

Oppgave 1

a) 
$$\underline{\underline{-\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2\psi}{dx^2} + V(x)\psi(x) = E\psi(x)}}$$



Kontinuitet i sannsynlighet for å finne partikkel.

Partikkel må kunne finnes inne i et volum, dersom den eksisterer.

iii) Energien må være endelig. En diskontinuitet i  $\psi''$  gir uendelig stor kinetisk energi. Gi

c) I: 
$$-\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2\psi}{dx^2} = E\psi$$

II: 
$$-\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2\psi}{dx^2} + U_0\psi = E\psi$$

III: 
$$-\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2\psi}{dx^2} = E\psi$$

2)

Kontinuitet av  $\psi$  og  $\psi'$

$x=0$  :  $\psi$ :  $A+B = C+D$

$\psi'$ :  $i k (A-B) = i k (C-D)$

$$A+B = C+D$$

$$A-B = \frac{k}{k} (C-D)$$

$$A = \frac{1}{2} \left\{ C \left( 1 + \frac{k}{k} \right) + D \left( 1 - \frac{k}{k} \right) \right\}$$

$$B = \frac{1}{2} \left\{ C \left( 1 - \frac{k}{k} \right) + D \left( 1 + \frac{k}{k} \right) \right\}$$

---

$x=L$ : Tilsvarende betingelser

gitt:  $i k L$   $-i k L$   $i k L$

$\psi$ :  $C e^{i k L} + D e^{-i k L} = F e^{i k L}$

$\psi'$ :  $i k (C e^{i k L} - D e^{-i k L}) = i k F e^{i k L}$

$$C = \frac{e^{-i k L}}{2} F e^{i k L} \left( 1 + \frac{k}{k} \right)$$

$$D = \frac{e^{i k L}}{2} F e^{i k L} \left( -\frac{k}{k} \right)$$

---

Innsatt i A og B:

$$A = \frac{Fe^{ikL}}{4} \left\{ \left(1 + \frac{k}{K}\right) \left(1 + \frac{K}{k}\right) e^{-iKL} + \left(1 - \frac{k}{K}\right) \left(1 - \frac{K}{k}\right) e^{iKL} \right\}$$

$$B = \frac{Fe^{ikL}}{4} \left\{ \left(1 + \frac{k}{K}\right) \left(1 - \frac{K}{k}\right) e^{-iKL} + \left(1 + \frac{K}{k}\right) \left(1 - \frac{k}{K}\right) e^{iKL} \right\}$$

Absolutt- kvadraten:

$$|B|^2 = \frac{(F|^2/16)}{k^2 K^2} \left\{ 2 (K^2 - k^2)^2 - 2 (K^2 - k^2)^2 \cos(2KL) \right\}$$

$$A = \frac{Fe^{ikL}}{4kK} \left\{ (K+k)^2 e^{-iKL} + (K-k)^2 e^{iKL} \right\}$$

$$|A|^2 = \frac{|F|^2/16}{k^2 K^2} \left\{ 2 (K^2 - k^2)^2 - 2 (K^2 - k^2)^2 \cos(2KL) + 2 \cdot 8 k^2 K^2 \right\}$$

$$\rightarrow |A|^2 = \frac{|F|^2}{16k^2 K^2} \left\{ \frac{(K+k)^4 + (K-k)^4}{2(K^2 - k^2)^2 + 16k^2 K^2} - \frac{(K+k)^2 (K-k)^2}{(K^2 - k^2)^2} \left[ \frac{e^{-2iKL} + e^{2iKL}}{2 \cos(2KL)} \right] \right\}$$

$$\frac{|B|^2}{|A|^2} = \frac{(K^2 - k^2)^2 [1 - \cos(2KL)]}{(K^2 - k^2)^2 (1 - \cos(2KL)) + 8k^2 K^2}$$

$$f(KL) = 1 - \cos(2KL)$$

$f(KL) \rightarrow 0; L \rightarrow 0$  Uendelig  
dyne barrierer reflekterer ikke.

Refleksjonssymmetri  $\rightarrow k^2, K^2$  etc.

1. Sandsynlighed for transmission:

$$T = \frac{|F|^2}{|A|^2} = \frac{8k^2K^2}{(K^2 - k^2)^2 (1 - \cos(2KL)) + 8k^2K^2}$$

Nå ser vi at

$$\boxed{T + R = 1}$$

⇒ Sandsynlighed P for  $a''$   
bli fangt av barrieren: 0

NB!!

