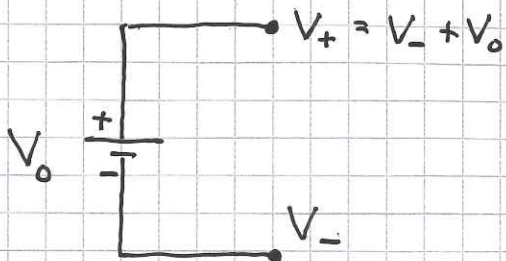


# Likestrømkretser [OS2 10; YF 26 (25); LHL 22]

DC = direct current = likestrøm

Likespenningskilde :



Sørger for konstant spenning  
 $V_0 = V_+ - V_-$  mellom polene.

Eks: Kjemisk batteri, solcelle

## Kirchhoffs lover (regler) [OS2 10.3; YF 26.2; LHL 22.3]

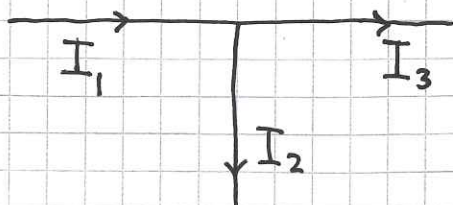
K1: Knudepunktregel (Strømregel)

Ladning hoper seg ikke opp på ulike steder i en elektrisk krets. (Med unntak av platen i en kondensator.)

Da må netto strøm inn mot et knudepunkt være lik netto strøm ut av knudepunktet.

$$\sum_j I_j = 0 \quad \text{i alle knudepunkt i el. krets} \quad \text{K1}$$

Eks:



Velg f.eks. positivt fortegn inn og negativt fortegn ut.

$$I_1 - I_2 - I_3 = 0$$

$$\underbrace{I_1}_{\text{inn}} = \underbrace{I_2 + I_3}_{\text{ut}}$$

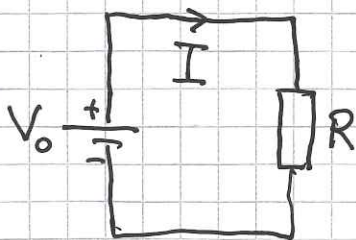
## K2: Sløjferegel (Spenningsregel)

(38)

På et gitt sted i en el. krets må en ladning ha en entydig potensiell energi. Dvs, potensialet på ethvert sted må være entydig. Da må summen av alle potensialendringer rundt enhver lukket sløkke være null.

$$\boxed{\sum_j V_j = 0 \text{ rundt alle sløyfer i el. krets}} \quad K2$$

Eks 1: Ideell spenningskilde og motstand

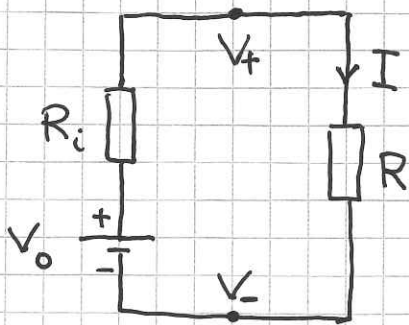


Velg f.eks. pos. fortegn på potensialskninger.

$$\Rightarrow V_0 - RI = 0$$

$$\Rightarrow I = V_0 / R$$

Eks 2: Reell spenningskilde har indre motstand  $R_i$



$$V_0 - R_i I - RI = 0$$

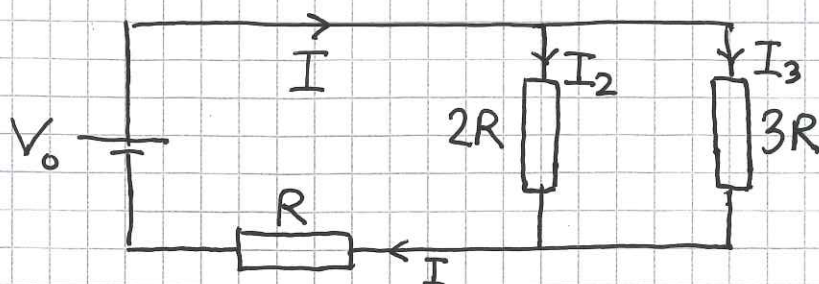
$$\Rightarrow I = \frac{V_0}{R_i + R}$$

Spennning over ytre krets  $R$ :  $V_+ - V_- = V_0 - R_i I < V_0$   
når  $I > 0$

