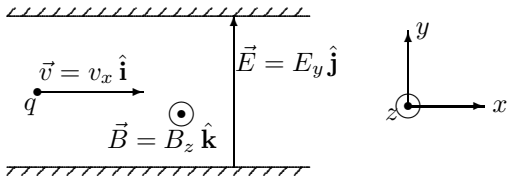


Øving 9, løsningskisse. Magnetfelt.

Oppgave 1. Lorentzkrafta: Hastighetsfilter.



Lager først et koordinatsystem etter opplysningene i teksten. \vec{v} , \vec{E} , og \vec{B} er alle normalt på hverandre og legger dem da langs hver sin akse som figuren viser.

Når det ikke er noen avbøyning av partikler, har vi i følge Newtons lov at resulterende Lorentzkraft er lik null, elektrisk og magnetisk kraft oppveier hverandre. Begge krefter går i y -retning, og vi får ifølge høyrehåndsregelen

$$\begin{aligned}\vec{F} &= q(\vec{E} + \vec{v} \times \vec{B}) = q(E_y \hat{j} + v_x \cdot B_z(-\hat{j})) \equiv 0 \Rightarrow E_y = v_x \cdot B_z \\ \Rightarrow v_x &= \frac{E_y}{B_z} = \frac{300 \text{ V/0,020 m}}{0,100 \text{ T}} = \underline{1,5 \cdot 10^5 \text{ m/s.}} \quad (\text{enhetsregning: T = Vs/m}^2)\end{aligned}$$

Oppgave 2. Gauss' lov for B -feltet.

Gauss lov for \vec{B} -feltet er gitt ved $\oint \vec{B} \cdot d\vec{A} = 0$ (integralform) eller $\text{div} \vec{B} = \vec{\nabla} \cdot \vec{B} = 0$ (differensialform). Gjelder ikke dette for et gitt B -felt, kan feltet ikke være fysisk mulig. Matematisk sett er det altså et vektorfelt, men kan ikke være et gyldig magnetfelt.

Det er enklest å sjekke om Gauss lov på differensialform er oppfylt:

- $\vec{\nabla} \cdot \vec{B} = \frac{\partial B_x}{\partial x} + \frac{\partial B_y}{\partial y} + \frac{\partial B_z}{\partial z} = k(1 + 1 + 1) = 3k \neq 0.$
- $\vec{\nabla} \cdot \vec{B} = \frac{\partial B_x}{\partial x} + \frac{\partial B_y}{\partial y} + \frac{\partial B_z}{\partial z} = k(1 + 0 - 1) = 0.$
- $\vec{\nabla} \cdot \vec{B} = \frac{\partial B_x}{\partial x} + \frac{\partial B_y}{\partial y} + \frac{\partial B_z}{\partial z} = k(1 - 1 - 1) = -k \neq 0.$
- $\vec{\nabla} \cdot \vec{B} = \frac{\partial B_x}{\partial x} + \frac{\partial B_y}{\partial y} + \frac{\partial B_z}{\partial z} = k(y - x + (x - y)) = 0.$

Følgelig er b) og d) mulige mens a) og c) ikke er mulige.

Ved å bruke integralformen gjør vi det forståelsesmessig enklere, men regnemessig mye vanskeligere:

Beregner netto fluks ut av f.eks. en kube med sidekant a plassert med ene hjørnet i origo (slik vi også gjorde det for E -feltet i øving 2). Fluksen ut av kubens blir

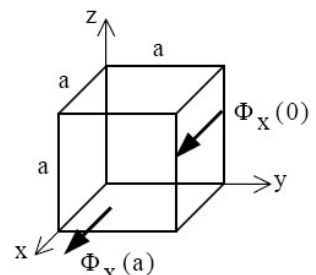
$$\Delta\Phi_B = \Delta\Phi_x + \Delta\Phi_y + \Delta\Phi_z$$

med

$$\begin{aligned}\Delta\Phi_x &= \Phi_x(x=a) - \Phi_x(x=0) \\ &= \int_0^a \int_0^a B_x(x=a) dy dz - \int_0^a \int_0^a B_x(x=0) dy dz = \int_0^a \int_0^a [B_x(x=a) - B_x(x=0)] dy dz\end{aligned}$$

og tilsvarende for $\Delta\Phi_y$ og $\Delta\Phi_z$.

