

NORGES TEKNISK-  
NATURVITENSKAPELIGE UNIVERSITET  
INSTITUTT FOR FYSIKK

Kontakt under eksamen:  
Jon Andreas Støvneng  
Telefon: 73 59 36 63 / 45 45 55 33

EKSAMEN  
FY1003 ELEKTRISITET OG MAGNETISME  
TFY4155 ELEKTROMAGNETISME  
Onsdag 3. juni 2009 kl. 0900 - 1300  
Bokmål

Hjelpemidler: C

- K. Rottmann: Matematisk formelsamling
- C. Angell og B. E. Lian: Størrelser og enheter i fysikk og teknikk
- Typegodkjent kalkulator, med tomt minne, i henhold til liste utarbeidet av NTNU

Side 2 - 6: Oppgave 1 - 5.  
Vedlegg 1 - 3: Formelsamling.

Prøven består av 5 oppgaver. Det er angitt i forbindelse med hver enkelt oppgave hvor mye den teller under bedømmelsen. Vektorstørrelser er angitt med **fete** typer i oppgaveteksten. Dersom intet annet er oppgitt, kan det antas at det omgivende mediet er luft (vakuum), med permittivitet  $\varepsilon_0 = 8.85 \cdot 10^{-12}$  F/m og permeabilitet  $\mu_0 = 4\pi \cdot 10^{-7}$  H/m.

Sensuren kan ventes ca 24. juni.

**OPPGAVE 1** (Elektrostatikk. Vekt: **a** teller 10%, **b** teller 20%. Totalt 30%.)

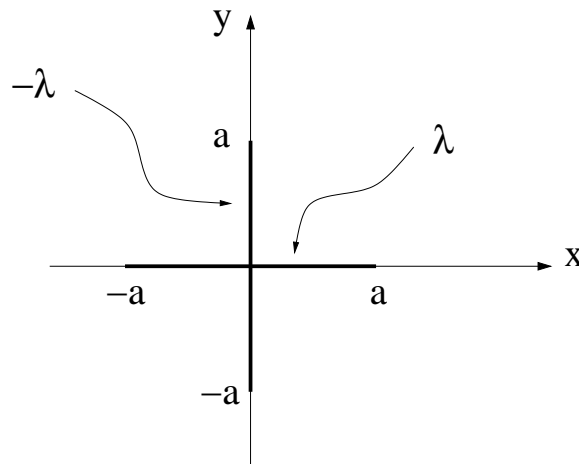
**a.** To punktladninger er plassert på  $x$ -aksen,  $Q$  i  $x = a$  og  $-Q$  i  $x = 0$ .

*i)* Hva er systemets netto ladning?

*ii)* Hva er systemets elektriske dipolmoment?

*iii)* Bestem den elektriske feltstyrken  $E(x)$  på  $x$ -aksen. (Anta at  $x > a$ .)

**b.** De to punktladningene erstattes nå av to linjeladninger, slik at en positiv ladning  $Q$  ligger jevnt fordelt på  $x$ -aksen mellom  $x = -a$  og  $x = a$ , og en negativ ladning  $-Q$  ligger jevnt fordelt på  $y$ -aksen mellom  $y = -a$  og  $y = a$ :



*i)* Hva er ladningen pr lengdeenhet, henholdsvis  $\lambda$  mellom  $-a$  og  $a$  på  $x$ -aksen og  $-\lambda$  mellom  $-a$  og  $a$  på  $y$ -aksen?

*ii)* Hva er dette systemets elektriske dipolmoment?

*iii)* Bestem den elektriske feltstyrken  $E(x)$  på  $x$ -aksen. (Uttrykt bl.a. ved  $Q$  og  $a$ . Anta også her at  $x > a$ .)

*iv)* Langt ute på  $x$ -aksen kan  $E(x)$  tilnærmet skrives på formen

$$E(x) \simeq \beta x^{-n}.$$

Vis dette og fastlegg derved  $\beta$  og  $n$ . ( $n$  er heltallig.)

[Med "tilnærmet" menes her til såkalt "ledende orden" i den lille dimensjonsløse størrelsen  $a/x$ , dvs første ledd i en polynomutvikling i  $a/x$ . Merk at punkt *iv)* i stor grad kan besvares med utgangspunkt i punkt *ii)*, i tilfelle du ikke har fått til punkt *iii)*.]