Gamle batterier: Større og større  $R_i$

$\Rightarrow$  Mindre og mindre polspenning  $V_+ - V_-$   
når  $I > 0$

Eks 3:

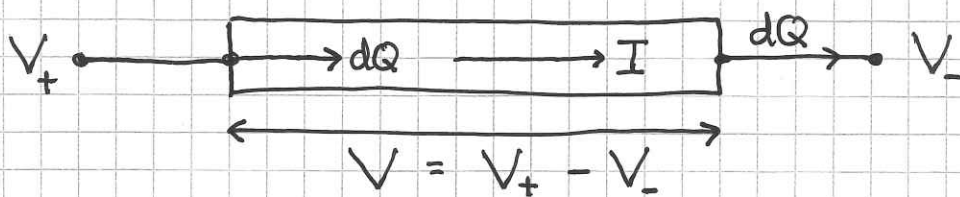


$$V_0 = I \cdot R_{\text{tot}} ; R_{\text{tot}} = R + \left( \frac{1}{2R} + \frac{1}{3R} \right)^{-1} = \frac{11}{5} R$$

$$\Rightarrow I = \frac{5V_0}{11R} , I_2 = \frac{3}{5} I = \frac{3V_0}{11R} , I_3 = \frac{2}{5} I = \frac{2V_0}{11R}$$

(Lik spenning over  $2R$  og  $3R$ .)

Elektrisk effekt [OS2 9.5 ; YF 25.5 ; LHL 22.2]



Energi som følger med ladning  $dQ$  inn i lederbiten:

$$dU_{\text{inn}} = V_+ \cdot dQ$$

Energi ut med  $dQ$  ved potensial  $V_-$ :

$$dU_{\text{ut}} = V_- \cdot dQ$$

Differansen omdannes til varmeenergi i lederbiten. Effekttap:

$$\underline{P} = \frac{dU}{dt} = \frac{dU_{\text{inn}} - dU_{\text{ut}}}{dt} = (V_+ - V_-) \frac{dQ}{dt} = \underline{\underline{VI}}$$

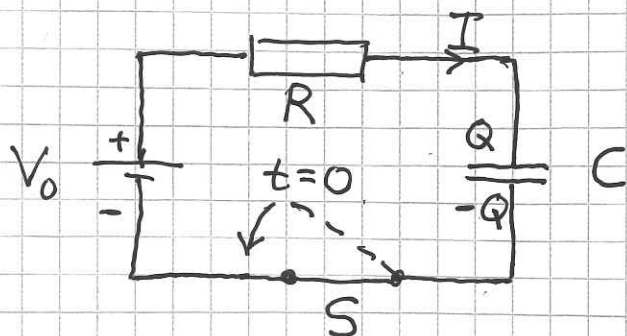
Hvis ohmsk motstand :  $V = RI$

$$\text{Da er: } P = VI = RI^2 = V^2/R$$

# RC-kretser [OS2 10.5; VF 26.4; LHL 22.4]

(40)

Opplading av kondensator i RC-krets:



- $Q=0$ ,  $I=0$  inntil  $t=0$
- Bryter  $S$  lukkes ved  $t=0$
- Finn  $Q(t)$  og  $I(t) = dQ/dt$

