

TFY4180 Fysikk (for Energi & miljø)

Eksamen 30.mai 2006. Løsningsforslag

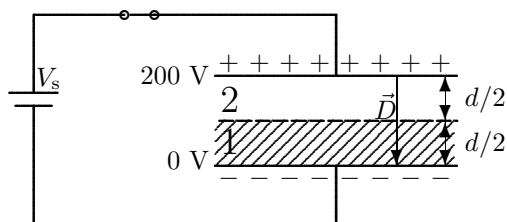
Oppgave 1. Flervalgsspørsmål

Oppgave:	a	b	c	d	e	f	g	h	i	j	k	l
Rett svar:	C	A	A	D	E	D	B	A	D	C	A	E

Detaljer om spørsmålene:

- a) C. $E = -dV/dr$ gir at 3 er riktig. Det er fritt valgt referansepunkt for V men ikke for E , slik at E ikke kan være null når V øker. B er derfor ikke mulig.
- b) A. Feltfritt i ledere og i laddningsfrie hulrom inni ledere, slik at 2 og 3 forkastes. Feltlinjer skal overalt stå normalt på lederoverflater. 1 er OK.
- c) A. Fra tips: Kravet $\oint \vec{E} \cdot d\vec{s} = 0$ på kvadratet er oppfylt kun for A. F.eks. for B får vi et positivt bidrag på høyre sidekant som ikke oppveies av venstre sidekant. Tilsvarende for C, D og E.
Alternativ fra kravet om curlfritt \vec{E} -felt: $\nabla \times \vec{E} = \vec{0}$ som når $E_y = 0$ og $\frac{\partial}{\partial y} = 0$ gir $(\frac{\partial E_z}{\partial x} - \frac{\partial E_x}{\partial z}) \hat{j} = \vec{0}$. $\frac{\partial E_z}{\partial x} = \frac{\partial E_x}{\partial z}$ er oppfylt bare for A.
- d) D. Gauss lov: $\epsilon_0 2\pi r \cdot \ell \cdot E(r) = \lambda \cdot \ell$ gir $E(r) = \frac{\lambda}{2\pi r \epsilon_0}$.
- e) E. Resistans $R = \ell \cdot \rho / A$ der A er tverrsnittsareal. Dobling av diameter gir firedobling av A og fjerdeparten R .
- f) D. Sentripetalakselerasjon: $F = mv^2/r$. Magnetisk kraft: $F = qvB$. Disse satt like gir $r = mv/(qB)$.
- g) B. Med krysset el. og magn. felt virker elektrisk og magnetisk kraft i motsatt retning. Når det akkurat ikke er avbøyning er Lorentzkrafta $\vec{F} = q(\vec{E} + \vec{v} \times \vec{B}) = \vec{0}$. Altså $v = E/B$ gjelder for alle partikler, altså må de ha samme fart.
- h) A. Når magneten nærmer seg strømsløyfa øker magnetfluksen nedover inni sløyfa. Ifølge Lenz' lov settes opp en strøm som motvirker økningen, og ifølge høyrehåndsregelen må strømmen gå i positiv retning gitt i figuren. Når magneten er midt i øker ikke fluksen lenger, for deretter å avta. Da blir strømretningen motsatt. Altså figur 1 rett.
- i) D. Sammenlikning med bølgefunksjonen $E_y(x, t) = E_0 \cdot \sin(2\pi \cdot \frac{1}{\lambda} (x - t \cdot v))$ gir $\lambda = 2/(2,4 \cdot 10^6 \text{ m}^{-1}) = 8,33 \cdot 10^{-7} \text{ m}$.
- j) C. Frekvensen f er alltid uendra mens hastigheten v endres og dermed bølgelengden $\lambda = v/f$ og bølgetallet $k = 2\pi/\lambda$.
- k) A. Snells brytningslov, med 0=luft og 1=væske: $1,00 \cdot \sin \theta_0 = n_1 \sin \theta_1$. Vi leser av figuren $\sin \theta_1 \approx 2,2/\sqrt{4^2 + (2,2)^2} = 0,48$ og $\sin \theta_0 \approx 4/\sqrt{3^2 + 4^2} = 0,80$. Fra sammenheng mellom brytningsindeks og lysfart får vi $c_1 = c_0/n_1 = c_0 \cdot \sin \theta_1 / \sin \theta_0 = 3,00 \cdot 10^8 \text{ m/s} \cdot 0,60 = 1,80 \cdot 10^8 \text{ m/s}$. A er nærmest.
- l) E. \vec{E} og \vec{B} er alltid i fase i vakuum. Derfor E feil mens alle andre er rett.