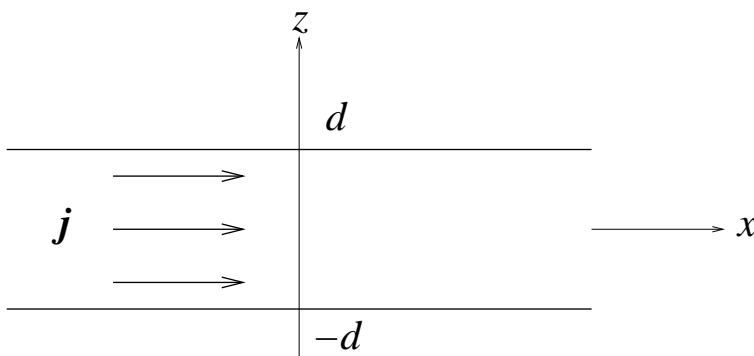
Opgitt:

$$(1 + \alpha)^j \simeq 1 + j\alpha \quad (\alpha \ll 1) \quad , \quad \mathbf{p} = \int \mathbf{r} dq$$

$$\int \frac{dz}{(z+c)^2} = -\frac{1}{z+c} \quad , \quad \int \frac{dz}{(z^2+c^2)^{3/2}} = \frac{z}{c^2(z^2+c^2)^{1/2}}$$

**OPPGAVE 2** (Magnetostatikk. Hver deloppgave **a** og **b** teller 10% hver. Totalt 20%.)

**a.** Ei skive med tykkelse  $2d$  og tilnærmet uendelig utstrekning i både  $x$ - og  $y$ -retning er plassert mellom  $z = -d$  og  $z = d$ . Skiva fører en uniform strøm i positiv  $x$ -retning, slik at strømtettheten (dvs strøm pr flateenhet) er  $\mathbf{j} = j_0 \hat{x}$



Magnetfeltet  $\mathbf{B}_0(z)$  som skyldes strømmen i skiva, peker i positiv  $y$ -retning for  $z < 0$  og i negativ  $y$ -retning for  $z > 0$ :  $\mathbf{B}_0(z) = B_0(z) \hat{y}$ , med  $B_0(z) = -B_0(-z)$ .

- i) Bruk Amperes lov til å bestemme  $B_0(z)$ , både inni og utenfor den strømførende skiva.
- ii) Skisser funksjonen  $B_0(z)$  mellom  $z = -3d$  og  $z = 3d$ .

**b.** Oppå den strømførende skiva legges nå ei magnetiserbar (men ikke ledende) skive med tykkelse  $d$  og tilnærmet uendelig utstrekning i  $x$ - og  $y$ -retning. Denne skiva har relativ permeabilitet  $\mu_r = 10$  og magnetiseres i magnetfeltet  $\mathbf{B}_0$  fra den strømførende skiva. Det oppgis at feltet  $\mathbf{B}_0$  er uniformt mellom  $z = d$  og  $z = 2d$ .

- i) Tegn en figur i  $yz$ -planet ( $d \leq z \leq 2d$ ) som tydelig illustrerer  $\mathbf{B}_0$ , magnetiseringsvektoren  $\mathbf{M}$ , og den tilhørende induserte strømmen ("magnetiseringsstrømmen")  $I_m$ . Både lokalisering og retning på  $I_m$  skal angis.
- ii) La  $\mathbf{B}$  og  $\mathbf{H}$  være de totale feltene og bestem  $\mathbf{B}$  og  $\mathbf{H}$  inni den magnetiserbare skiva. Skisser  $B(z)$  og  $H(z)$  mellom  $z = -3d$  og  $z = 3d$ .

Oppgitt:

