

## Løsningsforslag til øving 4: Coulombs lov. Elektrisk felt. Magnetfelt.

## Oppgave 1

a) C. Elektrisk felt i negativ  $y$ -retning betyr kraft på positiv ladning i negativ  $y$ -retning. Dermed vil protonet bremses opp, snu, og komme ut av området med elektrisk felt, med hastighet  $v_0$  i negativ  $y$ -retning.

b) A. Pil nr 1 angir riktig retning for total kraft på ladningen i nedre høyre hjørne. Løses ved å tegne kraftpiler fra hver av de fire andre, og legge sammen.

c) C. Faktisk eneste alternativ med riktig enhet:  $[(\text{Nm}^2/\text{C}^2) \text{C}^2 / (\text{kg m})]^{1/2} = \text{m/s}$ , ettersom  $\text{N} = \text{kg m/s}^2$ . Regnes ut f.eks. på følgende måte: Hvert av de to faste protonene påvirker det bevegelige protonet med en kraft som har  $x$ -komponent

$$F_x = k \frac{e^2}{d^2} \cos \theta = k \frac{e^2}{x^2 + a^2} \frac{x}{\sqrt{x^2 + a^2}}$$

Her er  $d = \sqrt{x^2 + a^2}$  avstanden mellom fast og bevegelig proton når sistnevnte har kommet til posisjon  $x$ , mens  $\theta$  er vinkelen mellom  $x$ -aksen og  $\mathbf{F}_x$ . Av symmetrigrunner er bare  $x$ -komponenten av interesse. Arbeidet som utføres på det bevegelige protonet, når det flyttes fra  $x = 0$  til  $x = \infty$ , blir dermed

$$W = \int_0^\infty 2F_x dx = 2ke^2 \int_0^\infty \frac{x dx}{(x^2 + a^2)^{3/2}} = \frac{2ke^2}{a}$$

der vi brukte det oppgitte integralet fra Oppgave 10. Dette må bli det bevegelige protonets kinetiske energi uendelig langt ute på  $x$ -aksen, dermed

$$v = \sqrt{2W/m_p} = \sqrt{4ke^2/m_p a}$$

d) A.

$$F = k \frac{e^2}{r^2} = 9 \cdot 10^9 \cdot \frac{(1.6 \cdot 10^{-19})^2}{(4 \cdot 10^{-9})^2} = 1.44 \cdot 10^{-11} \text{ N} = 14.4 \text{ pN}$$

e) C. Tiltrekkende kraft mot venstre: 1 (Vi dropper faktorene  $4\pi\epsilon_0$  og  $q^2$  og setter lengden av kvadratets sidekant lik 1.) Tiltrekkende kraft nedover: 3. Frastøtende kraft på skrå oppover mot høyre:  $(2\sqrt{2}/(\sqrt{2}^2)) = \sqrt{2}$ . Horisontalkomponenten av denne er  $\sqrt{2} \cdot \sin \pi/4 = 1$ , som dermed akkurat kansellerer den tiltrekkende kraften mot venstre (fra ladningen i øvre venstre hjørne). Vertikalkomponenten av kraften på skrå oppover mot høyre blir også lik 1, slik at total kraft blir lik 2, rettet nedover. Dermed pil nr 3.

f) A. I punktene A og C bidrar de to ladningene til det elektriske feltet med vektorer som peker i samme retning. Det totale feltet der kan da ikke bli null. I punktet B peker feltbidragene fra  $q_1$  og  $q_2$  i motsatt retning, så der kan det totale feltet tenkes å bli null.

g) A. Total kraft på ladningen  $Q$  med masse  $M$ :

$$F = \frac{kQ^2}{a^2} - \frac{kQ^2}{4a^2} = \frac{3kQ^2}{4a^2}$$

som gir akselerasjonen

$$a = F/M = \frac{3kQ^2}{4Ma^2}$$

h) C. Tiltrekkende kraft fra ladningen øverst:  $kq^2/a^2$ . Nedoverkomponent av tiltrekkende kraft fra en av ladningene nederst:  $k\alpha q^2 \cos(\pi/4)/a^2$ . Vi har to slike, og  $\cos(\pi/4) = \sqrt{2}/2$ . Dermed:  $2\alpha \cdot \sqrt{2}/2 = 1$ , dvs  $\alpha = 1/\sqrt{2}$ .