$$K2: V_0 - RI - \frac{Q}{C} = 0$$

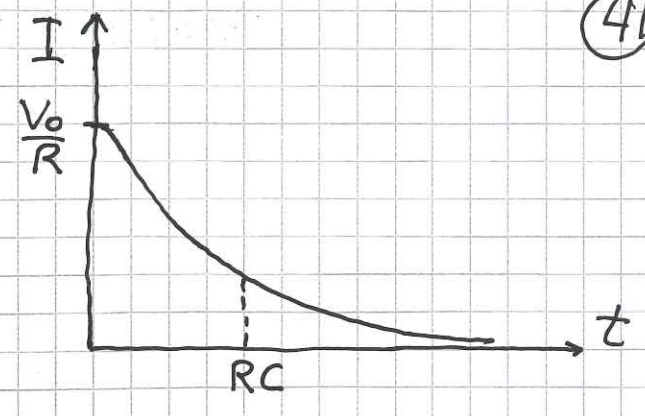
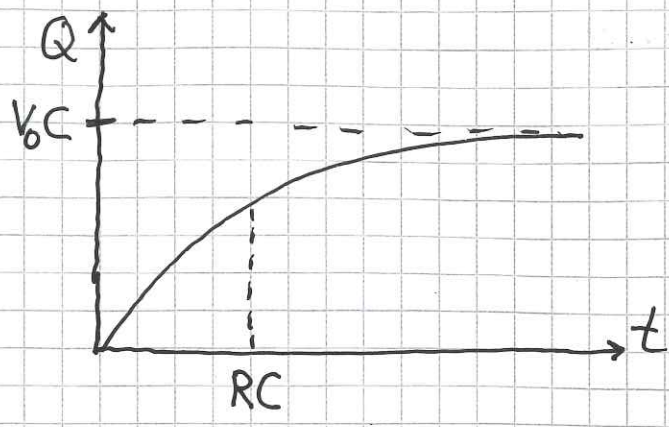
$$\Rightarrow -RC \frac{dQ}{dt} = Q - V_0 C$$

$$\Rightarrow \int_0^Q \frac{dQ}{Q - V_0 C} = - \int_0^t \frac{dt}{RC}$$

$$\Rightarrow \ln \left\{ \frac{Q - V_0 C}{-V_0 C} \right\} = - \frac{t}{RC}$$

$$\Rightarrow Q(t) = V_0 C \left\{ 1 - e^{-t/RC} \right\}$$

$$\Rightarrow I(t) = \frac{V_0}{R} e^{-t/RC}$$



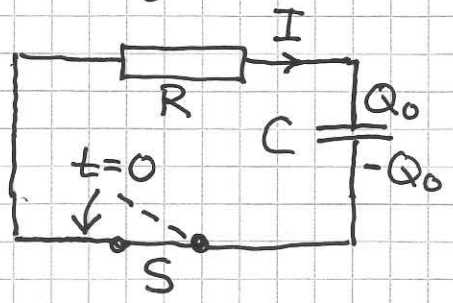
Produktet  $RC$  angir en tidsskala for opplading av kondensatoren i en  $RC$ -krets.

Kalles kretsens tidskonstant :  $\tau = RC$

$Q(\tau) = V_0 C (1 - 1/e) \approx 0.63 V_0 C$  ;  $Q(3\tau) \approx 0.95 V_0 C$

$I(\tau) = \frac{V_0}{R} \cdot \frac{1}{e} \approx 0.37 \frac{V_0}{R}$  ;  $I(3\tau) = 0.05 \frac{V_0}{R}$

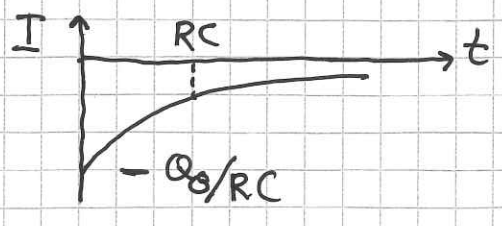
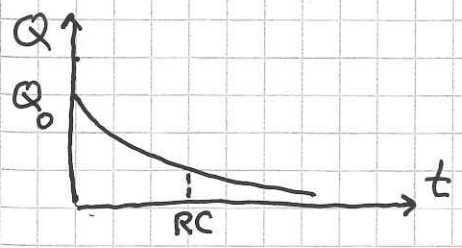
Utlading av oppladet kondensator :



- Før  $t=0$  :  $Q = Q_0$  ;  $I = 0$
- Lukker  $S$  ved  $t=0$
- Finn  $Q(t)$  og  $I(t)$

K2:  $-Q/C - R dQ/dt = 0 \Rightarrow \int_{Q_0}^Q \frac{dQ}{Q} = - \int_0^t \frac{dt}{RC}$

$\Rightarrow Q(t) = Q_0 e^{-t/RC}$  ;  $I(t) = -(Q_0/RC) e^{-t/RC}$



Anvendelser : Blinklys, Blitz,

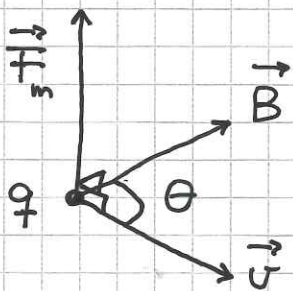
# Magnetostatikk [OS2 11,12 ; YF 27,28 ; LHL 23] (42)

## Magnetisk kraft [OS2 11.2 ; YF 27.2 ; LHL 23.4]

En elektrisk strøm omgir seg med et magnetfelt  $\vec{B}$ .  
Gir magnetisk kraft

$$\vec{F}_m = q \vec{v} \times \vec{B}$$

på ladning  $q$  i bevegelse med hastighet  $\vec{v}$ .

