} = \chi_e \epsilon_0 \vec{E}$      $\epsilon_r = 1 + \chi_e$

$\vec{B} = \mu_0 \vec{H} + \mu_0 \vec{M} = \mu \vec{H} = \mu_r \mu_0 \vec{H}$      $\vec{M} = \chi_m \vec{H}$      $\mu_r = 1 + \chi_m$

Elektrisk potensial:  $V_a - V_b = -\int_b^a \vec{E} \cdot d\vec{s}$ ,     $\vec{E} = -\vec{\nabla} V$ ,    Relativt  $\infty$ :  $V(r) = \int \frac{dq}{4\pi\epsilon r}$

Energi og energitetthet:  $U = \frac{1}{2} \iiint V dq$     Elektrisk:  $u = \frac{1}{2} \vec{D} \cdot \vec{E}$     Magnetisk:  $u = \frac{1}{2} \vec{B} \cdot \vec{H}$

Kondensatorer:  $C = \frac{Q}{V}$     Kulekondensator:  $C = 4\pi\epsilon_0 R$     Energi:  $U = \frac{1}{2} QV = \frac{1}{2} CV^2$

Platekondensator:  $C = \epsilon \frac{A}{d}$     Parallellkopling:  $C = \sum_i C_i$     Seriekopling:  $\frac{1}{C} = \sum_i \frac{1}{C_i}$

Kraft på strømførende leder:  $d\vec{F} = Id\vec{s} \times \vec{B}$     Lorentzkrafta:  $\vec{F} = q(\vec{E} + \vec{v} \times \vec{B})$

Biot-Savarts lov:  $\vec{B} = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{q\vec{v} \times \hat{r}}{r^2}$      $d\vec{B} = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{Id\vec{s} \times \hat{r}}{r^2}$

$H$ -felt rundt  $\infty$  lang leder:  $H_\theta = \frac{I}{2\pi r}$      $H$ -felt i lang, tynn solenoide:  $H = I \cdot n = I \cdot \frac{N}{\ell}$

Ohms lov:  $V = RI$ ,  $R = \rho \frac{\ell}{A} = \frac{1}{\sigma} \frac{\ell}{A}$ ;  $P = VI$

$\sigma \vec{E} = \vec{J}$ , der strømtetthet  $= \vec{J} = nq\vec{v}_d$  og  $\vec{v}_d = \mu \vec{E} =$  driftsfart.

Induktans:  $\mathcal{E} = -L \frac{dI}{dt}$   $\mathcal{E}_2 = -M_{21} \frac{dI_1}{dt}$ ,  $M_{21} = M_{12}$  Spoler:  $L = N \frac{\Phi_B}{I}$   $U = \frac{1}{2} LI^2$

Lenz lov: En indusert strøm er alltid slik at den forsøker å motvirke forandringen i den magnetiske fluks som er årsak til strømmen.

Kompleks AC-signal:  $V(t) = V_0 e^{i\omega t} = |V_0| e^{i\alpha} e^{i\omega t}$   $I(t) = I_0 e^{i\omega t} = |I_0| e^{i\beta} e^{i\omega t}$

$Z = \frac{V(t)}{I(t)} = \frac{V_0}{I_0} = |Z| e^{i\phi}$   $Z_R = R$   $Z_L = i\omega L$   $Z_C = \frac{1}{i\omega C}$

**Elektromagnetiske bølger i vakuum:**

Bølgelikningen for  $\vec{E}$ :  $\nabla^2 \vec{E} = \frac{1}{c^2} \frac{\partial^2 \vec{E}}{\partial t^2}$  der  $\nabla^2 \vec{E} = \frac{\partial^2 E_x}{\partial x^2} \hat{i} + \frac{\partial^2 E_y}{\partial y^2} \hat{j} + \frac{\partial^2 E_z}{\partial z^2} \hat{k}$  og  $\frac{1}{c^2} = \mu_0 \epsilon_0$

Bølge i  $\pm x$ -retning med  $\vec{E}$  planpolarisert i  $y$ -retning:  $\vec{E}(x, t) = E_0 \hat{j} \cos(\omega t \mp kx)$ ,  $\vec{B}(x, t) = B_0 \hat{k} \cos(\omega t \mp kx)$

$\omega = 2\pi f$   $k = \frac{2\pi}{\lambda}$   $|c| = \frac{\omega}{k} = \sqrt{\frac{1}{\mu_0 \epsilon_0}}$   $|E_0| = c|B_0|$  Bølge(vandre)retning som  $\vec{E} \times \vec{B}$

Energitetthet (J/m<sup>3</sup>):  $u = \frac{1}{2} \epsilon_0 E^2 + \frac{1}{2} \frac{1}{\mu_0} B^2 = \epsilon_0 E^2$  Tidsmiddel:  $\langle u \rangle = \frac{1}{2} \epsilon_0 E_0^2$