- $$\left. \begin{aligned} B_x(x=a) - B_x(x=0) &= ka \Rightarrow \Delta\Phi_x = ka \cdot a^2 \\ B_y(y=a) - B_y(y=0) &= ka \Rightarrow \Delta\Phi_y = ka \cdot a^2 \\ B_z(z=a) - B_z(z=0) &= ka \Rightarrow \Delta\Phi_z = ka \cdot a^2 \end{aligned} \right\} \Rightarrow \Delta\Phi_B = 3ka^3 \neq 0$$
- $$\left. \begin{aligned} B_x(x=a) - B_x(x=0) &= ka \Rightarrow \Delta\Phi_x = ka \cdot a^2 \\ B_y(y=a) - B_y(y=0) &= kz - kz = 0 \Rightarrow \Delta\Phi_y = 0 \\ B_z(z=a) - B_z(z=0) &= -ka \Rightarrow \Delta\Phi_z = -ka \cdot a^2 \end{aligned} \right\} \Rightarrow \Delta\Phi_B = 0.$$
- $$\left. \begin{aligned} B_x(x=a) - B_x(x=0) &= ka \Rightarrow \Delta\Phi_x = ka \cdot a^2 \\ B_y(y=a) - B_y(y=0) &= -ka \Rightarrow \Delta\Phi_y = -ka \cdot a^2 \\ B_z(z=a) - B_z(z=0) &= -ka \Rightarrow \Delta\Phi_z = -ka \cdot a^2 \end{aligned} \right\} \Rightarrow \Delta\Phi_B = -ka \cdot a^2 \neq 0.$$



$$d) \quad \left. \begin{aligned} B_x(x=a, y, z) - B_x(x=0, y, z) &= kay &\Rightarrow \Delta\Phi_x &= \frac{1}{2}ka^4 \\ B_y(x, y=a, z) - B_y(x, y=0, z) &= -kax &\Rightarrow \Delta\Phi_y &= -\frac{1}{2}ka^4 \\ B_z(x, y, z=a) - B_z(x, y, z=0) &= kax - kay &\Rightarrow \Delta\Phi_z &= \frac{1}{2}ka^4 - \frac{1}{2}ka^4 = 0 \end{aligned} \right\} \Rightarrow \Delta\Phi_B = 0.$$

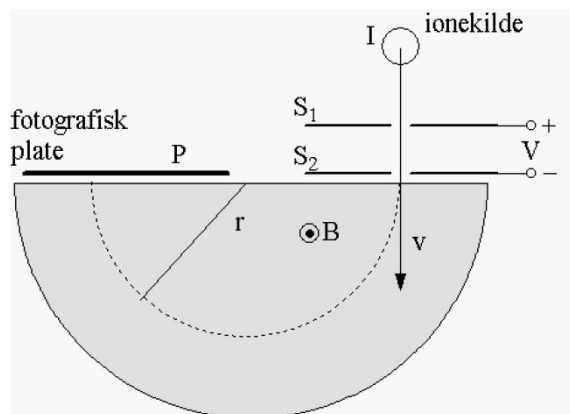
I d) er $\Delta\Phi_x$ er beregnet:

$$\Delta\Phi_x = \int_0^a dz \int_0^a kay dy = (a-0) \cdot ka \frac{1}{2}(a^2 - 0^2) = \frac{1}{2}ka^4$$

og tilsvarende for $\Delta\Phi_y$ og $\Delta\Phi_z$.

Konklusjonen blir som over; a) er umulig som B -felt, mens b) og c) er OK.

