

Faglig kontakt under eksamen:

Prof. P.C. Hemmer  
Tlf. 3648

EKSAMEN I FAG 72030 FASTE STOFFERS FYSIKK I

Tirsdag 11. juni 1985

k1.0900-1500

Tillatte hjelpemidler: Rottmann: Mathematische Formelsammlung.

Oppgave 1

- a) Et éndimensjonalt Bravaisgitter med to atomer (masser  $m$  og  $M=m\cdot\mu$ ) pr. primitiv enhetscelle (lengde  $\ell$ ) har harmonisk vekselvirkning med kraftkonstant  $\alpha$  mellom nærmeste naboer. Vis at dispersjonsrelasjonen for gitteret er

$$\omega = \frac{1}{2}\omega_0 \sqrt{1+\mu \pm \sqrt{(1+\mu)^2 - 4\mu \sin^2(k\ell/2)}} ,$$

med  $\omega_0 = \sqrt{4\alpha/M}$ . Skisser dispersjonsrelasjonen. Er alle  $k$ -verdier like interessante?

- b) Skissér også kvalitativt frekvensfordelinga  $g(\omega)$  og gruppehastigheten  $v_g(k)$ .
- c) Sett nå  $m=M$ . Hva blir dispersjonsrelasjonen i dette forenkledde tilfellet, og hva er sammenhengen mellom denne og dispersjonsrelasjonen

$$\omega^2 = (4\alpha/M) \sin^2(ka/2)$$

for et enatomig gitter med gitterkonstant  $a$ .

- d) For en gitt bølgelengde, hvor mange akustiske og optiske moder har en tredimensjonal krystall med  $p$  atomer i basis?
- e) For en makroskopisk énkrySTALL bestående av  $N=N_1N_2N_3$  celler pålegges vibrasjonsamplitudene  $\vec{u}(\vec{R})$  periodiske grensevilkår,

$$\vec{u}(\vec{R} + \vec{a}_i N_i) = \vec{u}(\vec{R}) ,$$

der  $i=1,2$  eller  $3$  og  $\vec{a}_i$  er en primitiv gittervektor.

Bestem de tillatte bølgetallsvektorer  $\vec{k}$  for en harmonisk bølge, uttrykt ved basisvektorene  $\vec{b}_i$  i det resiproke gitter. Hvor mange slike (ikke ekvivalente)  $\vec{k}$ -verdier representerer dette, og hva er modetettheten i  $\vec{k}$ -rommet (for hver gren og hver polarisasjonsretning)?

- f) Skriv opp et integraluttrykk for den indre energi  $U(T)$  for fononmodene i en krystall med frekvensfordeling  $g(\omega)$ . Vis at ved lave temperaturer er varmekapasitetsbidraget fra disse frihetsgradene gitt ved

$$C_V(T) \approx V k_B \frac{2\pi^2}{15} \left( \frac{k_B T}{\hbar} \right)^3 \sum_{i=1}^3 v_i^{-3},$$

under forutsetning av at langbølgehastighetene  $v_i$  for de 3 akustiske modene er konstante (uavhengig av retning og bølgetall).

### Oppgave 2

- a) Hva er en halvleders makroskopiske og mikroskopiske kjennetegn? Definér en intrinsikk og en ekstrinsikk halvleder.  
b) Anta at bunnen av ledningsbandet i en halvleder er parabolisk,

$$\epsilon(k) = \epsilon_\ell(0) + \hbar^2 k^2 / 2m_\ell,$$

og argumenter for at i termisk likevekt inneholder ledningsbandet

$$2(m_\ell k_B T / 2\pi\hbar^2)^{\frac{3}{2}} e^{[\mu - \epsilon_\ell(0)] / k_B T}$$

elektroner pr. volumenhet.

- c) Når toppen av valensbandet også er parabolisk,

$$\epsilon(k) = \epsilon_v(0) - \hbar^2 k^2 / 2m_v$$

blir, på tilsvarende vis, hullkonsentrasjonen

$$p = 2(m_v k_B T / 2\pi\hbar^2)^{\frac{3}{2}} e^{-[\mu - \epsilon_v(0)] / k_B T}$$

Beregn, for en intrinsikk halvleder, posisjonen av Ferminivået  $\mu$  og elektrontettheten  $n_e$  i ledningsbandet.