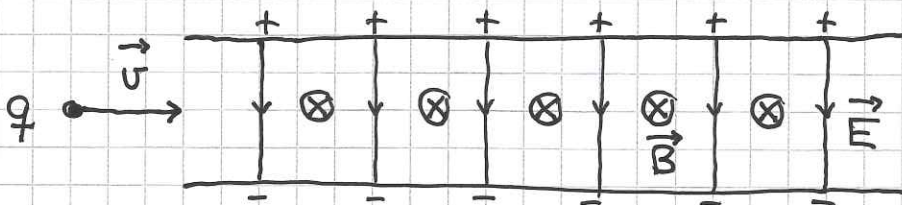


$$F_m = q v B \sin \theta$$

$$\vec{F}_m \perp \vec{B}, \quad \vec{F}_m \perp \vec{v}$$

$$[B] = \frac{N}{C \cdot m/s} = \frac{N}{A \cdot m} = T \quad (\text{tesla})$$

Eks: Krysset  $\vec{E}$ - og  $\vec{B}$ -felt



$\otimes$  inn i planet

$\odot$  ut av —||—

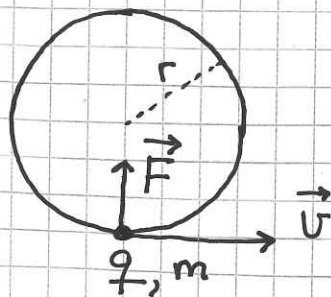
$$\vec{F} = \vec{F}_e + \vec{F}_m = q \vec{E} + q \vec{v} \times \vec{B} \quad (= \text{Lorentz kraften})$$

$$q > 0 \Rightarrow \vec{F}_e \text{ ned, } \vec{F}_m \text{ opp}$$

$\Rightarrow$  Ingen avbryning ( $F=0$ ) hvis  $v = E/B$ .

# Ladning i uniformt $\vec{B}$ -felt [OS2 11.3; YF 27.4; LHL 23.1+4] (43)

$\vec{B} \otimes$   
(inn i planet)



Anta  $\vec{v} \perp \vec{B}$

$$\Rightarrow F = qvB$$

Tilført effekt:  $P = \vec{F} \cdot \vec{v} = 0$

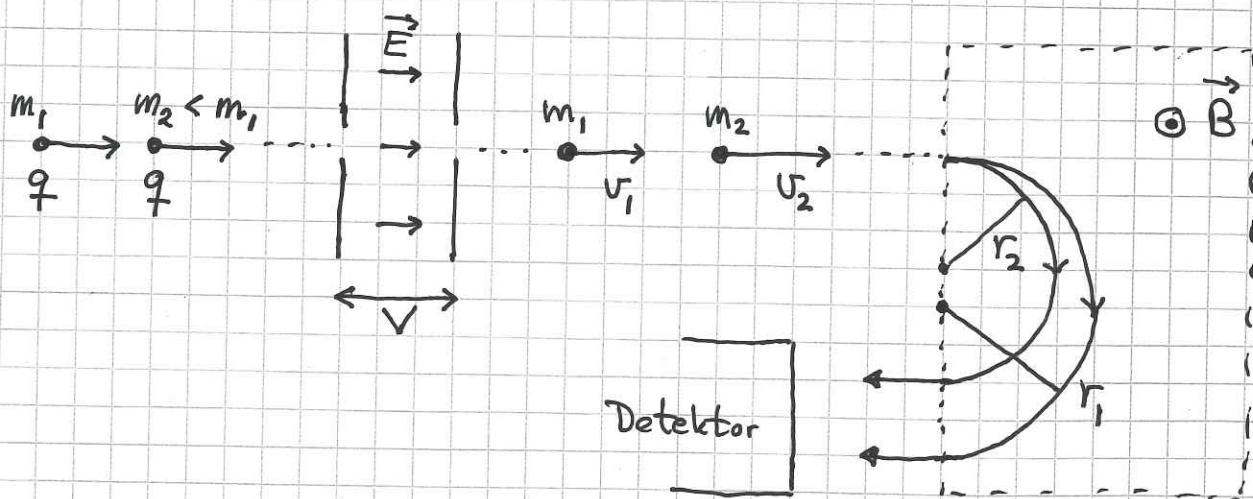
Dvs: Magnetisk kraft kan ikke gjøre et arbeid.

