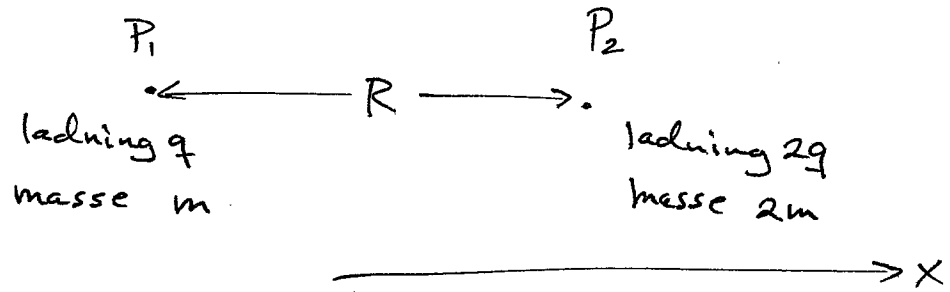


# Oppgave 1



a)  $E_{kin} = \frac{2m}{2} \cdot v^2 = \text{tap av potensiell energi}$   
 $= \frac{kq \cdot (2q)}{R}$

Dette gir  
 banefarten  $v = \sqrt{\frac{2kq^2}{mR}} = \sqrt{\frac{2k}{mR}} |q|$

Partikkel  $P_2$  vil ha en fart  $\sqrt{\frac{2k}{mR}} |q|$  (mot høyre i figuren ovenfor).

b) Bevning av bevegelsesmengde (ingen ytre krefter virker):

$$m v_1 + 2m \cdot v_2 = 0$$

Bevning av energi:

$$\frac{1}{2} m v_1^2 + \frac{1}{2} (2m) v_2^2 = \frac{kq(2q)}{R}$$

$v_1$  er farten til  $P_1$  og  $v_2$  er farten til  $P_2$ .

Dette gir  $v_1 = -2v_2$  og

$$\frac{1}{2} m (-2v_2)^2 + m v_2^2 = \frac{2kq^2}{R}$$

$$3m v_2^2 = \frac{2kq^2}{R}$$

$v_2 = \sqrt{\frac{2k}{3mR}} |q|$  siden  $P_2$  går mot høyre.  $\rightarrow$

$$V_1 = -2V_2 = -2\sqrt{\frac{2k}{3mR}} |q|$$

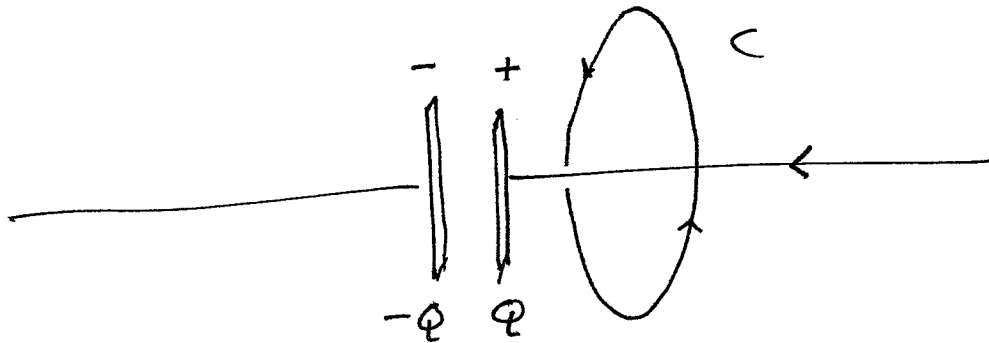
Fra partikkel  $P_1$  sitt ståsted så er

$$\begin{aligned} \text{farten til } P_2 : \quad V_2 - V_1 &= 3\sqrt{\frac{2k}{3mR}} |q| \\ &= \underline{\underline{\sqrt{3} \cdot \sqrt{\frac{2k}{mR}} |q|}} \end{aligned}$$

- c) Farten til  $P_2$  sett fra  $P_1$  er størst når begge partikkelenes fôr bevege seg.