Oppgave 2. Parallellplatekondensator



a) Elektrisk flukstetthet D er gitt av frie ladninger, som vi har kun på metallplatene (i grenseflata mellom 1 og 2 er det kun bundet ladning). Disse er vist med + og - i figuren. Da er D lik i begge materialer: $D_1 = D_2 \equiv D$.

Vi har gitt at potensialet over begge deler er

$$200 \text{ V} = V_s = - \int_0^d \vec{E} \cdot d\vec{s} = E_1 \cdot d/2 + E_2 \cdot d/2.$$

Sammenhengen mellom \vec{E} og \vec{D} er de kjente:

$$\vec{E}_1 = \frac{1}{\epsilon_{r,1} \epsilon_0} \vec{D} \quad \text{og} \quad \vec{E}_2 = \frac{1}{\epsilon_0} \vec{D},$$

og dette gir

$$\frac{D}{\epsilon_{r,1} \cdot \epsilon_0} \frac{d}{2} + \frac{D}{\epsilon_0} \frac{d}{2} = V_s \quad \Rightarrow \quad D = V_s \cdot \frac{2}{d} \epsilon_0 \cdot \frac{1}{1/\epsilon_{r,1} + 1} = V_s \cdot \frac{2}{d} \cdot \frac{\epsilon_0 \epsilon_{r,1}}{1 + \epsilon_{r,1}}$$

og med tallverdier

$$D = 200 \text{ V} \cdot \frac{2}{5,0 \text{ mm}} \cdot \frac{\epsilon_0 \cdot 2,5}{1 + 2,5} = 0,506 \cdot 10^{-6} \text{ C/m}^2 = \underline{0,51 \mu\text{C/m}^2}.$$

Da er

$$E_1 = \frac{D}{\epsilon_{r,1} \cdot \epsilon_0} = 22,86 \text{ V/mm} = \underline{23 \text{ kV/m}}, \quad \text{og} \quad E_2 = \frac{D}{\epsilon_0} = 57,14 \text{ V/mm} = \underline{57 \text{ kV/m}}.$$

Retning for $\vec{E}_1, \vec{E}_2, \vec{D}_1$ og \vec{D}_2 er nedover.

En alternativ løsning som mange brukte ved eksamen for å finne D er å betrakte kondensatoren som en seriekopling av to kondensatorer og bruke kapasitans for parallelplatekondensator $C_1 = \epsilon_0 \epsilon_{r,1} A/d'$, der $d' = d/2$ og tilsvarende for C_2 . Ved bruk av formel for seriekondensatorer får vi:

$$C_{\text{tot}} = \frac{C_1 C_2}{C_1 + C_2} = \frac{\epsilon_0 \epsilon_{r,1} A/d' \cdot \epsilon_0 \epsilon_{r,2} A/d'}{\epsilon_0 \epsilon_{r,1} A/d' + \epsilon_0 \epsilon_{r,2} A/d'} = \frac{\epsilon_{r,1} \epsilon_{r,2}}{\epsilon_{r,1} + \epsilon_{r,2}} \cdot \epsilon_0 \frac{A}{d'}.$$

