

1. a) Energin $2,5\hbar\omega$ innebär att ett av kvanttalen är ett medan de övriga är noll. Excitationsriktningen kan väljas på tre sätt. Detta ger en trefaldig degeneration och ekvationen: $e^{-1,5\hbar\omega/k_B T} = 3e^{-2,5\hbar\omega/k_B T}$ eller $e^{\hbar\omega/k_B T} = 3$ som ger $T = \frac{\hbar\omega}{k_B \ln 3}$

- b) Tillståndssumman ges av: $Z = \sum_{n_1=0, n_2=0, n_3=0}^{\infty} e^{-(n_1+n_2+n_3+\frac{3}{2}) \hbar\omega/k_B T} = \sum_{n=0}^{\infty} g(n) e^{-(n+\frac{3}{2}) \hbar\omega/k_B T}$, där $g(n)$ är degenerationen av energinivåerna. $g(0) = 1, g(1) = 3, g(2) = 6 (= 1+2+3), g(3) = 10 (= 1+2+3+4), g(4) = 15 (= 1+2+3+4+5)$ osv. Vi kan konstruera $g(n) = (n+1)(n+2)/2$ (medelvärde gånger antalet termer). Tillståndssumman innehåller tre geometriska summor $g(n) = \frac{n^2}{2} + \frac{3n}{2} + 1$. De tre summorna ges av: $1 + x + x^2 + x^3 + x^4 \dots = \frac{1}{1-x}$ och $x + 2x^2 + 3x^3 + 4x^4 \dots = \frac{x}{(1-x)^2}$ och $x + 2^2x^2 + 3^2x^3 + 4^2x^4 \dots = \frac{x(1+x)}{(1-x)^3}$ (derivera den första på lämpligt vis) detta ger:

$$Z = e^{-\frac{3\hbar\omega}{2\tau}} \left(\frac{1}{1 - e^{-\frac{\hbar\omega}{\tau}}} + \frac{3}{2} \frac{e^{-\frac{\hbar\omega}{\tau}}}{(1 - e^{-\frac{\hbar\omega}{\tau}})^2} + \frac{1}{2} \frac{e^{-\frac{\hbar\omega}{\tau}}(1 + e^{-\frac{\hbar\omega}{\tau}})}{(1 - e^{-\frac{\hbar\omega}{\tau}})^3} \right)$$

Med $\tau = \frac{\hbar\omega}{\ln 3}$

$$Z = \left(\frac{1}{3}\right)^{\frac{3}{2}} \left(\frac{1}{1 - \frac{1}{3}} + \frac{3}{2} \frac{\frac{1}{3}}{(1 - \frac{1}{3})^2} + \frac{1}{2} \frac{\frac{1}{3}(1 + \frac{1}{3})}{(1 - \frac{1}{3})^3} \right) = \left(\frac{1}{3}\right)^{\frac{3}{2}} \cdot 3.375 = 0.649519052$$

Boltzmann faktorn för grundtillståndet är $\left(\frac{1}{3}\right)^{\frac{3}{2}}$ så blir sannolikheten att systemet är i grundtillståndet $1/3.375 = 0.296296\dots$

2. $Z = 1 + 2e^{-\epsilon/\tau}$ och $U = \langle \epsilon \rangle = \frac{0+2\epsilon e^{-\epsilon/\tau}}{1+2e^{-\epsilon/\tau}} = \frac{2\epsilon}{2+e^{\epsilon/\tau}} = \frac{2\epsilon}{2+e^{\epsilon/k_B T}}$ alternativt derivera Z vilket ger $U = \tau^2 \frac{\partial \ln Z}{\partial \tau} = \tau^2 \frac{1}{Z} 2e^{-\epsilon/\tau} \frac{\epsilon}{\tau^2} = \frac{2\epsilon}{2+e^{\epsilon/\tau}} = \frac{2\epsilon}{2+e^{\epsilon/k_B T}}$ derivering m.a.p. τ ger $C_v = \frac{\partial U}{\partial \tau} = \frac{2\epsilon^2 e^{\epsilon/\tau}/\tau^2}{(2+e^{\epsilon/\tau})^2} = \frac{2x^2 e^x}{(2+e^x)^2}$ där $x = \epsilon/\tau$. Derivera m.a.p. x för att hitta max. $\frac{(2x+x^2)e^x}{(3+e^x)^2} - \frac{2x^2 e^{2x}}{(3+e^x)^3} = 0$ vilket ger $(x+2)(3+e^x) = 2xe^x$ eller $x = \ln(3\frac{x+2}{x-2})$. Detta löses med hjälp av miniräknare eller grafiskt. Lösning $x \approx 2.845$ dvs $\epsilon = x \tau = x k_B T = 2.845 \cdot 1.3807 \cdot 10^{-23} \cdot 450 = 1.37 \cdot 10^{-20} \text{ J} = 0.086 \text{ eV}$.

3. Claypeyrons ekvation är: $\frac{dp}{dT} = \frac{q}{T\Delta v} = -\frac{3.689 \cdot 10^9}{T} (\Delta v = v_{\text{vätska}} - v_{\text{is}} = \frac{1}{999.8} - \frac{1}{916.8} = -9.0550 \cdot 10^{-5} \text{ m}^3/\text{kg}, q = 334 \cdot 10^3 \text{ J/kg})$. Detta ger för små temperaturändringar: $\Delta T = -\frac{T\Delta p}{3.689 \cdot 10^9} = -0.0666 \approx -0.07 \text{ K}$, dvs en sänkning av fryspunkten med 0.07K.

4. a) $\langle \nu \rangle = \nu_0(1 + \langle v_x \rangle / c)$ and $\langle v_x \rangle$ is equal to zero due to symmetry and hence $\langle \nu \rangle = \nu_0$.

b) $\sqrt{\langle (\nu - \langle \nu \rangle)^2 \rangle} = \frac{\nu_0}{c} \sqrt{\langle v_x^2 \rangle}$ and $\langle v_x^2 \rangle = \frac{\int_{-\infty}^{\infty} v_x^2 e^{-\frac{mv_x^2}{2\tau}} dv_x}{\int_{-\infty}^{\infty} e^{-\frac{mv_x^2}{2\tau}} dv_x} = \dots = \frac{\tau}{m}$ and hence $\sqrt{\langle (\nu - \langle \nu \rangle)^2 \rangle} = \frac{\nu_0}{c} \sqrt{\frac{\tau}{m}}$

5. $Z = 1 + e^{\frac{mB}{\tau}} + e^{-\frac{mB}{\tau}} \approx 1 + 1 + \frac{mB}{\tau} + \frac{1}{2} \left(\frac{mB}{\tau}\right)^2 + 1 - \frac{mB}{\tau} + \frac{1}{2} \left(\frac{mB}{\tau}\right)^2 = 3(1 + \frac{1}{3} \left(\frac{mB}{\tau}\right)^2)$
 $F = -\tau \ln Z = -\tau \left[\ln 3 + \ln(1 + \frac{1}{3} \left(\frac{mB}{\tau}\right)^2) \right] \approx -\tau \left[\ln 3 + \frac{1}{3} \left(\frac{mB}{\tau}\right)^2 \right]$ $\sigma = -\frac{\partial F}{\partial \tau V} = \ln 3 - \frac{1}{3} \left(\frac{mB}{\tau}\right)^2$. The decrease in entropy is $\frac{1}{3} \left(\frac{mB}{\tau}\right)^2$ and $A = \frac{1}{3} (mB)^2$