Poyntingvektoren:  $\vec{S}(x, t) = \vec{E}(x, t) \times \vec{H}(x, t)$   $S = |\vec{S}| = cu$   $\langle S \rangle = c\langle u \rangle =$  intensitet (W/m<sup>2</sup>)

Bev. mengde per volum:  $\vec{p}' = \langle \vec{S} \rangle / c^2$  Strålingstrykk:  $p_{rad} = \langle u \rangle$  (svart flate)  $p_{rad} = 2\langle u \rangle$  (blank flate)

**Litt matematikk:**

Kartesiske koordinater  $(x, y, z)$ , med enhetsvektorer henholdsvis  $\hat{i}$ ,  $\hat{j}$  og  $\hat{k}$ :

$\text{grad}V = \vec{\nabla}V = \hat{i} \frac{\partial V}{\partial x} + \hat{j} \frac{\partial V}{\partial y} + \hat{k} \frac{\partial V}{\partial z}$   
 $\text{div}\vec{D} = \vec{\nabla} \cdot \vec{D} = \frac{\partial D_x}{\partial x} + \frac{\partial D_y}{\partial y} + \frac{\partial D_z}{\partial z}$   
 $\vec{\nabla}^2 V = \frac{\partial^2 V}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 V}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 V}{\partial z^2}$   
 $\text{curl}\vec{D} = \vec{\nabla} \times \vec{D} = \begin{vmatrix} \hat{i} & \hat{j} & \hat{k} \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ D_x & D_y & D_z \end{vmatrix}$

Sylinderkoordinater  $(r, \phi, z)$ , med enhetsvektorer henholdsvis  $\hat{r}$ ,  $\hat{\phi}$  og  $\hat{k}$ :

$\vec{\nabla}V = \hat{r} \frac{\partial V}{\partial r} + \hat{\phi} \frac{1}{r} \frac{\partial V}{\partial \phi} + \hat{k} \frac{\partial V}{\partial z}$   
 $\vec{\nabla} \cdot \vec{D} = \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} (rD_r) + \frac{1}{r} \frac{\partial D_\phi}{\partial \phi} + \frac{\partial D_z}{\partial z}$   
 $\vec{\nabla}^2 V = \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} \left( r \frac{\partial V}{\partial r} \right) + \frac{1}{r^2} \frac{\partial^2 V}{\partial \phi^2} + \frac{\partial^2 V}{\partial z^2}$

Kulekoordinater  $(r, \theta, \phi)$ , med enhetsvektorer henholdsvis  $\hat{r}$ ,  $\hat{\theta}$ ,  $\hat{\phi}$ :

$\vec{\nabla}V = \hat{r} \frac{\partial V}{\partial r} + \hat{\theta} \frac{1}{r} \frac{\partial V}{\partial \theta} + \hat{\phi} \frac{1}{r \sin \theta} \frac{\partial V}{\partial \phi}$   
 $\vec{\nabla} \cdot \vec{D} = \frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial r} (r^2 D_r) + \frac{1}{r \sin \theta} \frac{\partial}{\partial \theta} (D_\theta \sin \theta) + \frac{1}{r \sin \theta} \frac{\partial D_\phi}{\partial \phi}$   
 $\vec{\nabla}^2 V = \frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial r} \left( r^2 \frac{\partial V}{\partial r} \right) + \frac{1}{r^2 \sin \theta} \frac{\partial}{\partial \theta} \left( \sin \theta \frac{\partial V}{\partial \theta} \right) + \frac{1}{r^2 \sin^2 \theta} \frac{\partial^2 V}{\partial \phi^2}$

Infinitesimale volumelement:

$d\tau = dx dy dz$   
 $d\tau = r^2 dr \sin \theta d\theta d\phi \xrightarrow{\text{kulesymmetri}} 4\pi r^2 dr$   
 $d\tau = r dr d\phi dz \xrightarrow{\text{syl.symmetri}} 2\pi r dr \ell$

Studieprogram: \_\_\_\_\_

Kandidat nr. \_\_\_\_\_

Dato: \_\_\_\_\_ Side\*): \_\_\_\_\_

Antall ark: \_\_\_\_\_

**Svartabell for flervalgsspørsmål i oppgave 1.***Denne siden fylles ut, rives av og leveres inn, \*) fortrinnsvis som side 1.**Husk informasjonen øverst til høyre.*

Oppgave	Mitt svar
1-1	
1-2	
1-3	
1-4	
1-5	
1-6	
1-7	
1-8	
1-9	
1-10	
1-11	
1-12	
1-13	
1-14	
1-15	
1-16	
1-17	
1-18	