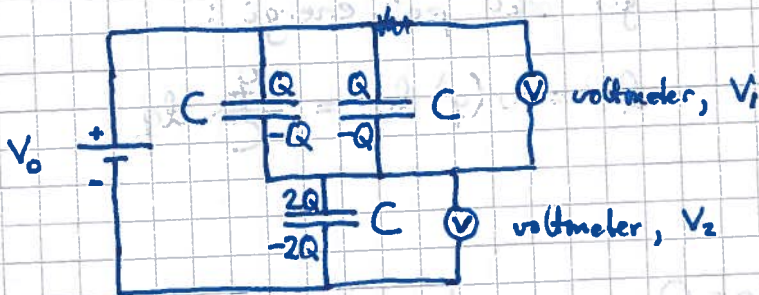


Innlede med demo som viser
både serie- og parallellkobling
av kondensatorer:

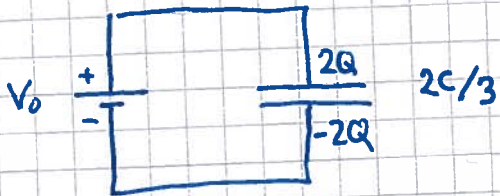


$$\left. \begin{aligned} V_1 &= Q/C, & V_2 &= 2Q/C = 2V_1 \\ V_0 &= V_1 + V_2 = 3V_1 \end{aligned} \right\} \Rightarrow V_1 = \frac{V_0}{3}, \quad V_2 = \frac{2V_0}{3}$$

Total kapasitans: $\left\{ \frac{1}{C} + \frac{1}{C+C} \right\}^{-1} = \left\{ \frac{3}{2C} \right\}^{-1} = \underline{\underline{\frac{2}{3}C}}$

Total ladning: $2Q = V_0 \cdot \frac{2}{3}C$
(dvs $Q = V_0 C / 3$)

Ekvivalent krets:



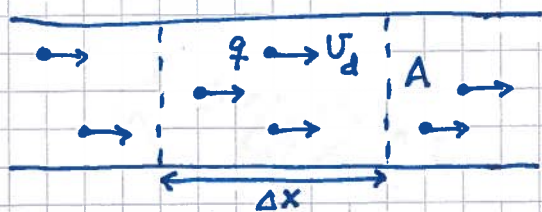
Elektrisk strøm

[YF 25, 26 ; LHL 21, 22]

80

Strøm og strømteethet

[YF 25.1 ; LHL 21.1]



Leder med n frie ledninger pr volumenet, med midlere driftshastighet v_d langs lederen.
(Nettoladning lik null.)

strøm $\stackrel{\text{def}}{=}$ mengde ladning som passerer tverrsnitt av lederen pr tidsenhet

$$I = \frac{\Delta Q}{\Delta t} \xrightarrow{\Delta t \rightarrow 0} \frac{dQ}{dt} ; [I] = \frac{C}{s} = A \text{ (ampere)}$$

All fri ladning, $\Delta Q = q \cdot \Delta N = q \cdot n \cdot \Delta V$, i volumet $\Delta V = A \cdot \Delta x$ passerer tverrsnittet med areal A i løpet av $\Delta t = \Delta x / v_d$

$$\Rightarrow I = \frac{qn \Delta x A}{\Delta x / v_d} = nq v_d A$$

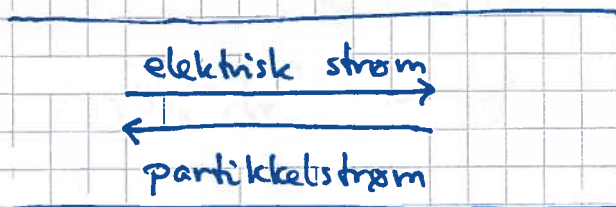
strømteethet $\stackrel{\text{def}}{=}$ strøm pr flateenhet

$$j = I/A ; [j] = A/m^2$$

$$\Rightarrow j = nq v_d ; \text{ evt. } \boxed{\vec{j} = nq \vec{v}_d}$$

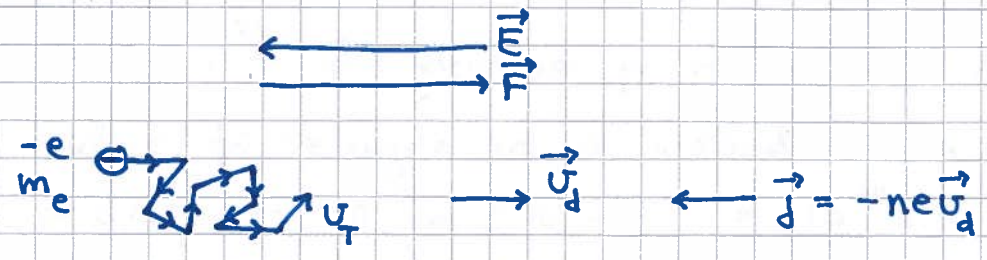
I metall : $q = -e$ (elektroner)

$$\Rightarrow j = -nev_d$$



Ohms lov [YF 25.2, 25.6 ; LHL 21.2, 21.4]