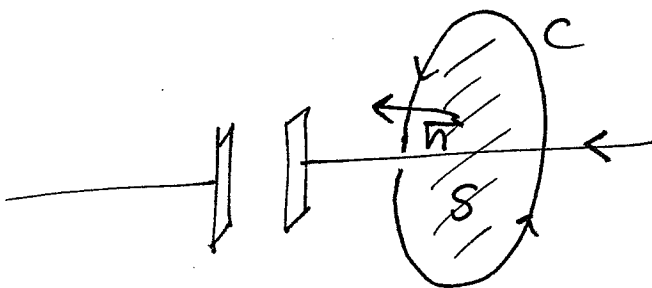
Et referansesystem som følger  $P_1$  vil ikke være et initialsystem i tilfelle b). Newtons lover er derfor ikke nødvendigvis gyldige i det referansesystemet. Sett fra referansesystemet til  $P_1$  vil derfor heller ikke energien nødvendigvis være bevart når man baserer det på bruk av Newtons lover. (Husk det var Newtons lover vi brukte til å syne at  $E_{kin} + E_{pot} = E$  er bevart.)

## Oppgave 2



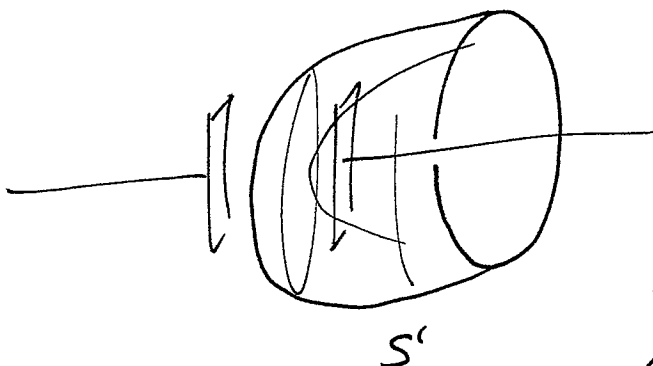
Det elektriske feltet mellom platene er  
 $E = \frac{Q}{\epsilon_0 \cdot A}$  retningen er mot venstre.

Vi velger to flater som har  $C$  som rand:



Vi finner da at  $\oint_C \vec{B} \cdot d\vec{\ell} = \mu_0 I$ .

Hvis vi derimot velger flate



så går det  
 ingen strøm  
 gjennom  $S'$   
 og derfor blir  
 $\oint_C \vec{B} \cdot d\vec{\ell} = \mu_0 \cdot 0 = 0$ .

Dette er problematisk.

Hvis vi derimot bruker den utvidede Ampères lov får vi ved bruk av  $S$ :

$$\oint_C \vec{B} \cdot d\vec{\ell} = \mu_0 I \quad (\Phi_{el} \text{ er konstant})$$

Ved bruk av  $S'$  får vi

$$\oint_C \vec{B} \cdot d\vec{\ell} = \mu_0 \cdot 0 + \mu_0 \epsilon_0 \frac{d}{dt} \Phi_{el}.$$

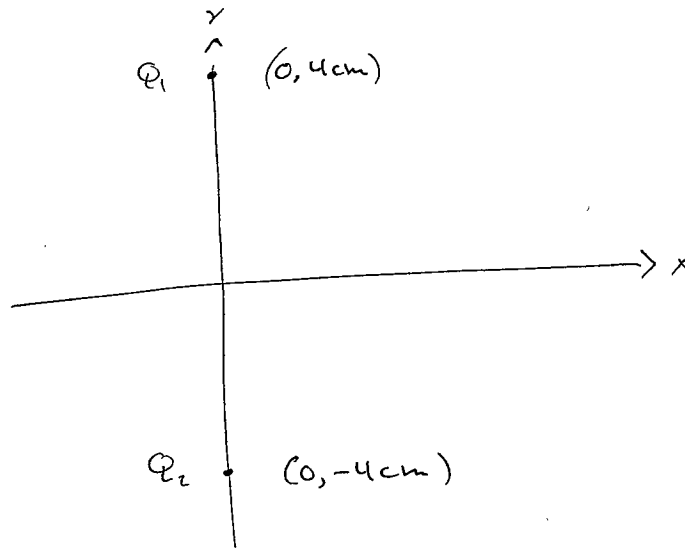
$$\Phi_{el} = A \cdot \frac{Q}{\epsilon_0 \cdot A} = \frac{Q}{\epsilon_0} \quad (\text{siden } I \text{ og flaten mellom kondensatorplatenes har samme retning.})$$