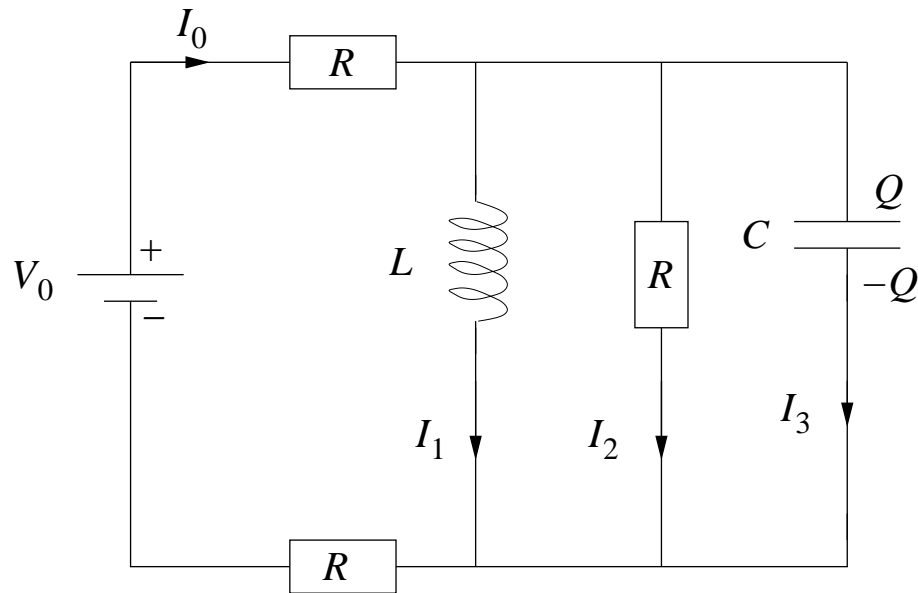
$$I = \int \mathbf{j} \cdot d\mathbf{A}$$

$$\oint \mathbf{B} \cdot d\mathbf{l} = \mu_0 I$$

$$\mathbf{B} = \mu_r \mu_0 \mathbf{H} = \mu_0 \mathbf{H} + \mu_0 \mathbf{M}$$

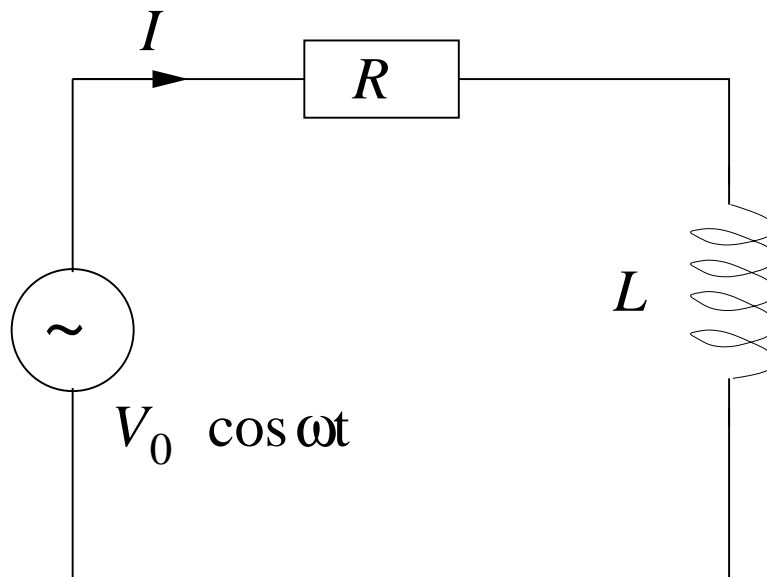
**OPPGAVE 3** (DC-krets. Teller 10%.)

Likespenningskilden  $V_0$  i kretsen nedenfor har vært tilkoblet så lenge at strømmene er stasjonære (tidsuavhengige). Bestem de ulike strømstyrkene  $I_j$  ( $j = 0, 1, 2, 3$ ), samt ladningen  $Q$  på kondensatoren. Tallverdier:  $V_0 = 8 \text{ V}$ ,  $R = 2 \Omega$ ,  $C = 0.01 \text{ F}$ ,  $L = 0.01 \text{ H}$ .



**OPPGAVE 4** (AC-krets. Hver deloppgave **a** og **b** teller 10% hver. Totalt 20%.)

Kretsen nedenfor består av en vekselspenningskilde  $V(t) = V_0 \cos \omega t$  koblet til en motstand  $R$  og en induktans  $L$ .  $R$  og  $L$  er koblet i serie. Strømmen i kretsen kan skrives på formen  $I(t) = |I_0| \cos(\omega t - \alpha)$ . Kretsens impedans er da  $|Z| = V_0/|I_0|$ . Med kompleks notasjon,  $V(t) = V_0 \exp(i\omega t)$  og  $I(t) = I_0 \exp(i\omega t)$ , blir impedansen  $Z = V_0/I_0 = |Z| \exp(i\alpha)$ , med absoluttverdi  $|Z| = V_0/|I_0|$  og fasevinkel  $\alpha$  (dvs  $I_0 = |I_0| \exp(-i\alpha)$ ). Seriekobling av komplekse impedanser i en AC-krets er analogt med seriekobling av resistanser i en DC-krets.