i) B.

$$F = k/r^2, \quad F' = k/(1.2r)^2 = k/1.44r^2 = 0.69k/r^2 = 0.69F$$

j) C. Elektron har negativ ladning, følgelig representerer uniformt elektrisk felt med retning mot høyre en uniform kraft på elektronet, med retning mot venstre. Altså, akselerasjon mot venstre, i følge Newtons 2. lov.

k) C. Underskudd på negativt ladde elektroner må bety en netto positiv ladning. Og med underskudd på 5 milliarder elektroner, hver med ladning  $-1.6 \cdot 10^{-19}$  C, ender vi opp med en netto ladning  $8 \cdot 10^{-10}$  C = 0.8 nC.

l) C. Den negativt ladete kula faller ned når den elektrostatiske tiltrekningskraften blir mindre enn tyngdekraften. Verdien av  $h + 0.2$  (dvs  $h$  i meter) bestemmes derfor av ligningen

$$\frac{kq_- \cdot q_+}{(h + 0.2)^2} = mg$$

Vi løser ligningen med hensyn på  $h$ , setter inn oppgitte verdier og finner

$$h = \sqrt{\frac{kq_- \cdot q_+}{mg}} - 0.2 = \sqrt{\frac{4 \cdot 10^{-6} \cdot 40 \cdot 10^{-6} \cdot 9 \cdot 10^9}{0.050 \cdot 9.8}} - 0.2 \simeq 1.51$$

m) C. Totalt elektrisk felt i P er vektorsummen av bidragene fra de fire punktladningene. Konfigurasjonen i figur 3 gir den største feltstyrken. (Ingen feltbidrag har her komponent oppover.)

n) D. Av symmetrigrunner.

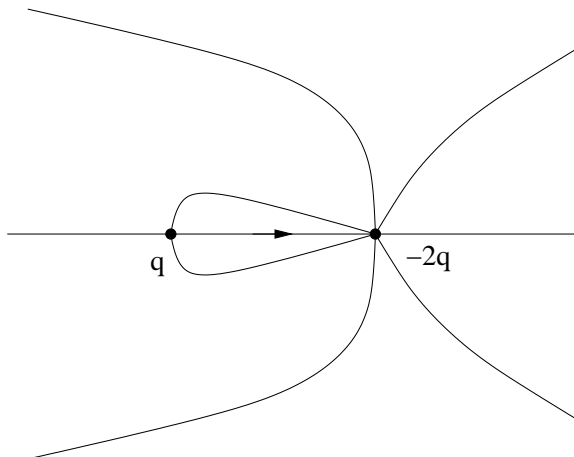
o) C. Av symmetrigrunner.

p) B. Newtons 3. lov: Kraft og motkraft er like store.

q) D. Den magnetiske kraften må stå vinkelrett på hastighetsvektoren  $\mathbf{v}$ , som her har retning mot nord. Retning mot nordøst er *ikke* vinkelrett på retning mot nord.

## Oppgave 2

a) Noe i denne stilen:



Kommentar: Må ha et bestemt antall feltlinjer pr ladningsenhet. Dermed: Hvis det går 4 feltlinjer ut fra ladningen  $q$ , må det komme 8 feltlinjer inn mot ladningen  $-2q$ .

b) Tiltrekkende kraft mellom  $q_1$  og  $q_2$  (dvs kraft mot høyre på  $q_1$ ):

$$F_{12} = \frac{kq_1q_2}{r_{12}^2} = \frac{9 \cdot 10^9 \cdot 6.0 \cdot 10^{-6} \cdot 4.0 \cdot 10^{-6}}{3.0^2} = 0.024 \text{ N}$$

Frastøtende kraft mellom  $q_1$  og  $q_3$  (dvs kraft mot venstre på  $q_1$ ):

$$F_{13} = \frac{kq_1q_3}{r_{13}^2} = \frac{9 \cdot 10^9 \cdot 6.0 \cdot 10^{-6} \cdot 6.0 \cdot 10^{-6}}{6.0^2} = 0.009 \text{ N}$$