Felt \vec{E} gir kraft $\vec{F} = -e\vec{E}$ som driver frie elektroner gjennom metallet:



d = midlere avstand mellom kollisjoner (midlere fri veiengde)

$\tau = d/v_T$ = midlere tid

v_T = midlere elektronhastighet ved temperatur T

$\vec{v}_d \approx \vec{a} \cdot \tau = -\frac{e\vec{E}}{m_e} \cdot \tau$ = midlere driftshastighet

$\Rightarrow \boxed{\vec{j} = \sigma \vec{E}}$ Ohms lov

der $\sigma = ne^2\tau/m_e$ er materialets konduktivitet (elektrisk ledningseme)

(Paul Drude, ca 1900)

Tallverdiestimer:

Ved absolutt temperatur T bidrar hvert kvadratiske ledd i "energifunksjonen" med $\frac{1}{2}k_B T$, der $k_B \approx 1.38 \cdot 10^{-23}$ J/K er Boltzmanns konstant.

$[R = k_B \cdot N_A \approx 8.314 \frac{J}{mol \cdot K} = \text{gasskonstanten}]$

$N_A \approx 6.022 \cdot 10^{23}$ pr mol = Avogadros konstant

For elektroner i tre dimensjoner:

$\langle K \rangle = \langle \frac{1}{2} m_e (v_x^2 + v_y^2 + v_z^2) \rangle = \frac{1}{2} m_e v_T^2 = \frac{3}{2} k_B T$

$\Rightarrow v_T = \sqrt{3k_B T / m_e} \sim 10^5$ m/s ved $T = 300$ K (romtemp.)

Hva med v_d , i f. eks kobber?

$m_{Cu} \approx 63 \text{ g/mol}$; massefylteteten er 8.96 g/cm^3

$\Rightarrow n \approx 8.5 \cdot 10^{28}$ frie elektroner pr m^3 (1 fritt elektron pr atom)

Anta midlere fri veilengde ca lik avstand mellom atomene

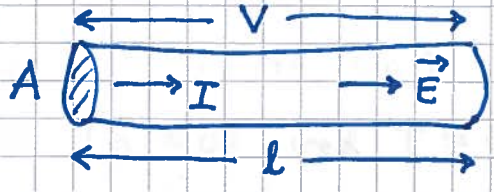
$\Rightarrow \tau = d/v_T \sim 10^{-9} \text{ m} / 10^5 \text{ m/s} = 10^{-14} \text{ s}$

$\Rightarrow v_d = e\tau E/m_e \sim 10^{-6} \text{ m/s}$

(hvis $E \sim 1 \text{ mV/m}$; realistisk i Cu-ledning i elektrisk krets)

$\vec{j} = \sigma \vec{E}$ er Ohms lov på "mikroskopisk form";

$V = R \cdot I$ "makroskopisk form":



$V = E \cdot l$; $j = \frac{I}{A} = \sigma E$

$\Rightarrow I = \sigma A V/l \Rightarrow V = \frac{l}{\sigma A} I = RI$

dvs: Lederens motstand (resistans) er: $R = \frac{l}{\sigma A}$

Konduktans G: $I = G \cdot V \Rightarrow G = \sigma A/l = 1/R$

Resistivit t ρ : $\rho = 1/\sigma$

Enheter: $[R] = V/A = \Omega$ (ohm); $[G] = 1/\Omega = S$ (siemens)

$[\rho] = \Omega \cdot m$; $[\sigma] = \Omega^{-1} \cdot m^{-1} = S/m$

Mens σ og ρ er materialegenskaper, er G og R også avhengige av lederens utforming (tverrsnitt A og lengde l).



Vi bruker denne!