$$\frac{d\Phi_{el}}{dt} = \frac{1}{\epsilon_0} \cdot \frac{dQ}{dt} = \frac{1}{\epsilon_0} \cdot I$$

$$\mu_0 \cdot \epsilon_0 \frac{d}{dt} \Phi_{el} = \mu_0 \cdot \epsilon_0 \cdot \frac{1}{\epsilon_0} \cdot I = \mu_0 \cdot I$$

Vi får derfor at  $\oint_C \vec{B} \cdot d\vec{\ell} = \mu_0 \cdot I$  for begge flatene.

14



$$Q_1 = Q_2 = 2.0 \mu\text{C}.$$

a) Elektrisk kraft mellom ladningene

$$\begin{aligned} \text{er } F &= k_0 \frac{Q_1 \cdot Q_2}{r^2} = 8.99 \cdot 10^9 \text{ Nm}^2/\text{C}^2 \\ &\cdot (2.0 \cdot 10^{-6} \text{ C})^2 / (0.08 \text{ m})^2 \\ &= \frac{9 \cdot 2^2}{8^2} 10^9 \cdot 10^{-12} / 10^{-4} \text{ N} \\ &= 0.56 \cdot 10 \text{ N} = \underline{5.6 \text{ N}} \end{aligned}$$

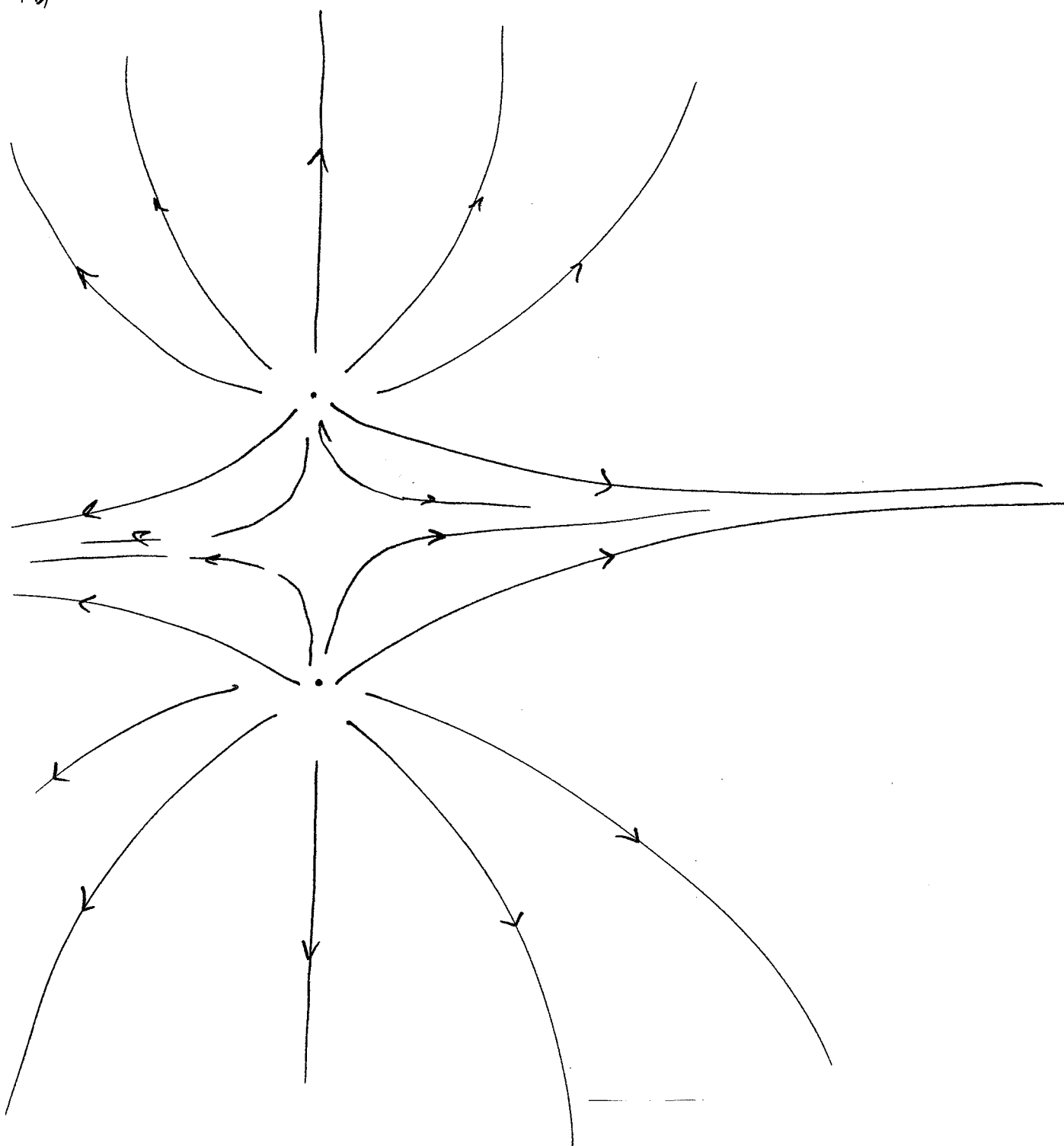
b) Eget ark

c) Komponentene til feltet i y-retning kansellerer og blir 0.

$$\vec{E}(x) = 2 \cdot k \frac{Q_1 d}{(x^2 + d^2)^{3/2}} \vec{z} \quad \text{hvor } d = 0.04 \text{ m}.$$

