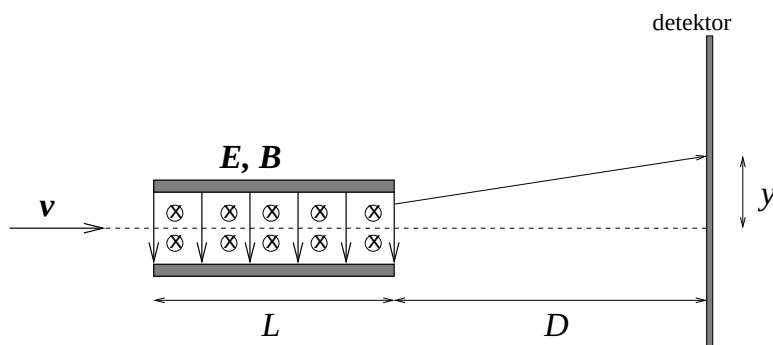


Øving 12

Veiledning: Mandag 29. mars
 Innleveringsfrist: Torsdag 1. april

Oppgave 1

Partikler med masse m , ladning q og hastighet $\mathbf{v}$ kommer inn i et område med “krysset” elektrisk og magnetisk felt, $\mathbf{E}$ og $\mathbf{B}$, som vist i figuren. $\mathbf{E}$ har retning nedover, $\mathbf{B}$ har retning inn i papirplanet. I området med utstrekning L antar vi at feltene er homogene. Utenfor dette området er $\mathbf{E} = \mathbf{B} = 0$.



Du holder den elektriske feltstyrken E konstant gjennom hele eksperimentet. Først setter du $B = 0$ og registrerer at partiklene avbøyes og treffer detektoren i en avstand y ovenfor senterlinjen (som er stiplet). Deretter gjentar du forsøket, men nå justerer du verdien av B inntil partiklene ikke bøyes av.

Vis at du nå er i stand til å bestemme forholdet mellom partiklenes ladning og masse:

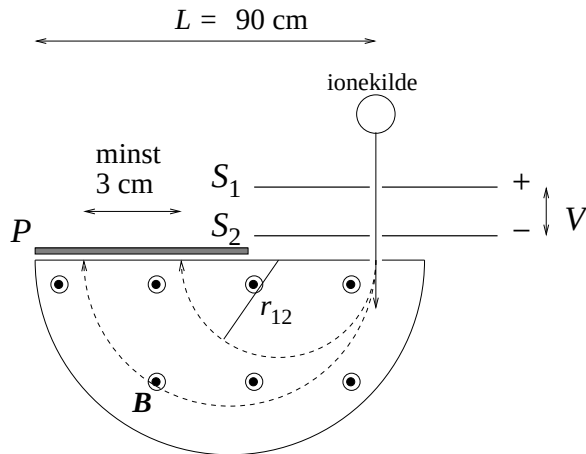
$$\frac{q}{m} = -\frac{yE}{B^2 \left(DL + \frac{1}{2}L^2 \right)}$$

Hvis retningen på avbøyningen (med $E \neq 0$ og $B = 0$) er som i figuren, har partiklene da positiv eller negativ ladning? Begrunn svaret.

Oppgitt: $\mathbf{F} = q(\mathbf{E} + \mathbf{v} \times \mathbf{B})$ (Lorentzkraften)

På denne måten analyserte J. J. Thomson i 1897 såkalte katodestråler og påviste at disse bestod av en bestemt type partikler med negativ ladning. Dette er nettopp elektroner som emitteres fra metallet i katoden. Thomson var altså den første som bestemte forholdet e/m_e . Thomson fant det samme forholdet uavhengig av hva slags metall han brukte i katoden og kunne konkludere med at de observerte partiklene måtte være en *fundamental* ingrediens i naturen.

Oppgave 2



Figuren viser et massespektrometer. En ionekilde emitterer ladete partikler. Åpningene S_1 og S_2 sørger for at en godt samlet (*kollimert*) partikkelstråle kommer inn i området med magnetfelt $\mathbf{B}$ (som har retning ut av papirplanet). Mellom S_1 og S_2 har vi et spenningsfall V som akselererer ionene. Hastigheten ved S_2 er mye større enn ved S_1 , slik at vi kan sette $v = 0$ ved S_1 . Ionene bøyes i alt 180° av magnetfeltet og detekteres på en fotografisk plate P .

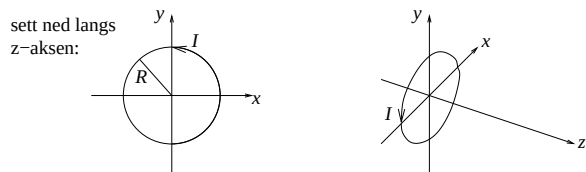
Spektrometeret skal brukes til å separere karbonisotopene ^{12}C og ^{13}C . Kilden sender ut disse isotopene i form av ioner med ladning $+e$. Isotopene har atommasser henholdsvis 12 og 13.