Definisjon av kapasitans: $C_{\text{tot}} = Q/V_s$ og at elektrisk flukstetthet er lik (fri) ladning per flateenhet gir:

$$D = \frac{Q}{A} = \frac{C_{\text{tot}} \cdot V_s}{A}$$

som innsatt uttrykket for C_{tot} ovenfor med $\epsilon_{r,1} = 2,5$ og $\epsilon_{r,2} = 1$ gir

$$D = \frac{\epsilon_{r,1} \cdot 1}{\epsilon_{r,1} + 1} \cdot \epsilon_0 \frac{1}{d'} \cdot V_s = \frac{2,5}{3,5} \cdot \epsilon_0 \frac{1}{2,5 \cdot 10^{-3} \text{ m}} \cdot 200 \text{ V} = 85,72 \text{ V}.$$

b) Når spenningskilden er frakopla og vi ser bort fra lekkstrøm endres ikke mengden av frie ladninger, som betyr at $D_1 = D_2 = D$ forblir uendra. Feltstyrken endres da bare i medium 2:

$$E_1 = \frac{D}{\epsilon_{r,1} \cdot \epsilon_0} = \frac{0,506 \cdot 10^{-6} \text{ C/m}^2}{2,5 \cdot \epsilon_0} = 22,86 \text{ V/mm}, \quad (\text{uendra}), \quad \text{og} \quad (1)$$

$$E_2 = \frac{D}{\epsilon_{r,2} \cdot \epsilon_0} = \frac{0,506 \cdot 10^{-6} \text{ C/m}^2}{5 \cdot \epsilon_0} = 11,43 \text{ V/mm}. \quad (2)$$

Dette gir at den nye potensialforskjellen blir

$$V_s = E_1 \frac{d}{2} + E_2 \frac{d}{2} = 57,15 \text{ V} + 28,58 \text{ V} = 85,72 \text{ V} = \underline{86 \text{ V}}.$$

Når et dielektrikum erstatter luft i en kondensator kan den lagre samme ladning med lavere potensialforskjell.

Alternativ løsning her også å bruke kapasitans: C_{tot} er kapasitans i a) med tilhørende $V_s = 200 \text{ V}$ og den nye kapasitansen er samme uttrykk som over men med $\epsilon_{r,2} = 1,0$ erstatta av $\epsilon_{r,2} = 5,0$. Løsning:

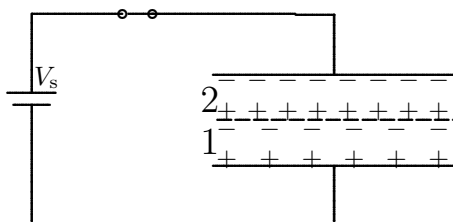
$$C_{\text{tot}} = \frac{Q}{V_s} \quad \text{og} \quad C_{\text{tot,ny}} = \frac{Q}{V_{s,\text{ny}}} \quad \Rightarrow \quad V_{s,\text{ny}} = V_s \cdot \frac{C_{\text{tot}}}{C_{\text{tot,ny}}} = V_s \cdot \frac{\frac{\epsilon_{r,1} \epsilon_{r,2}}{\epsilon_{r,1} + \epsilon_{r,2}}}{\frac{\epsilon_{r,1} \epsilon_{r,2}}{\epsilon_{r,1} + \epsilon_{r,2}}} = V_s \cdot \frac{2,5 \cdot 1,0}{2,5 + 1,0} = V_s \cdot \frac{7,5}{3,5 \cdot 5,0} = 85,7 \text{ V}.$$

c) I dielektrika induseres dipoler som resulterer i en netto ladning ved hver grenseflate, dette er bundet overflate-ladning og den er lik polarisering $|\vec{P}|$. Fra $\vec{D} = \epsilon_0 \vec{E} + \vec{P}$ finner vi

$$\sigma_{b,1} = |\vec{P}_1| = |\vec{D} - \epsilon_0 \vec{E}_1| = 0,506 \mu\text{C/m}^2 - \epsilon_0 \cdot 22,86 \text{ kV/m} = 0,304 \cdot 10^{-6} \text{ C/m}^2 = \underline{0,31 \mu\text{C/m}^2}.$$

$$\sigma_{b,2} = |\vec{P}_2| = |\vec{D} - \epsilon_0 \vec{E}_2| = 0,506 \mu\text{C/m}^2 - \epsilon_0 \cdot 11,43 \text{ kV/m} = 0,405 \cdot 10^{-6} \text{ C/m}^2 = \underline{0,41 \mu\text{C/m}^2}.$$

Alternative uttrykk er $\sigma_{b,1} = \epsilon_0 |\vec{E}_1 (\epsilon_{r,1} - 1)|$ eller $\sigma_{b,1} = |\vec{D} (1 - 1/\epsilon_{r,1})|$, og tilsvarende for $\sigma_{b,2}$. Figuren under viser negativ bundet ladning ved den øvre positive metallplata og positiv bundet ladning ved den nedre negative plata. Differansen $0,10 \mu\text{C/m}^2$ er **netto** bundet ladning i grenseflata 1-2.