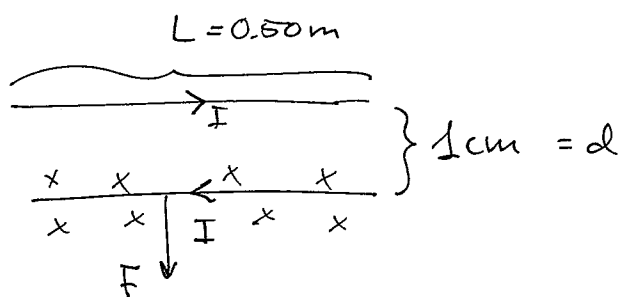
Når  $x$  blir mye større enn  $d$  så blir  $\vec{E}(x)$  tilnærmet lik  $2k \frac{Q_1}{x^2} \vec{z}$ .  
Det elektriske feltet fra en ladning  $2 \cdot Q_1$  i origo.

46)



5

a)



$$I = 200 \text{ A}$$

$$F = BIL = \frac{\mu_0 I}{2\pi d} \cdot I \cdot L = \frac{\mu_0 I^2 L}{2\pi \cdot d}$$

kraften vil støte laderne vekk fra hverandre.

$$\begin{aligned} F &= \left(\frac{\mu_0}{4\pi}\right) \cdot 2 \cdot \frac{I^2 \cdot L}{d} = 10^{-7} \text{ Tm/A} \cdot 2 \cdot \frac{(200 \text{ A})^2 \cdot 0.5 \text{ m}}{0.01 \text{ m}} \\ &= 10^{-7} \cdot 2 \cdot 4 \cdot 10^4 \cdot 100 \cdot 0.5 \text{ Tm} \cdot \text{A} \\ &= 4 \cdot 10^{-7+4+2} \text{ N} = \underline{0.4 \text{ N}} \end{aligned}$$

b)

1) Fluksen øker: strøm i ringen ved Faradays lov.  
Lenz lov gir at strømmen i ringen vil gå med klokken