$$\Rightarrow K = \frac{1}{2}mv^2 = \text{konstant} \Rightarrow \text{uniform sirkelbevegelse}$$

$$N2: qvB = mv^2/r \Rightarrow r = mv/qB$$

$$\Rightarrow \omega_c = v/r = qB/m = \text{syklotronfrekvensen}$$

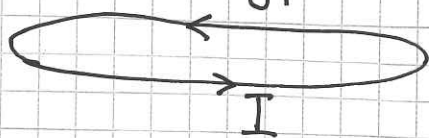
Eks: Massespektrometer [OS2 11.7; YF 27.5] (Ør.12)



$\Rightarrow$  Separasjon av ulike isotoper med lik ladning  $q$  men ulik masse  $m_1$  og  $m_2$ .

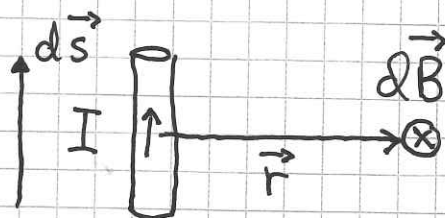
# Biot-Savarts lov [OS2 12.1; YF 28.2; LHL 23.5]

Strømsløyfe



$$\vec{B} = ?$$

Et lite "strømelement"  $I \cdot d\vec{s}$  gir et lite bidrag  $d\vec{B}$  til det totale magnetfeltet  $\vec{B}$  i avstand  $\vec{r}$  fra strømelementet:



$$d\vec{B} = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{I d\vec{s} \times \hat{r}}{r^2}$$

Vakuump permeabiliteten:

$$\mu_0 \approx 4\pi \cdot 10^{-7} \text{ T}\cdot\text{m/A} \quad (\text{evt. N/A}^2)$$

$$(\text{Før 20.05.2019: } \mu_0 \equiv 4\pi \cdot 10^{-7} \text{ T}\cdot\text{m/A})$$

$$(\text{Lysfarten i vakuump: } c = 1/\sqrt{\epsilon_0 \mu_0} \approx 3 \cdot 10^8 \text{ m/s})$$

Totalt magnetfelt fra ei strømsløyfe blir dermed:

$$\vec{B} = \oint d\vec{B} = \frac{\mu_0 I}{4\pi} \oint \frac{d\vec{s} \times \hat{r}}{r^2}$$

Biot-Savarts lov  
(1820)

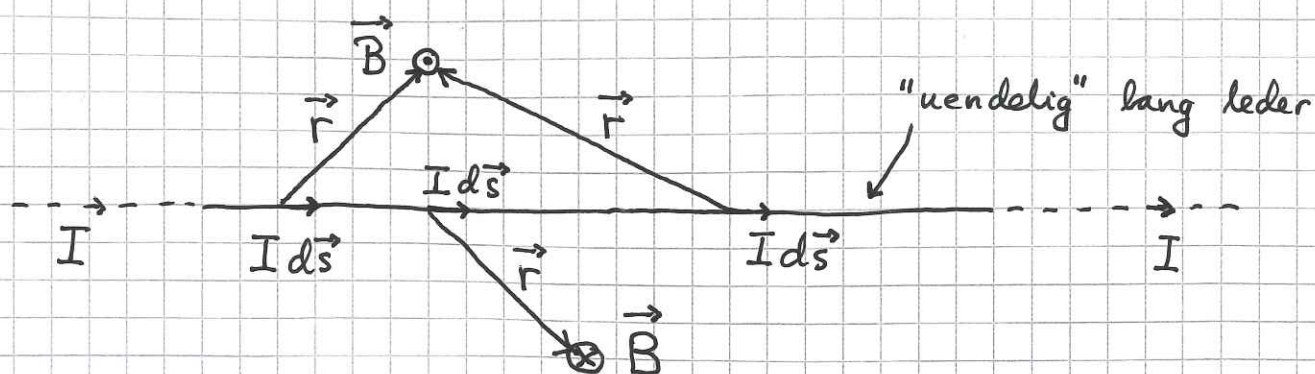
Sammenlign med elektrisk felt fra ladningsfordeling:

$$\vec{E} = \frac{1}{4\pi \epsilon_0} \int \frac{dq \hat{r}}{r^2}; \quad \text{Coulombs lov}$$