Alt i alt en kraft 0.015 N mot høyre på ladningen  $q_1$ .

c) Frastøtende elektrisk kraft mellom to protoner i innbyrdes avstand  $r$ :

$$F_e = \frac{ke^2}{r^2}$$

Tiltrekkende gravitasjonskraft mellom to partikler med masse  $m$  i innbyrdes avstand  $r$ :

$$F_g = \frac{Gm^2}{r^2}$$

Skal disse være like store i absoluttverdi, må massen være

$$m = e\sqrt{k/G}$$

Her er  $G = 6.67 \cdot 10^{-11} \text{ N m}^2/\text{kg}^2$  gravitasjonskonstanten. Innsetting av tallverdier gir

$$m = 1.6 \cdot 10^{-19} \cdot \sqrt{9 \cdot 10^9 / (6.67 \cdot 10^{-11})} = 1.9 \cdot 10^{-9} \text{ kg}$$

I virkeligheten har protonet en masse  $m_p = 1.67 \cdot 10^{-27} \text{ kg}$ , så forholdet mellom  $F_g$  og  $F_e$  er i virkeligheten

$$\frac{F_g}{F_e} = \frac{Gm_p^2}{ke^2} = 8.1 \cdot 10^{-37}$$

### Oppgave 3

a) Stangas totale ladning:

$$Q = \lambda L = 3.5 \cdot 10^{-9} \cdot 5 = 17.5 \text{ nC}$$

b) Feltbidrag i posisjon  $x$  fra liten bit av stanga  $dx'$  i posisjon  $x'$ :

$$dE = \frac{k dq'}{(x - x')^2} = \frac{k \lambda dx'}{(x - x')^2}$$

Totalt felt i posisjon  $x$  fra hele stanga:

$$E(x) = \int dE = \int_0^L \frac{k \lambda dx'}{(x - x')^2} = k \lambda \left[ \frac{1}{x - L} - \frac{1}{x} \right] = \frac{k \lambda L}{x(x - L)} = \frac{kQ}{x(x - L)}$$

Vi har  $kQ = 157.5 \text{ Nm}^2/\text{C}$ . Innsetting av de ulike posisjonene gir dermed  $E(6) = 157.5/(6 \cdot 1) = 26.25 \text{ N/C}$ ,  $E(9) = 157.5/(9 \cdot 4) = 4.375 \text{ N/C}$  og  $E(250) = 157.5/(250 \cdot 245) = 2.57 \text{ mN/C}$ .

c) En punktladning  $Q$  i origo gir et elektrisk felt i  $x = 250 \text{ m}$  lik

$$E = 157.5/250^2 = 2.52 \text{ mN/C}$$

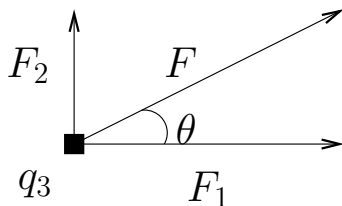
Vi ser at denne tilnærmede verdien bare er ca 2% feil, og at den tilsvarer at vi neglisjerer lengden  $L$  i faktoren  $x - L$  i nevneren i det eksakte uttrykket:

$$E(x) = \frac{kQ}{x(x - L)} \simeq \frac{kQ}{x^2}$$

når  $x \gg L$ .

## Oppgave 4

a)



Figur 1: Kraftene som virker på  $q_3$

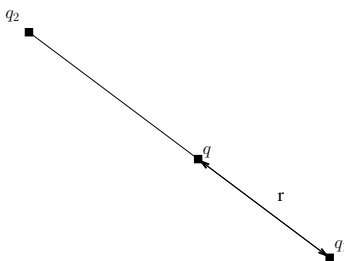
$$F_1 = k \frac{q_1 q_3}{r_1^2}, F_2 = k \frac{q_2 q_3}{r_2^2}, \text{ der } r_1 = 4.0\text{m og } r_2 = 3.0\text{m.}$$

Vi får da  $F_1 = -2.11 \cdot 10^{-6}$  N og  $F_2 = -1.25 \cdot 10^{-6}$  N.