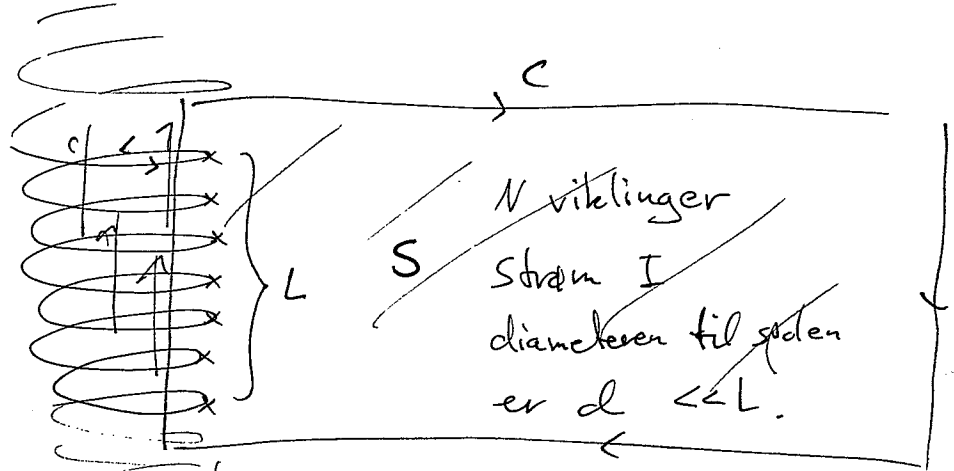
2) Ingen endring i fluksen: ingen induisert strøm i ringen.

3) Fluksen vil avta: Vi får induisert en strøm i retning mot klokken.

4) Fluksen vokser ullen  $\vec{a}$   $\vec{v}$  og  $\vec{a}$  avta:  
vekselstrøm i ringen

5) Ingen endring i fluksen.

c)



$$\oint_C \vec{B} \cdot d\vec{x} = \mu_0 \text{Strømen}$$

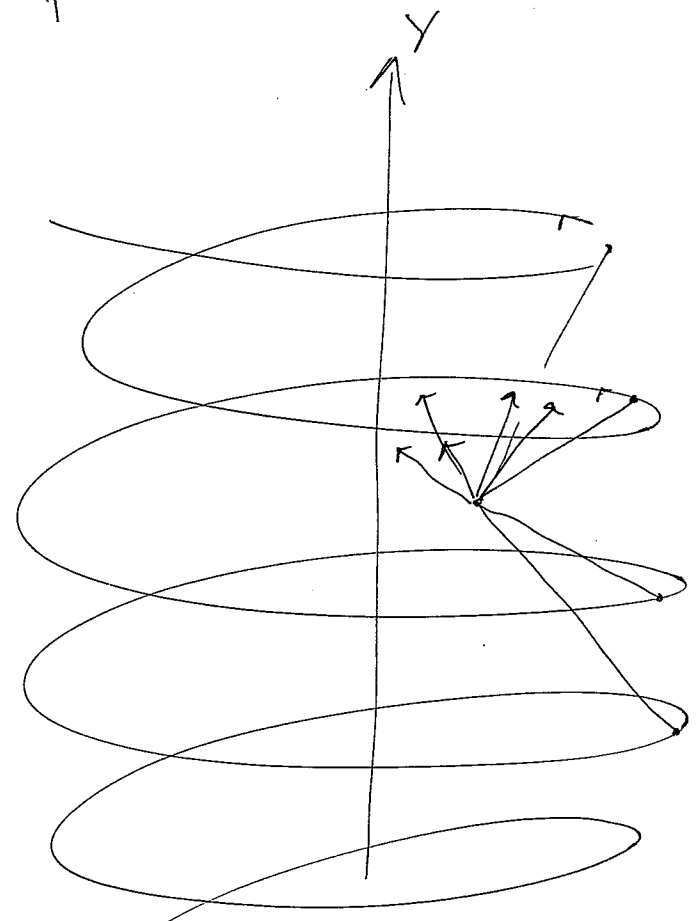
langt fra spolen.

$$L \cdot B = \mu_0 \cdot N \cdot I$$

$$B = \frac{\mu_0 \cdot I \cdot N}{L}$$

flaten har normalvektor inn i planet. Det er samme retning som  $I$ .

$B$  er tilnærmet konstant og har retning oppover inni spolen. 1



Komponente som ikke peker oppover kansellerer.

Siden spolen er lang vil  $\vec{B}$  være tilnærmet uendret ved translasjon i  $y$ -retning.