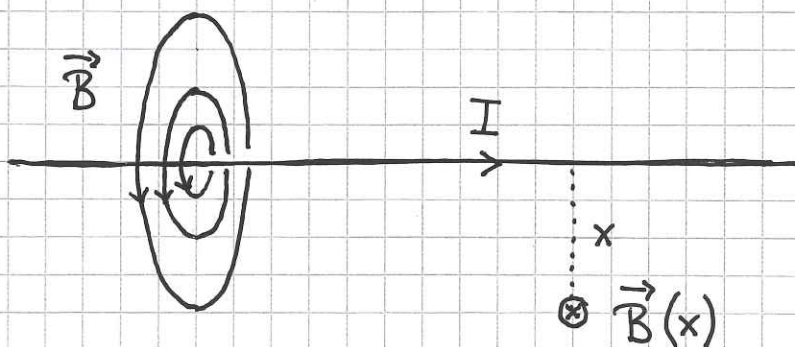


Eks 1 :  $\vec{B}$  fra lang, rett strømførende leder

[OS2 12.2 ; YF 28.3 ; LHL 23.5]



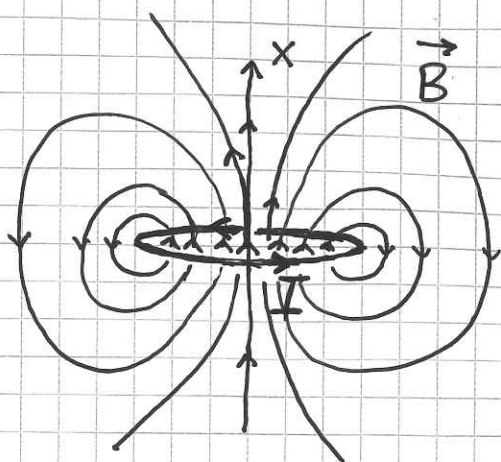
- $d\vec{B} \sim I d\vec{s} \times \vec{r} \Rightarrow$  alle bidrag peker ut av / inn i planet på oppsiden / nedsiden av lederen
- $\vec{B}$  må da være tangentiell til sirkel konsentrisk med lederen  $\Rightarrow$  feltlinjer for  $\vec{B}$  er sirkler konsentriske med lederen



- Biot-Savarts lov gir  $B(x) = \mu_0 I / 2\pi x$  (se pdf-notat for detaljer)
- Høyrehandsregel : Tommel langs  $I \Rightarrow$  Resterende fingre krummer i retningen til  $\vec{B}$
- Alltid lukkede feltlinjer for  $\vec{B}$  : Vi har ikke magnetisk ladning. Men vi har magnetiske dipoler, se Eks 2 og 3.

Eks 2:  $\vec{B}$  fra sirkulær strømsløyfe

[OS2 12.4; YF 28.5; LHL 23.6]



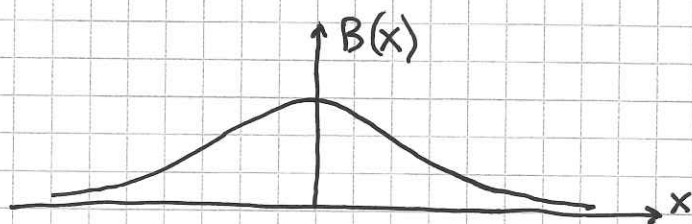
- Strømsløyfe i  $yz$ -planet. Strøm  $I$ . Radius  $R$ .