Resistivitet og temperatur [YF 25.2; LHL 21.2, 21.5] (83)

Drudemodellen: $\rho = m_e / ne^2 \tau$, dvs $\rho \sim 1/n\tau$

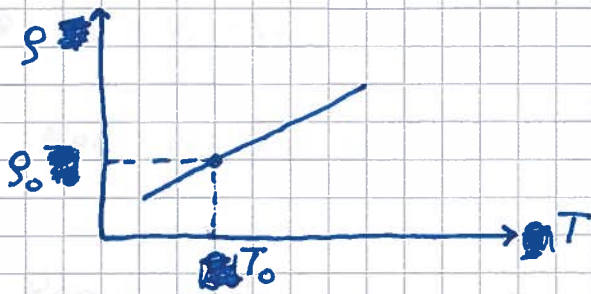
Metaller: Stor n , som avhenger lite av T . Men økt T gir hyppigere kollisjoner, dvs redusert τ , dvs større ρ .

Eksperimentelt:

$$\rho(T) = \rho_0 \{1 + \alpha(T - T_0)\}$$

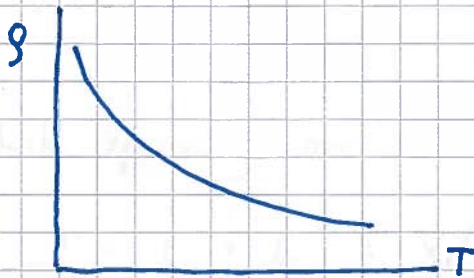
$$\alpha_{Al} \approx \alpha_{Cu} \approx \alpha_{Ag} \approx 0.004 \text{ K}^{-1}$$

$$[T] = \text{K (kelvin)}$$



Halvledere: Si, Ge, GaAs,

Isolator ($n \approx 0$) ved $T \approx 0$. Økt T gir sterk økning i n , dvs ρ avtar med økende T .

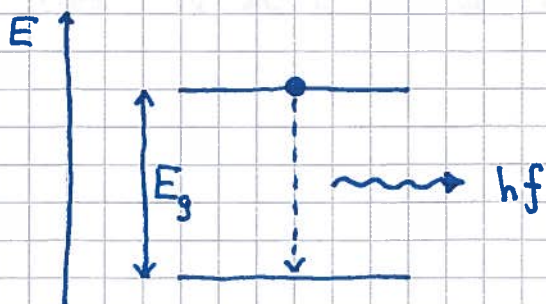


Kreves en minsteenergi E_g (båndgapet) for å frigjøre et elektron fra "moderatomet".

Eks:

	Si	GaAs	GaN	AlGaAs	InGaN
E_g (eV)	1.12	1.43	3.44	1.4-2.2	2-3.4

NP 2014!



Frigjort elektron som "fanges inn" av et atom gir utsendt foton med energi $hf \geq E_g$, dvs $\lambda \approx hc/E_g$.

AlGaAs: 560-870 nm (rødt-gult)

InGaN: 360-620 nm (blått-gult)

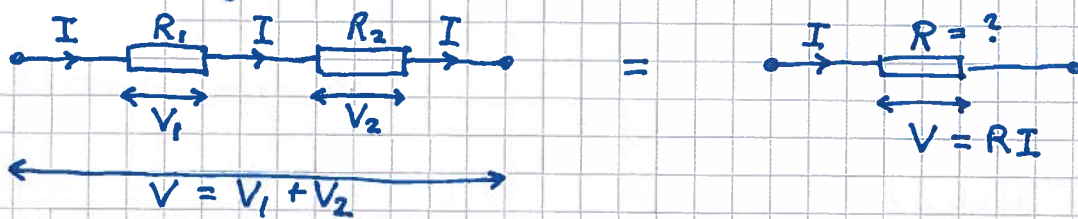
$h =$ Plancks konstant
 $\approx 6.626 \cdot 10^{-34} \text{ Js}$

\Rightarrow Hvide LED-pærer!

Kobling av flere motstander [YF 26.1; LHL 21.3]

84

Seniekobling:

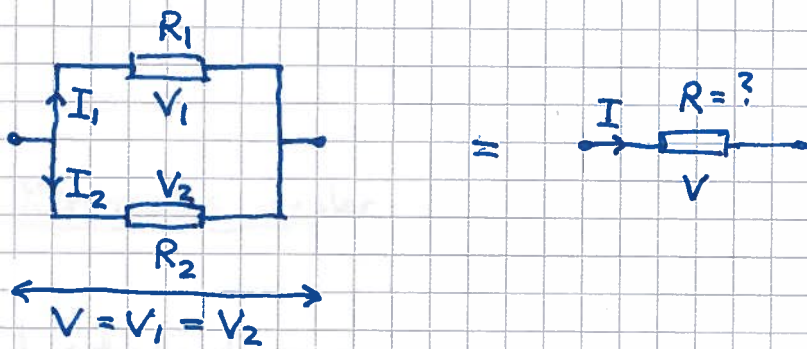


Lik strøm I gjennom R_1 og R_2

$$\Rightarrow V = V_1 + V_2 = R_1 I + R_2 I = RI \quad \Rightarrow \boxed{R = R_1 + R_2}$$