**a.** Bestem  $|I_0|$  og  $\alpha$  for kretsen ovenfor og skisser begge størrelser som funksjon av  $\omega$ .

[Alternativt, hvis du ikke får til å regne ut  $|I_0|$  og  $\alpha$ : Diskuter kvalitativt hvordan  $|I_0|$  og  $\alpha$  vil variere med  $\omega$ . En slik kvalitativ besvarelse, uten utregning, vil gi betydelig, men ikke full uttelling.]

**b.** Vis at amplitudene til spenningsfallene over henholdsvis  $R$  og  $L$  blir

$$V_{R0} = \frac{V_0}{\sqrt{1 + (\omega/\omega_0)^2}} \quad , \quad V_{L0} = \frac{V_0}{\sqrt{1 + (\omega_0/\omega)^2}}$$

og fastlegg dermed kretsens "karakteristiske frekvens"  $\omega_0$ . Skisser  $V_{R0}$  og  $V_{L0}$  som funksjoner av  $\omega$ .

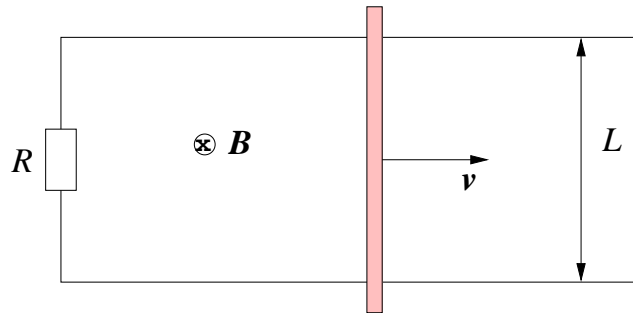
[Alternativt, hvis utregningen byr på problemer, kan du også her diskutere kvalitativt hvordan  $V_{R0}$  og  $V_{L0}$  vil variere med  $\omega$ .]

Opgitt:

Spenningsfall over induktans:  $L dI/dt$ .

**OPPGAVE 5** (Induksjon. Hver deloppgave **a** og **b** teller 10% hver. Totalt 20%.)

Ei metallstang med masse  $m$  glir uten friksjon på to parallelle ledere i innbyrdes avstand  $L$  som vist i figuren. De to parallelle lederne er koblet sammen via en motstand  $R$  slik at vi får en lukket krets. Hele systemet befinner seg i et uniformt magnetfelt  $\mathbf{B}$  som peker inn i planet.



**a.** Stanga har hastighet  $v$  mot høyre.

*i)* Bruk Faradays induksjonslov sammen med Ohms lov til å bestemme induisert spenning  $V$  og induisert strøm  $I$  i kretsen. (Du kan anta at kretsens selvinduktans er neglisjerbar.)

*ii)* Bruk Lenz' lov til å argumentere for hvilken retning strømmen går.

**b.** Det oppgis at strømmen i kretsen er proporsjonal med stangas hastighet, dvs  $I = \lambda v$ . (Hvis du fikk til oppgave **a-i**, har du allerede fastlagt  $\lambda$ . Hvis ikke kan du regne videre og anta at  $\lambda$  er kjent.)

*i)* Bestem den bremsende magnetiske krafta  $F$  på stanga.

*ii)* Stanga slippes ved tidspunktet  $t = 0$  med hastighet  $v_0$ . Bruk Newtons 2. lov til å vise at hastigheten avtar eksponentielt,

$$v(t) = v_0 e^{-t/\tau},$$

og fastlegg dermed "tidskonstanten"  $\tau$ .

*iii)* Hvor langt kommer stanga?

Oppgitt:

$$V = -d\phi_m/dt$$

$$\mathbf{F} = I\mathbf{L} \times \mathbf{B}$$

## Formelsamling

$\int d\mathbf{A}$  angir flateintegral og  $\int d\mathbf{l}$  angir linjeintegral.  $\oint$  angir integral over lukket flate eller rundt lukket kurve. **Fete** symboler angir vektorer. Symboler med hatt over angir enhetsvektorer. Formlenes gyldighetsområde og de ulike symbolenes betydning antas forøvrig å være kjent.