I materialene utenom overflatene er det induserte dipoler, men disse nuller hverandre ut slik at det blir **null** netto bundet ladning, dvs. ingen romladning. Matematisk kan dette uttrykkes ved at bundet romladning ρ_b er lik divergensen i polariseringen: $\rho_b = -\text{div} \vec{P}$. Men \vec{D} og \vec{E} og dermed \vec{P} er homogene (uavhengige av x, y, z) og derfor divergensfrie innenfor hvert materiale, derfor $\rho_b = 0 \text{ C/m}^3$.

Oppgave 3. Magnetfelt

Her er det ikke nødvendig med mye regning. Vi trenger å innse følgende:

- Fra det oppgitte uttrykket for magnetisk flukstetthet på symmetriaksen til ei sirkulær strømsløyfe følger det at B -feltet i sentrum ($d = 0$) av ei sirkulær strømsløyfe med radius R er $B = \mu_0 \frac{I}{2R}$.
- Enhver sirkelbue som spenner over en vinkel θ må da gi et bidrag $B(\theta) = \frac{\mu_0 I}{2R} \cdot \frac{\theta}{360}$ til B -feltet i sentrum av sirkelen, når θ er gitt i $^\circ$.
- De radielt rettede bitene av strømsløyfa gir null bidrag til B -feltet i sentrum. Det ser en av det oppgitte uttrykket for $d\vec{B}$, for da er $I d\vec{s} \parallel \hat{r}$, og dermed $I d\vec{s} \times \hat{r} = \vec{0}$.
- Alle sirkelbuene fører strømmen I i samme sirkulære retning. Høyrehåndsregelen (eventuelt inspeksjon av $I d\vec{s} \times \hat{r}$ med \hat{r} retta radielt inn mot sentrum for alle strømelementer $I d\vec{s}$) gir da at \vec{B} i sentrum må ha retning ned i papirplanet.

Sirkelbuene ved radius a spenner tilsammen over $15 + 20 + 75 + 40 = 150^\circ$, ved radius b over $55 + 50 + 65 + 40 = 210^\circ$, så B -feltet i sentrum blir

$$B_P = \mu_0 \frac{I}{2a} \frac{150}{360} + \mu_0 \frac{I}{2b} \frac{210}{360} = \mu_0 \frac{I}{24} \left(\frac{5}{a} + \frac{7}{b} \right)$$

med tallverdier

$$B_P = 4\pi \cdot 10^{-7} \text{ H/m} \cdot \frac{4,0 \text{ A}}{24} \left(\frac{5}{0,10 \text{ m}} + \frac{7}{0,25 \text{ m}} \right) = 10,5 \mu\text{T} + 5,8 \mu\text{T} = \underline{16,3 \mu\text{T}}.$$

(enheter: $[\mu_0] = \text{H/m} = \text{Tm/A}$)

Det var beklageligvis feil i oppgitt formel 1, med IR i teller isf. IR^2 som er det rette. Med feilen blir $B = \mu_0 \frac{I}{2R^2}$ og følgende svar må også godkjennes (selv om enheten er feil):

$$B_P = \mu_0 \frac{I}{2a^2} \frac{150}{360} + \mu_0 \frac{I}{2b^2} \frac{210}{360} = \mu_0 \frac{I}{24} \left(\frac{5}{a^2} + \frac{7}{b^2} \right) = 4\pi \cdot 10^{-7} \text{ H/m} \cdot \frac{4,0 \text{ A}}{24} \left(\frac{5}{(0,10 \text{ m})^2} + \frac{7}{(0,25 \text{ m})^2} \right) = \underline{128 \mu\text{T/m}}.$$