Oppgave 3. Massespektrometer.



a) Hastigheten til protonet idet det når aperturen i den negative plata finnes ved å se på energien. Elektrisk potensiell energi er lik kinetisk energi:

$$\begin{aligned} q_p V &= \frac{1}{2} m_p v^2 \\ \Rightarrow v &= \left(\frac{2q_p V}{m_p} \right)^{1/2} \\ &= \left(\frac{2 \cdot 1,60 \cdot 10^{-19} \text{ C} \cdot 3,0 \cdot 10^3 \text{ V}}{1,67 \cdot 10^{-27} \text{ kg}} \right)^{1/2} \\ &= 7,587 \cdot 10^5 \text{ m/s} = \underline{7,59 \cdot 10^5 \text{ m/s}}. \end{aligned}$$

Avstanden $d = 1,000 \text{ mm}$ mellom platene har ingen betydning.

b) Vi finner treffposisjon på den fotografiske plata ved å se på krafta som virker på protonet i det magnetiske feltet. Krafta er $F_p = |q_p \vec{v} \times \vec{B}| = q_p v B$ fordi hastighetsvektoren \vec{v} og det magnetiske feltet \vec{B} står vinkelrett på hverandre. Krafta står vinkelrett på både \vec{v} og \vec{B} slik at krafta peker radielt innover i en sirkel. Protonet følger altså en sirkel med radius r_p og akselerasjonen er gitt ved sentripetalakselerasjonen F_s :

$$F_p \equiv F_s \Rightarrow q_p v B = m_p \cdot \frac{v^2}{r_p} \Rightarrow r_p = \frac{m_p v}{q_p B}.$$

Protonet treffer den fotografiske plata i en avstand L_p fra aperturen:

$$L_p = 2r_p = 2 \frac{m_p v}{q_p B} = 2 \cdot \frac{1,67 \cdot 10^{-27} \text{ kg} \cdot 7,587 \cdot 10^5 \text{ m/s}}{1,60 \cdot 10^{-19} \text{ C} \cdot 0,400 \text{ T}} = \underline{3,96 \text{ cm}}.$$

c) Massen til de to positive partiklene finnes ved å se på uttrykkene for krafta som virker for henholdsvis protonet, partikkel 1 og partikkel 2:

$$\text{Protonet: } F_p = q_p v B = \frac{m_p v^2}{r_p} \Rightarrow q_p B = \frac{m_p v}{r_p}. \quad \text{Her er } v = \sqrt{\frac{2V \cdot q_p}{m_p}} \text{ og } r_p = \frac{1}{2} L_p.$$

$$\text{Partikkel 1: } F_1 = 2q_p v_1 B = \frac{m_1 v_1^2}{r_1} \Rightarrow 2q_p B = \frac{m_1 v_1}{r_1} \quad (1), \quad \text{der } v_1 = \sqrt{\frac{2V \cdot 2q_p}{m_1}} \text{ og } r_1 = \frac{1}{2} \cdot \frac{5}{4} L_p = \frac{5}{4} r_p.$$

$$\text{Partikkel 2: } F_2 = 2q_p v_2 B = \frac{m_2 v_2^2}{r_2} \Rightarrow 2q_p B = \frac{m_2 v_2}{r_2} \quad (2), \quad \text{der } v_2 = \sqrt{\frac{2V \cdot 2q_p}{m_2}} \text{ og } r_2 = \frac{1}{2} \cdot \frac{5}{2} L_p = \frac{5}{2} r_p.$$

Setter inn uttrykket for v_1 i likn. (1) samt $r_1 = \frac{5}{4} r_p$, og løser mhp. m_1 :

$$(2q_p B)^2 = \left(\frac{m_1}{r_1} \right)^2 \cdot \frac{2V \cdot 2q_p}{m_1} \Rightarrow m_1 = \frac{2q_p B^2 \left(\frac{5}{4} r_p \right)^2}{2V} = 5,2 \cdot 10^{-27} \text{ kg}.$$

Massen m_2 løses tilsvarende fra likning (2):

$$(2q_p B)^2 = \left(\frac{m_2}{r_2} \right)^2 \cdot \frac{2V \cdot 2q_p}{m_2} \Rightarrow m_2 = \frac{2q_p B^2 \left(\frac{5}{2} r_p \right)^2}{2V} = 21 \cdot 10^{-27} \text{ kg}.$$