Man skal ikke bruke  
 $R + T = 1$  apriori for  
å finne  $T$ , ~~R~~ nå  $R$  er funnet  
Apriori har vi

$$\underline{\underline{R + P + T = 1}}$$

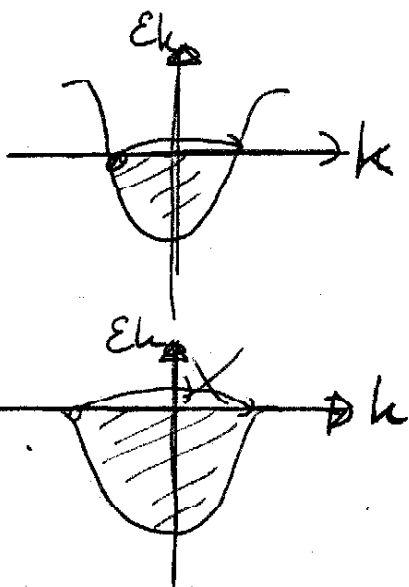
Man skal beregne  $T$   
uavhengig av  $R$ , og så  
finne at  $R + T = 1$

Dermed må P = 0

## Oppgave 2

a) Båndstruktur: Tillatte og forbudte energi-bånd for elektronbevegelse i krystaller.

b) Pauli: To fermioner kan ikke samtidig okkupere en og samme  $\epsilon$ -partikkel tilstand.



Metall: Fri, tilgjengelig slutt tilstand. Dermed kan tyngdepunktet i Fermi-sjøen lett flyttes  $\Rightarrow$  strøm

Isolator / halvleder:

ingen frie, tilgj. slutt tilstander.

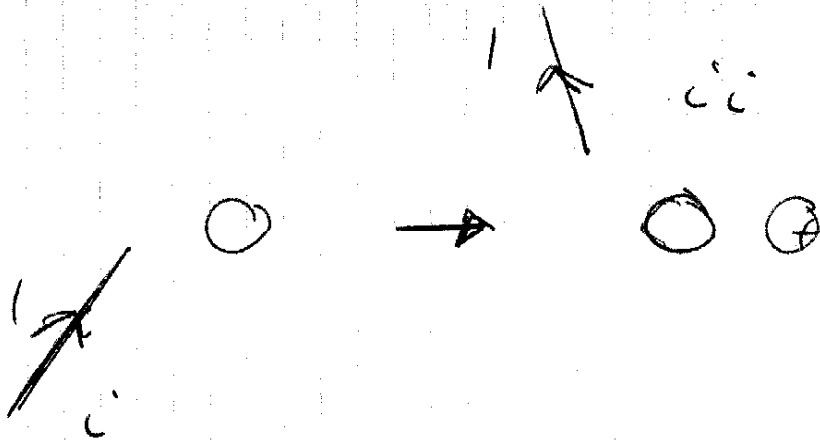
Dermed må man eksitve elektronkull per over båndgapet for å få strøm.

c) Superleder:  $\rho(T) = 0$ ;  $T < T_c$

Meissner-effekten: På trykket magnetfelt stenges ute av superleder.

Perfekt leder har ingen Meissner-effekt. Det har en superleder.

d)



$e^- \rightarrow$

i)

Elektron rekyleras med ion.  
Försvinnas och utlöses värme för  
ioner och elektroner tillbaka

ii)

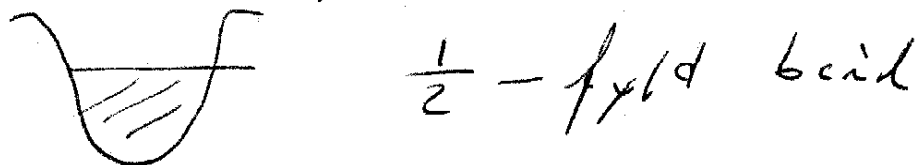
LiH cluster  $\oplus$  - laddning  
vil dröcker på el. 2.

iii)

Elektron 2 dröcker mot  
ioner positiv elektron  
1 hade värd  $d_s \Rightarrow$   
effektiv tilldrökning mellan  
~~ness~~ elektron!