Med N stk i serie: $R = \sum_{j=1}^N R_j$

Parallellkobling:



Lik spenning over R_1 og R_2

$$\Rightarrow I = I_1 + I_2 = V/R_1 + V/R_2 = V/R$$

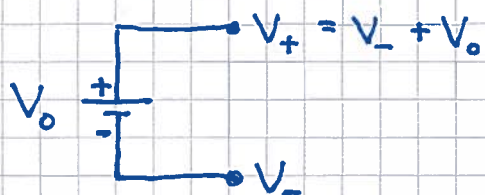
$$\Rightarrow \boxed{\frac{1}{R} = \frac{1}{R_1} + \frac{1}{R_2}}$$

Med N stk i parallell: $R^{-1} = \sum_{j=1}^N R_j^{-1}$

Likestrømkretser [YF 26 (25); LHL 22]

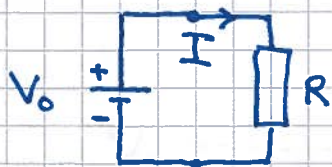
(DC = direct current = likestrøm)

Likespenningskilde :



Sørger for konstant spenning
(potensialforskjell) V_0 mellom polene.
Eks: Kjemisk batteri, solcelle

Kobles til f.eks. en motstand R og gir lukket krets og strøm :



Ohms lov $\Rightarrow I = V_0 / R$

Kirchhoffs regler [YF 26.2; LHL 22.3]

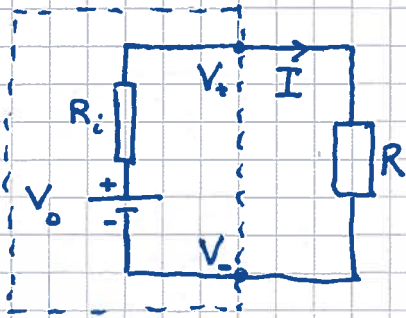
Ladningsbevarelse \Rightarrow

$$\sum_j I_j = 0 \quad \text{i alle knutepunkt i en elektrisk krets} \quad (K1)$$

Energi bevarelse \Rightarrow

$$\sum \text{potensialendringer} = 0 \quad \text{rundt alle sløyfer i en elektrisk krets} \quad (K2)$$

Reell spenningskilde har indre motstand R_i :



$$K2: V_0 - R_i I - RI = 0$$

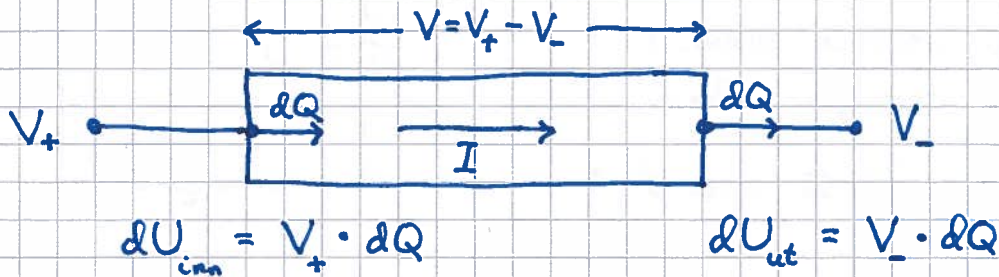
$$\Rightarrow I = V_0 / (R_i + R)$$

Spenningen over R (den ytre kretsen) er

$$V_+ - V_- = V_0 - R_i I < V_0 \quad \text{når } I > 0$$

Elektrisk effekt

[YF 25.5 ; LHL 22.2]



Effekttap i lederbiten (elektrisk energi omdannes til varmeenergi pga kollisjoner i lederbiten) :

$$P = \frac{dU}{dt} = \frac{dU_{inn} - dU_{ut}}{dt} = \frac{V_+ dQ - V_- dQ}{dt} = V \cdot \frac{dQ}{dt} = \underline{\underline{V \cdot I}}$$