Det er flere måter å finne løsningen på. Kan også først finne relative masser fra uttrykkene for partikkel 1 og 2:

$$\frac{m_1 v_1}{r_1} = \frac{m_2 v_2}{r_2}, \quad \text{samt} \quad \frac{v_1}{v_2} = \sqrt{\frac{m_2}{m_1}} \Rightarrow \frac{m_2}{m_1} = \frac{v_1}{v_2} \cdot \frac{r_2}{r_1} = \sqrt{\frac{m_2}{m_1}} \cdot 2 \Rightarrow \frac{m_2}{m_1} = 4.$$

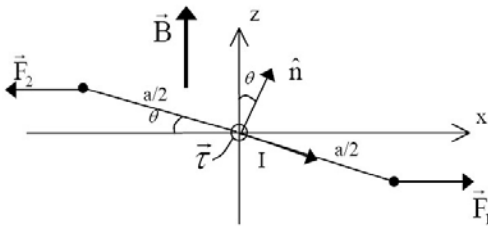
Fra uttrykkene for protonet og partikkel 2 finner vi tilsvarende sammenhengen mellom m_2 og protonmassen m_p :

$$2 \frac{m_p v}{r_p} = \frac{m_2 v_2}{r_2}, \quad \text{samt} \quad \frac{v}{v_2} = \sqrt{\frac{m_2}{2m_p}} \Rightarrow \frac{m_2}{m_p} = \frac{v}{v_2} \cdot \frac{2r_2}{r_p} = \sqrt{\frac{m_2}{2m_p}} \cdot 5 \Rightarrow \frac{m_2}{m_p} = \frac{25}{2}.$$

Massene blir da

$$\underline{m_2 = \frac{25}{2} \cdot m_p = 21 \cdot 10^{-27} \text{ kg}}, \quad \text{og} \quad \underline{m_1 = \frac{1}{4} m_2 = \frac{25}{8} \cdot m_p = 5,2 \cdot 10^{-27} \text{ kg}}.$$

Oppgave 4. Kraftmoment i magnetfelt.



a) Strømmene parallelt xz -planet vil gi to motsatt rettede krefter i y -retningen (langs samme akse) som ikke vil gi noe dreiemoment. Strømmene parallelt y -aksen gir krefter som virker langs forskjellige akser i x -retning. Disse gir opphav til dreiemoment.

Da \vec{F}_1 og \vec{F}_2 er like store og motsatt retta vil dreiemomentet bli det samme om ethvert punkt. Om origo får vi $\vec{\tau} = \vec{r}_1 \times \vec{F}_1 + \vec{r}_2 \times \vec{F}_2$ hvor \vec{r}_1 og \vec{r}_2 er "arm" for hhv. \vec{F}_1 og \vec{F}_2 . Retning er ut av arket oppover.

La oss først regne ut krafta \vec{F}_1 pga. strømmen i (positiv) y -retning:

$$\vec{F}_1 = I \vec{\ell}_1 \times \vec{B} = I (a \hat{j} \times B \hat{k}) = IaB \hat{i},$$

og helt tilsvarende pga. strømmen i negativ y -retning:

$$\vec{F}_2 = I \vec{\ell}_2 \times \vec{B} = I (-a \hat{j} \times B \hat{k}) = -IaB \hat{i}.$$

Kraftmomentet pga. \vec{F}_1 blir (høyrehåndsregel!)

$$\vec{r}_1 \times \vec{F}_1 = \frac{a}{2} \cdot \sin \theta \cdot |\vec{F}_1| (-\hat{j}) = -\frac{a^2}{2} \cdot \sin \theta \cdot IB \hat{j},$$

og helt tilsvarende kraftmomentet pga. \vec{F}_2

$$\vec{r}_2 \times \vec{F}_2 = \frac{a}{2} \cdot \sin \theta \cdot |\vec{F}_2| (-\hat{j}) = -\frac{a^2}{2} \cdot \sin \theta \cdot IB \hat{j}.$$