*Elektrostatikk*

- Coulombs lov:

$$\mathbf{F} = \frac{qq'}{4\pi\epsilon_0 r^2} \hat{r}$$

- Elektrisk felt og potensial:

$$\mathbf{E} = -\nabla V$$

$$\Delta V = V_B - V_A = -\int_A^B \mathbf{E} \cdot d\mathbf{l}$$

- Elektrisk potensial fra punktladning:

$$V = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r}$$

- Elektrisk fluks:

$$\phi_E = \int \mathbf{E} \cdot d\mathbf{A}$$

- Elektrostatisk felt er konservativt:

$$\oint \mathbf{E} \cdot d\mathbf{l} = 0$$

- Gauss' lov for elektrisk felt og elektrisk forskyvning:

$$\epsilon_0 \oint \mathbf{E} \cdot d\mathbf{A} = q$$

$$\oint \mathbf{D} \cdot d\mathbf{A} = q_{\text{fri}}$$

- Elektrisk forskyvning:

$$\mathbf{D} \equiv \epsilon_0 \mathbf{E} + \mathbf{P} = \epsilon_r \epsilon_0 \mathbf{E} = \epsilon \mathbf{E}$$

- Elektrisk dipolmoment; generell definisjon:

$$\mathbf{p} = \int_{\Omega} \mathbf{r} dq$$

- Elektrisk dipolmoment; for punktladninger  $\pm q$  i avstand  $\mathbf{d}$ :

$$\mathbf{p} = q\mathbf{d}$$

## Vedlegg 2 av 3

- Elektrisk polarisering = elektrisk dipolmoment pr volumenhet:

$$\mathbf{P} = \frac{\Delta \mathbf{p}}{\Delta V}$$

- Kapasitans:

$$C = \frac{q}{V}$$

- Energitetthet i elektrisk felt:

$$u_E = \frac{1}{2} \varepsilon_0 E^2$$

## Magnetostatikk

- Magnetisk fluks:

$$\phi_m = \int \mathbf{B} \cdot d\mathbf{A}$$

- Gauss' lov for magnetfeltet:

$$\oint \mathbf{B} \cdot d\mathbf{A} = 0$$

- Ampères lov for  $\mathbf{B}$  og  $\mathbf{H}$ :

$$\oint \mathbf{B} \cdot d\mathbf{l} = \mu_0 I$$

$$\oint \mathbf{H} \cdot d\mathbf{l} = I_{\text{fri}}$$

- Magnetfelt fra strømførende leder (Biot-Savarts lov):

$$\mathbf{B} = \frac{\mu_0}{4\pi} I \int \frac{d\mathbf{l} \times \hat{r}}{r^2}$$

- Magnetiserende felt  $\mathbf{H}$ :

$$\mathbf{H} \equiv \frac{1}{\mu_0} \mathbf{B} - \mathbf{M} = \frac{1}{\mu_r \mu_0} \mathbf{B} = \frac{1}{\mu} \mathbf{B}$$

- Magnetisk dipolmoment; generell definisjon:

$$\mathbf{m} = \frac{1}{2} \int \mathbf{r} \times \mathbf{j}(\mathbf{r}) d^3r$$

- Magnetisk dipolmoment; for plan strømsløyfe:

$$\mathbf{m} = I \mathbf{A} = IA \hat{n}$$

- Magnetisering = magnetisk dipolmoment pr volumenhet:

$$\mathbf{M} = \frac{\Delta \mathbf{m}}{\Delta V}$$



- Magnetisk kraft på strømførende leder; generelt:

$$\mathbf{F} = \int_L d\mathbf{F} = I \int_L d\mathbf{l} \times \mathbf{B}$$

- Magnetisk kraft på rett strømførende leder:

$$\mathbf{F} = I\mathbf{L} \times \mathbf{B}$$

- Energitetthet i magnetfelt:

$$u_B = \frac{1}{2\mu_0} B^2$$

### *Elektrodynamikk og elektromagnetisk induksjon*

- Faraday–Henrys lov:

$$\mathcal{E} = \oint \mathbf{E} \cdot d\mathbf{l} = -\frac{d\phi_m}{dt}$$

- Ampère–Maxwells lov:

$$\oint \mathbf{B} \cdot d\mathbf{l} = \mu_0 I + \mu_0 \epsilon_0 \frac{d\phi_E}{dt}$$

- Selvinduktans:

$$L = \frac{\phi_m}{I}$$

- Gjensidig induktans:

$$M_{12} = \frac{\phi_1}{I_2}, \quad M_{21} = \frac{\phi_2}{I_1}, \quad M_{12} = M_{21} = M$$

- Energitetthet i elektromagnetisk felt:

$$u = \frac{1}{2} \epsilon_0 E^2 + \frac{1}{2\mu_0} B^2$$