$$|F| = \sqrt{F_1^2 + F_2^2} = 2.5 \cdot 10^{-6} \text{ N.}$$

$$\tan \theta = \frac{F_2}{F_1}, \theta = 30.1^\circ.$$

b)



Figur 2: Ladningen ligger mellom  $q_1$  og  $q_2$

Avstanden mellom  $q_1$  og  $q_2$  er  $\sqrt{(3\text{m})^2 + (4\text{m})^2} = 5$  m.

$$F_1 = k \frac{q q_1}{r^2} \text{ og } F_2 = k \frac{q q_2}{(5-r)^2}.$$

$$\sum F = F_1 - F_2 = k \frac{q q_1}{r^2} - k \frac{q q_2}{(5-r)^2} = ma$$

Vi skal finne ut hvor  $a = 0$ , og får da

$$k \frac{q q_1}{r^2} - k \frac{q q_2}{(5-r)^2} = 0$$

$$k q \left( \frac{q_1}{r^2} - \frac{q_2}{(5-r)^2} \right) = 0$$

$$\frac{q_1}{r^2} = \frac{q_2}{(5-r)^2}$$

$$\left( \frac{q_2}{q_1} - 1 \right) r^2 + 10r - 25 = 0$$

Vi får to løsninger

$$r = \frac{-10 \pm \sqrt{100 \cdot \frac{q_2}{q_1}}}{2 \left( \frac{q_2}{q_1} - 1 \right)} \quad (1)$$

$\frac{q_2}{q_1} = \frac{1}{3}$ , så

$$r = \frac{-10 \pm \sqrt{\frac{100}{3}}}{-\frac{4}{3}}$$
$$r_1 \approx 11.83\text{m}, \quad r_2 \approx 3.2\text{m}$$

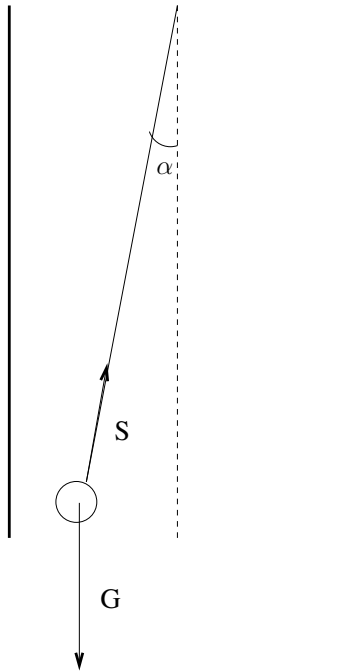
Siden avstanden mellom  $q_1$  og  $q_2$  er 5 m, ser vi at kun  $r_2$  kan være en løsning, så partikkelen er 3.2m fra  $q_1$  når akselerasjonen er 0.

### Oppgave 5

a) Elektrisk feltstyrke er elektrisk kraft per enhet ladning:

$$\vec{E} = \frac{\vec{F}}{q}$$

b)



Figur 3: Pendelen med krefter tegnet inn

Siden pendelkula er i ro, må summen av kreftene som virker på den være lik 0. Vi kan dekomponere kreftene og se på  $x$ -retningen og  $y$ -retningen hver for seg.

$$F_y = S \cdot \cos\alpha - mg$$

$$F_x = S \cdot \sin\alpha - F_e$$

$F_e = Eq$ , der  $E$  er feltstyrken vi skal finne. Ved å dele de to ligningene på hverandre finner vi

$$\frac{F_x}{F_y} = \frac{S \cdot \sin\alpha}{S \cdot \cos\alpha} = \frac{Eq}{mg}$$

$$E = \frac{mg}{q} \tan\alpha$$

## Oppgave 6

a) Vinkelrett ut av papiret.

b) Vi må ha at  $F_e = F_m$

$$Eq = qvB$$

$$E = vB$$

$$v = \frac{E}{B} = 2.0 \cdot 10^5 \frac{\text{m}}{\text{s}}$$

c) Isotopen går nå i en sirkelbane, og den eneste kraften er  $F_m$ . Vi får  $F_m = ma = m \frac{v^2}{r}$ .