Totalt kraftmoment på strømsløyfa blir da

$$\vec{\tau} = \vec{r}_1 \times \vec{F}_1 + \vec{r}_2 \times \vec{F}_2 = \underline{-Ia^2 \cdot \sin \theta \cdot B \hat{j}}.$$

b) Det magnetiske moment er $\vec{\mu} = IA \hat{n} = Ia^2 \hat{n}$, og idet vi innser at θ er lik vinkelen mellom $\vec{\mu}$ og \vec{B} (dvs. mellom \hat{n} og \hat{k}) og at $\hat{n} \times \hat{k} = -\sin \theta \hat{j}$, ser vi at vi kan skrive

$$\underline{\vec{\mu} \times \vec{B} = Ia^2 \hat{n} \times B \hat{k} = Ia^2 B (-\sin \theta \hat{j}) = \vec{\tau}},$$

som skulle vises.

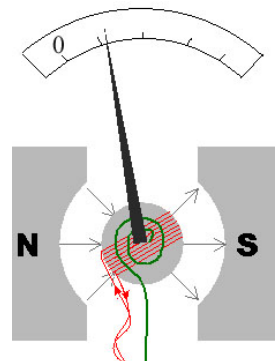
Utleddningen tilsvarende den gjort i kap. 27.7 i Young & Freedman Ed. 12.

c) Med N sløyfer blir $\vec{\mu} = N Ia^2 \hat{n}$. Ved likevekt er $\tau + \tau_{\text{mek}} = 0$, der τ er kraftmoment fra magnetisk kraft som gitt i a):

$$\tau = \mu B \sin \theta = N Ia^2 B \cdot 1$$

og $\tau_{\text{mek}} = -D \cdot \alpha$. Dette gir

$$\begin{aligned} \frac{\alpha}{I} &= \frac{Na^2 B}{D} = \frac{100 \cdot 4,00 \cdot 10^{-4} \text{ m}^2 \cdot 1,00 \cdot 10^{-3} \text{ T}}{1,00 \cdot 10^{-7} \text{ Nm/rad}} \\ &= 400 \text{ rad/A} = \underline{0,4 \text{ rad/mA} = 23^\circ \text{ per mA}}. \end{aligned}$$



Oppgave 5. Flervalgsoppgaver.

Oppgave:	a	b	c	d
Rett svar:	E	D	C	C

Detaljer om spørsmålene:

- a) **E** Vanskelig oppgave hvis man begynner å regne i detaljer på Gauss' lov. Bruk heller geometri og symmetri-betraktninger! Ifølge Gauss' lov er total elektrisk fluks gjennom ei lukka flate som omslutter en punktladning q lik $\Phi = q$. Av symmetrigrunner må det passere like stor andel av denne fluksen gjennom de resterende 7 kubene som skal til for å lage en større kube med q i sentrum (8 oktanter i 3-dimensjonalt system) Hver av disse kubene har 3 "hosliggende" sideflater der D er parallell med flata og ingen fluks går gjennom dem. Videre har de 8 kubene 3 "motstående" sideflater, hvor den skraverte flata er en av dem (en kube har 6 sideflater!). Av symmetrigrunner må det gå like mye fluks gjennom alle disse 3. Vi har altså $3 \times 8 = 24$ slike likeverdige sideflater, og fluks gjennom hver av dem blir da $\Phi/24 = q/24$.
- b) **D** Feil å påstå at $V = 0$ i en leder. Kravet er $V = \text{konstant}$, vi kan velge $V = 0$ der det passer oss.
- c) **C** For at en partikkel skal gå rett fram må den magnetiske og den elektriske krafta være like stor for partikkelen: $qE = qvB$. Dette gir krav at hastigheten må være lik for alle partikler $v = E/B$, uansett ladningen og massen på partikkelen. Nå er ikke samme hastighet noe oppgitt svaralternativ. Men fordi energien $E_k = \frac{1}{2}mv^2$, må også $E_k/m = \frac{1}{2}v^2$ være lik for partiklene.
- d) **C** Høyrehåndsregel gir retning langs positiv z -akse, så A eller C er rett. Innsetting av tallverdi gir at C blir rett: Vinkel mellom I og B er $180^\circ - 50^\circ = 130^\circ$. $F = IB\ell \sin 130^\circ = 1,61 \text{ N}$.