Alternativt kan B_P finnes fra oppgitte Formel 2 (som er Biot-Savarts lov også oppgitt på formelarket). Med $d\vec{s}$ langs sirkelbuen vil denne være normal på radiusvektor slik at

$$d\vec{s} \times \hat{r} = ds = 2\pi r \frac{d\theta}{360},$$

der r er aktuell radius (a eller b) og $d\theta$ vinkelen i grader. Integralet løper stykkevis med totalt $d\theta = 150^\circ$ og $d\theta = 210^\circ$ for henholdsvis a og b som over, slik at svaret blir

$$B_P = \frac{\mu_0 I}{4\pi} \left(\int_a \frac{d\vec{s} \times \hat{r}}{r^2} + \int_b \frac{d\vec{s} \times \hat{r}}{r^2} \right) = \frac{\mu_0 I}{4\pi} \left(\frac{2\pi a \cdot 150}{a^2 \cdot 360} + \frac{2\pi b \cdot 210}{b^2 \cdot 360} \right) \quad \text{osv. som ovenfor.}$$

Oppgave 5. Solenoide

a) Når H er oppgitt blir magnetisk flukstetthet i den luftfylte spolen $B_0 = \mu_0 H_0 = \mu_0 I_0 \cdot \frac{N}{d}$.

Tverrsnittet av spolen har areal $A = \pi R^2$, så magnetisk fluks inni spolen blir

$$\Phi_B = B_0 A = \mu_0 I_0 \cdot \frac{N}{d} \cdot \pi R^2$$

Med N viklinger blir sjølvinduktansen til spolen (se f.eks. uttrykk i formelark eller forklar)

$$L_0 = N \frac{\Phi_B}{I_0} = N \mu_0 \cdot \frac{N}{d} \cdot \pi R^2 = \underline{\mu_0 \cdot \frac{N^2}{d} \cdot \pi R^2}.$$

(Oppgavformuleringen hadde vært bedre om du var bedt om uttrykke L_0 med N, d, R , samt fysiske konstanter.)

b) Den magnetiske feltstyrke $H(r)$ er uavhengig av materialet inne i solenoiden, for fra Amperes lov vil vi alltid finne (bevis kreves ikke)

$$\underline{H_0 = I_0 \cdot \frac{N}{d}} \quad \text{for alle } r \in [0, R],$$

mens magnetisk flukstetthet er proporsjonal med permeabiliteten:

$$B(r) = \begin{cases} \mu_r \mu_0 H_0 & = \mu_r \mu_0 I_0 \frac{N}{d} & \text{for alle } r \in [0, \frac{1}{2}R] \\ \mu_0 H_0 & = \mu_0 I_0 \frac{N}{d} & \text{for alle } r \in [\frac{1}{2}R, R] \end{cases}$$

Vanskeligere er det altså ikke.

c) Magnetisk energiinnhold per volumenhet er $u = \frac{1}{2} \vec{B} \cdot \vec{H} = \frac{1}{2} \mu H_0^2$, der permeabiliteten μ for det aktuelle området må brukes.

Da H er homogen inne i solenoiden finner vi totalt magnetisk energiinnhold ved å summere over de to deler med jern og med luft, som har volum henholdsvis $V_{\text{jern}} = \pi(R/2)^2 d$ og $V_{\text{luft}} = (\pi R^2 - \pi(R/2)^2)d$. (Integrasjon over volumet skulle være unødvendig når H er konstant.) Dette gir

$$U = \int u dV = u_1 V_{\text{jern}} + u_2 V_{\text{luft}} = \frac{1}{2} \mu_r \mu_0 H_0^2 \cdot \pi \left(\frac{R}{2}\right)^2 d + \frac{1}{2} \mu_0 H_0^2 \cdot \left(\pi R^2 - \pi \left(\frac{R}{2}\right)^2\right) d$$

$$= \frac{1}{2} \mu_0 H_0^2 \cdot \pi \left(\frac{R}{2}\right)^2 d (\mu_r + (4 - 1)) = \frac{\pi R^2}{8} I_0^2 \cdot \frac{N^2}{d} \mu_0 (\mu_r + 3).$$