$$m \frac{v^2}{r} = F_m = qvB$$

$$\frac{mv}{r} = qB$$

$$m = \frac{qrB}{v}$$

$v$  fant vi i punkt b), og vi har at  $q = e$  siden vi har oppgitt at ionene har en positiv elementær-  
ladning. Vi finner da

$$m \approx 3.5 \cdot 10^{-26} \text{kg} \quad (2)$$

## Oppgave 7

a)

$$F = qvB = ma = mv^2/r$$

som gir

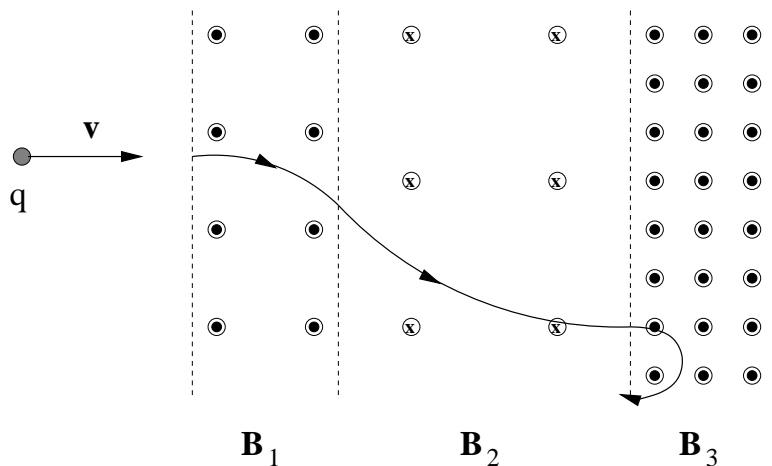
$$r = mv/qB$$

Her er  $m = m_e = 9.1 \cdot 10^{-31}$  kg,  $q = e = 1.6 \cdot 10^{-19}$  C,  $B = 4 \cdot 10^{-7}$  T og  $v = 10^7$  m/s. Innsetting gir da  $r = 142$  m.

b) Innsetting gir nå  $r = 2.8$  m.

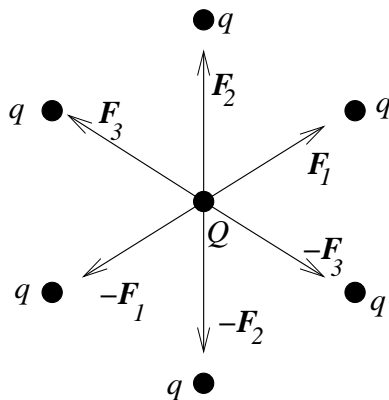
### Oppgave 8

Den ladde partikkelen vil, i hvert av de tre områdene, følge en sirkulær bane med krumningsradius som er omvendt proporsjonal med den magnetiske feltstyrken, jfr oppgaven over. Dermed skulle banen bli omtrent slik:



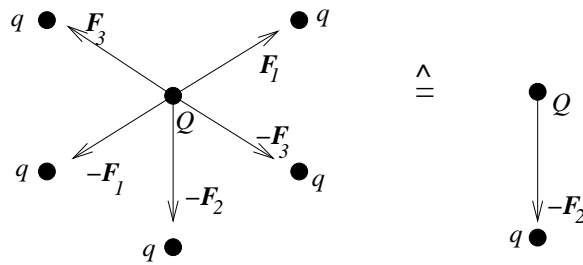
### Oppgave 9

a) På grunn av symmetrien i problemet er det vel innlysende at testladningen  $Q$  blir utsatt for null nettokraft, idet kreftene fra to og to ladninger kansellerer hverandre:





b) Vi fjerner en av ladningene, f.eks. den “øverste”:



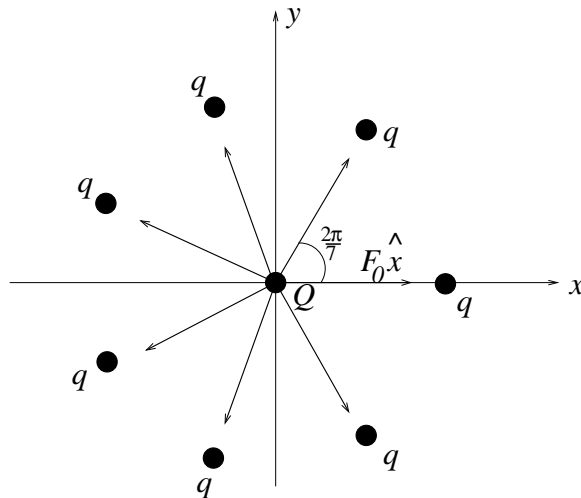
Det er da umiddelbart klart at nettokraften på  $Q$  blir lik kraften fra den ladningen vi fjernet, med motsatt fortegn, altså  $-\mathbf{F}_2$ .