Hvis lederen er en ohmsk motstand :

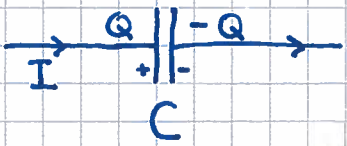
$$V = R \cdot I \Rightarrow P = RI^2 = V^2/R$$

RC - krets

[YF 26.4 ; LHL 22.4]



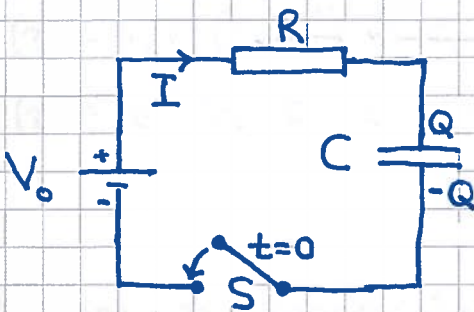
$$V = RI$$



$$V = \frac{Q}{C} ; I = \frac{dQ}{dt}$$

(Tips: Velg positiv strømretning inn på platte med ladning Q ; da er $I = dQ/dt$)

Opplading av kondensator i RC-krets:



- Inntil $t=0$: $Q=0$, $I=0$
- Lukker kretsen ved $t=0$ med bryteren S ("switch")
- Bestem $Q(t)$ og $I(t)$

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

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

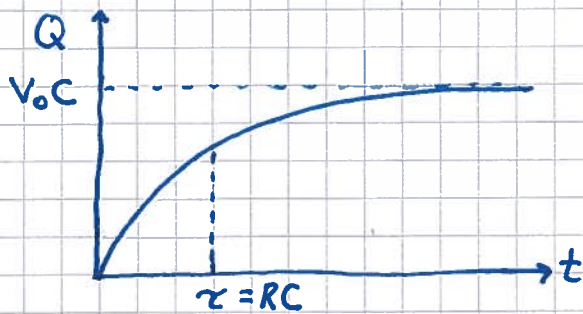
$$\Rightarrow \int_0^Q \frac{dQ}{Q - V_0 C} = - \int_0^t \frac{dt}{RC}$$

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

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

og dermed

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



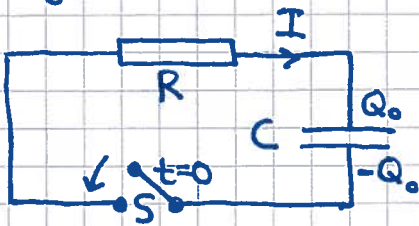
Produktet av R og C er kretsens tidskonstant : $\tau = RC$

Angir en "typisk tid" for opplading (og utlading) av kondensatoren i en RC -krets.

$$Q(\tau) = V_0 C (1 - e^{-1}) \approx 0.63 V_0 C ; \quad Q(3\tau) = V_0 C (1 - e^{-3}) \approx 0.95 V_0 C$$

$$I(\tau) = e^{-1} V_0 / R \approx 0.37 V_0 / R ; \quad I(3\tau) = e^{-3} V_0 / R \approx 0.05 V_0 / R$$

Utlading av kondensatoren :

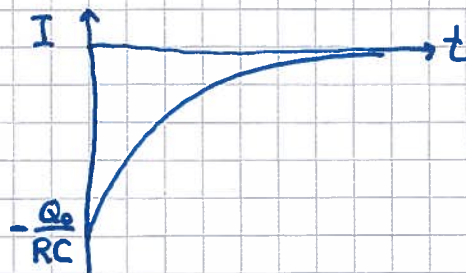
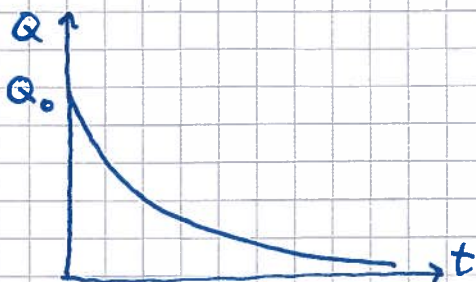


- Inntil $t=0$: $Q=Q_0$, $I=0$
- Kretsen lukkes ved $t=0$
- Bestem $Q(t)$ og $I(t)$

$$K2: -Q/C - R dQ/dt = 0$$

$$\Rightarrow \int_{Q_0}^Q \frac{dQ}{Q} = - \int_0^t \frac{dt}{RC}$$

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



Anvendelser : Blinklys, Pacemaker, Blitz, ...