Da $\mu_r \gg 3$ vil 3-tallet nærmest være neglisjerbart, kun det ferromagnetiske materialet bidrar til energien.

d) Sammenhengen mellom energiinnhold og strøm definerer sjølvinduktansen L (oppgett på formelarket):

$$U = \frac{1}{2} L I_0^2 \quad \Rightarrow \quad L = \frac{2U}{I_0^2} = \frac{\pi R^2}{4} \cdot \frac{N^2}{d} \mu_0 (\mu_r + 3),$$

med tallverdier

$$L = \frac{\pi(0,020 \text{ m})^2}{4} \cdot \frac{100^2}{0,100 \text{ m}} 4\pi \cdot 10^{-7} \text{ H/m} \cdot (2000 + 3) = 79,1 \cdot 10^{-3} \text{ H} = \underline{79,1 \text{ mH}}.$$

Som for U ser vi at det er jernkjernen som bidrar til det vesentlige av sjølvinduktansen.

Alternativ "nødløsning" med oppgett $U = 500 \text{ mJ}$ for strømstyrke $I_0 = 4,0 \text{ A}$:

$$L = \frac{2U}{I_0^2} = \frac{2 \cdot 500 \text{ mJ}}{16 \text{ A}^2} = 62,5 \cdot 10^{-3} \text{ VAs/A}^2 = \underline{62,5 \text{ mH}}. \quad (\text{J} = \text{VAs} \quad \text{og} \quad \text{H} = \text{Vs/A}).$$

e) Faradays lov (fra formelark): $\mathcal{E} = -\frac{\partial \Phi_B}{\partial t}$ eller $\oint \vec{E} \cdot d\vec{s} = -\frac{\partial \Phi_B}{\partial t}$

Når vi skal finne E -feltet i et punkt må vi bruke den distribuerte formen til høyre. Venstre formel forutsetter feltet setter opp en elektromotorisk spenning i en ledning. Med sylindersymmetri får vi induisert samme E langs en sirkel konsentrisk om cylinderen med radius $r = \frac{3}{4}R$, der punktet P ligger på denne sirkelen slik at $\oint ds = 2\pi r$. Merk at sirkelen ligger innenfor spolen og at den nå ikke har noe ferromagnetisk materiale.

Magnetisk fluks innenfor sirkelen er $\Phi_B = \mu_0 I(t) \cdot \frac{N}{d} \cdot \pi r^2$, som innsatt i Faradays lov til høyre over gir

$$E \cdot 2\pi r = -\mu_0 \frac{N}{d} \cdot \pi r^2 \cdot \frac{\partial I(t)}{\partial t} = -\mu_0 \frac{N}{d} \cdot \pi r^2 \cdot I_0 \cdot \omega \cos \omega t.$$

Dette gir $E(t) = E_0 \cdot \cos \omega t$ med amplitude E_0 ved $r = \frac{3}{4}R = 0,015 \text{ m}$:

$$E_0 = -\mu_0 \frac{N}{2d} \cdot r \cdot I_0 \cdot \omega = -4\pi \cdot 10^{-7} \text{ H/m} \cdot \frac{100}{2 \cdot 0,10 \text{ m}} \cdot 0,015 \text{ m} \cdot 4,0 \text{ A} \cdot 2\pi \cdot 1000 \text{ s}^{-1} = \underline{-0,24 \text{ V/m}}$$

(enheter: $\text{H} = \text{Vs/A}$ gir svaret V/m).

A.Mi. 20. juni 06.

Karakterstatistikk:

	A	B	C	D	E	F	Totalt	Middel	Middel *)
MTENERG	14	10	12	17	22	12	87	D	2,4
MTIØT	8	4	0	1	1	0	14	B	4,2
Sum	22	14	12	18	23	12	101	C	2,6

*) Middel tallekvivalent basert på : A=5, B=4, C=3, D=2, E=1, F=0

Middelkarakter for de ulike oppgavene:

1:	a	b	c	d	e	f	g	h	i	j	k	l
	C	C	E	C	D	C	C	F	B	B	E	E
2:	a	b	c		3:		4:	a	b	c	d	e
	D	D	E					A	C	D	C	D