Vi har her brukt *superposisjonsprinsippet*. Matematisk kunne vi f.eks. formulere løsningen slik: La  $\sum_{(6)} \mathbf{F}_i$  angi nettokraften med alle 6 ladningene til stede og  $\sum_{(5)} \mathbf{F}_i$  nettokraften etter vi har fjernet ladningen som påvirker  $Q$  med kraften  $\mathbf{F}_2$ . Da er

$$\sum_{(5)} \mathbf{F}_i = \sum_{(6)} \mathbf{F}_i - \mathbf{F}_2 = 0 - \mathbf{F}_2 = -\mathbf{F}_2$$

c) Også med et odde antall  $q$ -ladninger, f.eks. 7, må nettokraften på testladningen  $Q$  i sentrum bli lik null. Anta at nettokraften *ikke* var null. En dreining av systemet på  $360/7^\circ$  i pappplanet ville da medføre at nettokraften endret retning. Men systemet er uendret som følge av en slik dreining, så kraften på  $Q$  kan heller ikke ha endret seg og må følgelig være null.

Hvis noen mot formodning ikke er overbevist, er det jo bare å regne ut nettokraften. Legg  $Q$  i origo og (f.eks.) den ene  $q$  på  $x$ -aksen:



Nettokraften på  $Q$  blir da:

$$\begin{aligned} \mathbf{F} &= F_x \hat{x} + F_y \hat{y} \\ &= F_0 (1 + 2 \cos 2\pi/7 + 2 \cos 4\pi/7 + 2 \cos 6\pi/7) \hat{x} + \\ &\quad F_0 (0 + \sin 2\pi/7 + \sin(-2\pi/7) + \sin 4\pi/7 + \sin(-4\pi/7) + \sin 6\pi/7 + \sin(-6\pi/7)) \hat{y} \\ &= F_0 (1 + 1.247 - 0.445 - 1.802) \hat{x} \\ &= 0 \end{aligned}$$

Her har vi satt absoluttverdien av kraften mellom  $q$  og  $Q$  lik  $F_0$  og benyttet at  $\cos(-x) = \cos x$  og  $\sin(-x) = -\sin x$ .

## Oppgave 10

De tynne ringene har omkrets  $2\pi r$  og "tykkelse"  $dr$ , slik at arealet av dem blir  $2\pi r \cdot dr$ . Ladningen på en slik ring blir derfor  $\sigma \cdot 2\pi r \cdot dr$ . Avstanden fra en slik ring til et punkt på symmetriaksen blir  $\sqrt{r^2 + L^2}$  når punktet ligger i en avstand  $L$  fra det ladede planet. Pga symmetri vil bare komponenten av det elektriske feltet som står vinkelrett på planet "overleve". Denne komponenten får vi ved å multiplisere med en faktor  $\cos \theta = L/\sqrt{r^2 + L^2}$ . Dermed har vi det vi trenger for å bestemme det totale elektriske feltet i avstand  $L$  fra et uendelig stort ladd plan:

$$E = \int dE = \int_0^\infty \frac{k \cdot \sigma \cdot 2\pi r \cdot dr}{r^2 + L^2} \cdot \frac{L}{\sqrt{r^2 + L^2}} = 2k\pi\sigma L \int_0^\infty \frac{r dr}{(r^2 + L^2)^{3/2}} = 2k\pi\sigma$$

Her har vi brukt det oppgitte integralet, med  $x \rightarrow r$  og  $a \rightarrow L$ . Vi ser at feltstyrken blir *uavhengig av avstanden  $L$ !*