Hydrogen-krysell:

e)



Huvud band har alla modder  
2N elektroner. Hydrogen-atomer  
avgör huvud  $e^-$  et till  
band  $\Rightarrow$  metall

Oppg 3

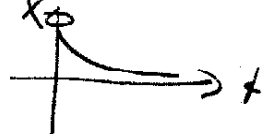
a)  $x_h$ : Svingning systemet  
utfors nær overleitt til  
seg selv. ( $F_0 = 0$ ) Dør ut  
etter en viss tid (eksponensielt)

$x_p$ : Svingningene som er  
et resultat av  $F_0$  alene  
og som vil eksistere selv  
om  $x_h$  har dødd ut.

b) 
$$\omega' = \sqrt{\frac{k}{M} - \left(\frac{\gamma}{2M}\right)^2}$$

$$\frac{k}{M} = \left(\frac{\gamma}{2M}\right)^2$$

$$\frac{\gamma}{2M} = \sqrt{\frac{k}{M}} \Rightarrow \underline{\underline{\gamma_{max} = 2\sqrt{kM}}}$$

c)  $\gamma > \gamma_{max}$ : Svingningene  $x_p$   
blir overkritisk dempet 

d) 
$$Q = \frac{2M}{\gamma}$$

$$\omega' = \sqrt{\frac{k}{M} - \left(\frac{\gamma}{2M}\right)^2} = \frac{3}{10} \omega_0$$

$$\frac{k}{M} - \left(\frac{\delta}{2M}\right)^2 = \frac{9}{10} \frac{k}{M}$$

$$\frac{1}{10} \frac{k}{M} = \left(\frac{\delta}{2M}\right)^2$$

$$\left(\frac{\delta}{2M}\right)^2 = \frac{1}{10} \frac{100}{10} = 1$$

$$\underline{\underline{a = 1}}$$

$$e^{-T} = \frac{1}{10}$$

$$-T = -\ln 10$$

$$T = \ln 10 \approx 2.3 \text{ sec}$$
$$\underline{\underline{= 2.3 \text{ sec}}}$$

$$e^{-\frac{T}{\tau}} = \frac{1}{10}$$

$$\frac{T}{\tau} = 3600$$

$$\frac{T}{\tau} = \ln 10 - \frac{T}{\tau}$$



$$\tilde{Q} = \frac{\tilde{T}}{T} Q$$

Kvalitetsfaktoren  $Q$  må økes  
med faktoren  $\frac{\tilde{T}}{T} = 1563$

f)

Resonans: Ekstern frekvens  
i nærheten av systemets  
egen naturlige svingefrekvens,  
slik at responsen til  
ekstern kraft blir  
maximal.

$$A(\omega_c^2) = \frac{F_0}{m} \frac{1}{\sqrt{(\omega_c^2 - \omega_0^2)^2 + \left(\frac{\omega_c \gamma}{M}\right)^2}}$$

Max. i  $A(\omega_c^2)$  w gi  $A$

av minimum i

$$(\omega_c^2 - \omega_0^2)^2 + \left(\frac{\omega_c \gamma}{M}\right)^2 \text{ s.f.c}$$

$\omega_c^2$  Min. w gi  $A$  ved

$$\omega_c^2 = \omega_0^2 - \frac{1}{2} \left(\frac{\gamma}{M}\right)^2 = \omega_0^2 - 2 \left(\frac{\gamma}{2M}\right)^2$$

Største verdi på  $\gamma$

som gir min i MUMU:  
for noen null  $\omega$ :

$$\frac{1}{2} \left( \frac{\gamma}{M} \right)^2 = \frac{k}{M}$$

$$\gamma = \sqrt{2} \sqrt{kM}$$

$$= \sqrt{2} \cdot \sqrt{1000}$$

$$= 44.72: \frac{Ns}{m}$$

Mindre enn  
det som skal  
til for å få  
overkritisk  
damping

At dimensjonen på  $\gamma$  er  $\frac{Ns}{m}$

kan sees direkte fra bw.

ligning, eller se finner vi dette

$$[k] = \frac{N}{m} ; [M] = kg$$

$$N = \frac{kg \cdot m}{s^2} \Rightarrow kg = \frac{Ns^2}{m}$$

$$[\sqrt{kM}] = \sqrt{\frac{N}{m} \frac{Ns^2}{m}} = \frac{Ns}{m}$$

Bw. ligning:  $N = [\gamma] \cdot \frac{m}{s} \Rightarrow [\gamma] = \frac{Ns}{m}$

$$\left( \sqrt{\frac{N}{m} \frac{Ns^2}{m}} = \frac{Ns}{m} \right)$$