- d) Halvlederen indium antimonid (InSb) , der den effektive dynamiske masse  $m_\ell$  er 1% av elektronmassen  $m$  , er dopet med en donorkonsentrasjon  $n_d = 5 \cdot 10^{21} \text{ m}^{-3}$ . Bindingsenergien for donornivåene er 0.01 eV og en kan vise at ved romtemperatur er disse praktisk talt fullstendig ioniserte. Hva er posisjonen av Fermivået i forhold til ledningsbåndkanten  $\epsilon_\ell(0)$  ved romtemperatur for denne ekstrinsiske halvlederen? Gjør også et grovt overslag over den numeriske størrelsesorden (i eV) .
- e) Gi en kort kommentar om hvorledes størrelsen av bandgapet i en intrinsikk halvleder kan finnes eksperimentelt.

### Oppgave 3

- a) Kopper krystalliserer i kubisk flatesentrert gitter. Hvilken gittertype er det resiproke gitter i dette tilfellet? (skal ikke vises).
- b) Hvorledes varierer et rent metalls elektriske ledningsevne med temperaturen for høye temperaturer (begrunn svaret).
- c) Midlere feltteori for en  $S=\frac{1}{2}$  (Ising) ferromagnet i et ytre felt  $\vec{B}$  gir følgende relasjon mellom magnetiseringen  $M$  og temperaturen  $T$  :

$$M = n g \mu_B \tanh \left[ \frac{g \mu_B}{k_B T} (B + \lambda M) \right]$$

der  $n$  er antall spinn pr.volumenhet og  $\lambda$  er relatert til vekselvirkningsenergien  $J(\vec{r})$  mellom to spinn i avstand  $\vec{r}$  :

$$\lambda = \frac{1}{n \mu_B^2 g^2} \sum_{\vec{r}} J(\vec{r}) \quad .$$

Denne approksimative teorien gir en kritisk temperatur  $T_C$  i null ytre felt. Bestem  $T_C$  , og skissér den spontane magnetiserings temperaturforløp.

## VEDLEGG

Noen av de nedenforstående uttrykk og konstanter kan vise seg nyttige.

Midlere besettelsestall  
for fermioner:

$$n(\epsilon) = \frac{1}{e^{(\epsilon - \mu)/k_B T} + 1}$$

Midlere besettelsestall  
for fononer:

$$n(\omega) = \frac{1}{e^{\hbar\omega/k_B T} - 1}$$

Nivåtetthet for frie  
elektroner:

$$(\epsilon(k) = \epsilon_0 + \hbar^2 k^2 / 2m): g(\epsilon) = \frac{V}{2\pi^2} \left( \frac{2m}{\hbar^2} \right)^{3/2} (\epsilon - \epsilon_0)^{1/2}$$

Bohrradien:

$$a_0 = \frac{4\pi\epsilon_0 \hbar^2}{me^2} = 0.53 \text{ \AA}$$

Hydrogens ioniserings-  
energi:

$$E_i = \frac{e^2}{8\pi\epsilon_0 a_0} = \frac{\hbar^2}{2ma_0^2} = 13.6 \text{ eV}$$

Bohr magneton:

$$\mu_B = 9.3 \cdot 10^{-24} \text{ J/T}$$

Ved romtemperatur er  $k_B T \approx \frac{1}{40} \text{ eV}$

$$\int_0^{\infty} \frac{x dx}{e^x - 1} = \frac{\pi^2}{6} ; \int_0^{\infty} \frac{x^3 dx}{e^x - 1} = \frac{\pi^4}{15} ; \int_0^{\infty} x^{1/2} e^{-x} dx = \frac{1}{2} \sqrt{\pi}$$

$$\tanh x = x - \frac{1}{3} x^3 + \frac{1}{5} x^5 - \frac{1}{7} x^7 + \dots$$