

Thermische Fysica 2 (NS-355b)

1 februari 2007

N.B. Het boek *Thermal Physics* mag bij dit tentamen gebruikt worden.

Opgave 1: Keten van atomen (40 punten)

We beschouwen een keten van N onafhankelijke atomen. Ieder atoom kan zich in twee toestanden 1 en 2 bevinden, met respectievelijk energie ϵ_1 en ϵ_2 . Als er n_1 atomen in toestand 1 en n_2 atomen in toestand 2 bevinden dan geldt dus dat $N = n_1 + n_2$ en wordt de totale energie gegeven door $E = n_1\epsilon_1 + n_2\epsilon_2$.

- a) Bepaal de kanonieke toestandssom bij temperatuur T . Laat zien dat de vrije energie gegeven wordt door

$$F = -Nk_B T \ln \left(e^{-\frac{\epsilon_1}{k_B T}} + e^{-\frac{\epsilon_2}{k_B T}} \right). \quad (1)$$

- b) Bereken de gemiddelde energie U van de keten.

- c) Laat ook zien dat de entropie S gelijk is aan

$$S = Nk_B \left[\frac{\Delta}{k_B T} \frac{1}{e^{\frac{\Delta}{k_B T}} + 1} + \ln \left(1 + e^{-\frac{\Delta}{k_B T}} \right) \right], \quad (2)$$

met $\Delta = \epsilon_2 - \epsilon_1$.

- d) Bereken de entropie S in de limieten $T \rightarrow 0$ en $T \rightarrow \infty$. Neem hierbij aan dat $\Delta > 0$. Geef een korte fysische interpretatie van het resultaat.

Opgave 2: Ideaal Fermi gas in één dimensie (60 punten)

Beschouw een ideaal Fermi gas van N deeltjes met spin $\frac{1}{2}$ en massa m , die zich bevinden in een ééndimensionale doos met lengte L .

- a) Laat zien dat de toestandsdichtheid in dit geval gegeven wordt door

$$\mathcal{D}(\epsilon) = \frac{L}{\pi\hbar} \sqrt{\frac{2m}{\epsilon}} = \frac{N}{2\epsilon_F} \sqrt{\frac{\epsilon_F}{\epsilon}}, \quad (3)$$

met ϵ_F de Fermi energie.

- b) Beargumenteer dat in het geval dat de temperatuur gelijk is aan $T = 0$, de chemische potentiaal van dit gas gelijk is aan de Fermi energie; d.w.z. $\mu = \epsilon_F$.

We veronderstellen van nu af aan dat de temperatuur van het Fermi gas gelijk is aan $T = 0$ en verdelen de ééndimensionale doos in twee even grote helften. Bovendien leggen we in deelvolume I een homogeen magneetveld B aan, terwijl er in deelvolume II geen magneetveld aanwezig is. De energie ten gevolge van het magneetveldvandeeltje i is $-s_i\mu_0 B$, met $s_i = \pm\frac{1}{2}$ en $i = 1, \dots, N$.

- c) Bepaal de chemische potentiaal μ van het gas als functie van het aantal deeltjes N_{II} dat zich in deelvolume II bevindt.

- d) Laat zien dat de toestandsdichtheid van de deeltjes in deelvolumen I met $s = +\frac{1}{2}$ gegeven wordt door $\mathcal{D}(\epsilon) = \left(\frac{L}{4\pi\hbar}\right) \sqrt{\frac{2m}{\epsilon}}$.
- e) Het aantal deeltjes in deelvolumen I met $s = +\frac{1}{2}$ geven we aan met $N_I^{(+)}$ en dat met $s = -\frac{1}{2}$ met $N_I^{(-)}$. Laat met behulp van de conditie van diffusief evenwicht zien dat

$$\frac{N_I^{(+)}}{N_I^{(-)}} = \left\{ 1 + \frac{\mu_0 B}{2\mu} \right\} \quad (4)$$

als $\mu_0 B \ll \mu$.

- f) Bepaal nu in deze limiet, d.w.z. met verwaarlozing van termen evenredig met $\left(\frac{\mu_0 B}{\mu}\right)^2$, eveneens het aantal deeltjes N_I in deelvolumen I en de magnetisatie $M = \langle \sum_i \mu_0 s_i \rangle$, beide als functie van het totaal aantal deeltjes N en het magneetveld B .