- Nær lederen er  $\vec{B}$  omtrent som for lang, rett leder (sirkulære feltlinjer)

- På  $x$ -aksen er  $\vec{B} \parallel \hat{x}$  pga symmetri

- Biot-Savarts lov gir, for  $B$  på  $x$ -aksen:  $B(x) = \frac{\mu_0 I R^2}{2(x^2 + R^2)^{3/2}}$

(se notat for detaljer)

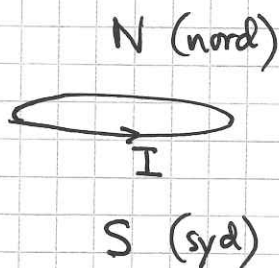


- Langt unna, for  $x \gg R$ , på  $x$ -aksen:  $B(x) \approx \frac{\mu_0 I R^2}{2x^3} \sim \frac{1}{x^3}$

Sammenlign med el. felt fra el. dipol:

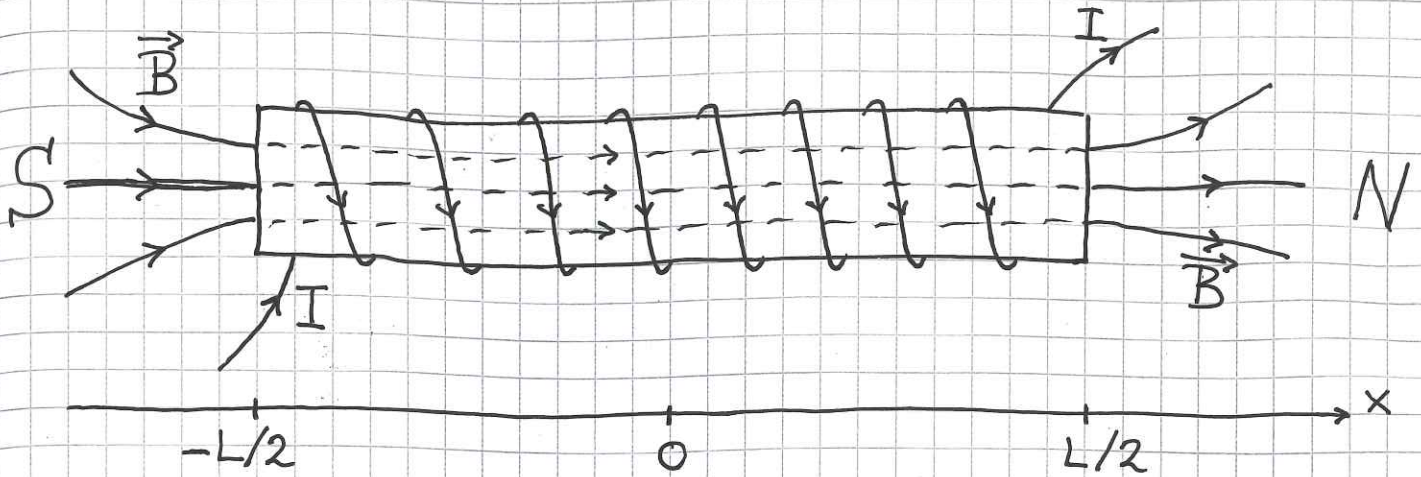
$$E(x) \approx \frac{q d}{4\pi\epsilon_0 x^3} \sim \frac{1}{x^3}$$

Strømsløyfa er en magnetisk dipol:



(Mer om magn. dipoler og magn. dipolmoment snart.)

Eks 3:  $\vec{B}$  fra strømførende spole [OS2 12.6; YF 28.7; LHL 23.6] (47)



- $N$  viklinger på lengde  $L$ . Tverrsnitt  $A = \pi R^2$
- Tettliggende viklinger  $\Rightarrow$  som  $\vec{B}$  fra  $N$  sirkulære strømsløyper  $\Rightarrow$  kan summere/integrere  $\vec{B}$  fra Eks 2 (se notat for detaljer)
- På spolens akse:  $B(x) = \frac{1}{2} \mu_0 n I \left\{ \frac{L/2 - x}{\sqrt{(L/2 - x)^2 + R^2}} + \frac{L/2 + x}{\sqrt{(L/2 + x)^2 + R^2}} \right\}$

med  $n = N/L =$  vikleings tettheten  $=$  viklinger pr lengdeenhet

- Lang spole,  $L/2 \gg R$ :

$$B(\pm L/2) = \frac{1}{2} \mu_0 n I \quad (\text{på akse, ved spolens ender})$$

Overalt inni spolen (så lenge  $|x| \ll L/2$ ):

$$\boxed{B = \mu_0 n I} \quad \text{Vårt "hovedresultat" !}$$

Utenfor spolen:

$$B \approx 0$$