På den fotografiske platen ønskes isotopenes treffpunkt adskilt med en avstand $a = 3.0$ cm. Samtidig må vi sørge for at begge isotopenes treffpunkt havner på den fotografiske platen, som har en bredde $L = 90$ cm, målt fra der ionene kommer inn i magnetfeltet. Med disse betingelsene, hva blir øvre og nedre grense for styrken på magnetfeltet B når akselerasjonsspenningen V er 1 kV?

Oppgitt: $e = 1.6 \cdot 10^{-19}$ C, $m_p = 1.67 \cdot 10^{-27}$ kg [Ett av svarene: $B_{\min} = 37$ mT]

Oppgave 3

Ei sirkulær strømsløyfe med radius R fører en elektrisk strøm I . Strømsløyfa ligger i xy -planet med sentrum i origo. Retningen på I er mot klokka hvis vi har positiv z -akse ut av papirplanet. Vi skal i denne oppgaven bestemme det resulterende magnetfeltet $\mathbf{B}(0, 0, z) = \mathbf{B}(z)$ på *symmetriaksen* til strømsløyfa (dvs på z -aksen).



a) Hvorfor er x - og y -komponenten av $\mathbf{B}(z)$ lik null?

b) I hvilken retning peker $\mathbf{B}(z)$ for positive og negative verdier av z ?

c) Bruk Biot–Savarts lov,

$$d\mathbf{B} = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{Id\mathbf{l} \times \hat{\mathbf{r}}}{r^2} \quad (= \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{Id\mathbf{l} \times \mathbf{r}}{r^3})$$

til å vise at

$$B(z) = \frac{\mu_0 I R^2}{2(z^2 + R^2)^{3/2}}$$

d) Bestem $B(z)$ i stor avstand fra strømsløyfa (dvs: til ledende orden når $z \gg R$) og uttrykk svaret ved hjelp av sløyfas *magnetiske dipolmoment* $m = |\mathbf{m}|$.

Magnetisk dipolmoment $\mathbf{m}$ for ei plan, lukket strømsløyfe som omslutter et areal A er pr definisjon

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

der $\hat{n}$ er enhetsvektoren normalt til den plane omsluttete flaten. Magnetisk dipolmoment er altså en *vektor* (på samme måte som elektrisk dipolmoment $\mathbf{p}$). Positiv retning på $\mathbf{m}$ er definert ved hjelp av høyrehåndsregelen: Fire fingre i strømmens retning gir tommelen i samme retning som $\mathbf{m}$.

Kommentarer:

Merk at ulike lærebøker bruker litt ulik notasjon her: Noen kaller det “magnetisk dipolmoment”, andre bare “magnetisk moment”. Noen bruker symbolet $\boldsymbol{\mu}$, andre bruker $\mathbf{m}$. Uansett, det er samme fysiske størrelse det dreier seg om! Vi velger å bruke symbolet $\mathbf{m}$ og kaller det magnetisk dipolmoment, i tråd med f.eks. den norske boka (LHL) og Griffiths. (Fishbane bruker $\boldsymbol{\mu}$, det samme gjør Young og Freedman.)

Det er kanskje også på sin plass å nevne at både elektrisk og magnetisk dipolmoment har en mer *generell* definisjon enn det vi bruker i dette kurset. (Verden består jo tross alt ikke bare av parvise punktladninger med motsatt fortegn og plane strømsløyfer...!) Har vi en romladningstetthet $\rho(\mathbf{r})$, er elektrisk dipolmoment $\mathbf{p}$ pr definisjon

$$\mathbf{p} = \int \mathbf{r} \rho(\mathbf{r}) d^3r$$

Og har vi en strømfordeling gitt ved strømtettheten $\mathbf{j}(\mathbf{r})$, er magnetisk dipolmoment $\mathbf{m}$ pr definisjon

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

Her går integralet over “hele rommet”, dvs der henholdsvis ρ og $\mathbf{j}$ er forskjellig fra null. For *spesialtilfellene* som vi ser på i dette kurset, nemlig parvise punktladninger $\pm q$ i innbyrdes avstand beskrevet ved vektoren $\mathbf{d}$, og plane strømsløyfer med stasjonær strøm I som omslutter et areal beskrevet ved vektoren (noen ganger kalt “vektorarealet”) $\mathbf{A} = A \hat{n}$, reduserer disse generelle definisjonene seg nettopp til

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

og

$$\mathbf{m} = I\mathbf{A}$$

NB: De generelle definisjonene av $\mathbf{p}$ og $\mathbf{m}$ er *ikke* pensum i dette kurset!