

1.  $S = k_b \ln \Omega \approx k_b \ln \Omega_0$ , ha  $N$  elég nagy. Ekkor  $\left(\frac{\partial S}{\partial E}\right)_{V,N} = \frac{1}{T} = k_b \frac{3}{4} N \left(\frac{E}{N\varepsilon}\right)^{-1/4}$ . Ebből kifejezhető  $E(T, N)$ ,

amit visszaírva az első egyenletbe, kapjuk  $S(T, N)$ . Ebből pedig egyszerűen adódik  $c_v = T \left(\frac{\partial S}{\partial T}\right)_{V,N}$ .

2. Definíciókat használva, deriválás segítségével:

$$Z_1 = \sum_n e^{-\beta E_n} = e^{-\beta(-\varepsilon)} + 2 \cdot e^{\beta \cdot 0} + e^{-\beta \varepsilon} = 2(1 + \text{ch}(\beta \varepsilon))$$

$$Z = Z_1^N$$

$$E(T) = -\frac{1}{Z} \frac{\partial Z}{\partial \beta} = -\frac{1}{Z} N \frac{\partial Z_1}{\partial \beta} = -\frac{N}{2(1 + \text{ch}(\beta \varepsilon))} 2 \text{sh}(\beta \varepsilon) \varepsilon = -\frac{N \varepsilon \text{sh}(\beta \varepsilon)}{1 + \text{ch}(\beta \varepsilon)}$$

Határesetként látható, hogy  $E(T \rightarrow 0) = -\varepsilon$  illetve  $E(T \rightarrow \infty) = 0$ .

$$F(T) = -k_b T \ln Z = -k_b T N \ln Z_1$$

$$-\left(\frac{\partial F}{\partial T}\right)_{V,N} = S = k_b N \left( \ln Z_1 - T \frac{1}{Z_1} 2 \text{sh}(\beta \varepsilon) \frac{\varepsilon}{k_b T^2} \right) = k_b N \left( \ln [2(1 + \text{ch}(\beta \varepsilon))] - T \frac{1}{2(1 + \text{ch}(\beta \varepsilon))} 2 \text{sh}(\beta \varepsilon) \frac{\varepsilon}{k_b T^2} \right)$$

Határesetben  $S(T \rightarrow 0) = 0$ , illetve  $S(T \rightarrow \infty) = \ln 4$  (aztán lehet, hogy elszámoltam).

3.  $\langle ar^2 \rangle = \langle ax^2 \rangle + \langle ay^2 \rangle + \langle az^2 \rangle = 3kT/2 \Rightarrow \langle r^2 \rangle = 3kT/(2a)$ , így  $\langle |\mathbf{r}_s| \rangle = \left\langle \left| \frac{\mathbf{r}_1 + \mathbf{r}_2 + \dots + \mathbf{r}_N}{N} \right| \right\rangle$

$$\text{felhasználásával } \langle |\mathbf{r}_s|^2 \rangle = \frac{\overbrace{\langle |\mathbf{r}_1 \mathbf{r}_1| \rangle}^{=\langle r^2 \rangle} + \overbrace{\langle |\mathbf{r}_1 \mathbf{r}_2| \rangle}^{=0} + \dots + \overbrace{\langle |\mathbf{r}_1 \mathbf{r}_N| \rangle}^{=0} + \overbrace{\langle |\mathbf{r}_2 \mathbf{r}_1| \rangle}^{=0} + \overbrace{\langle |\mathbf{r}_2 \mathbf{r}_2| \rangle}^{=\langle r^2 \rangle} + \dots + \overbrace{\langle |\mathbf{r}_2 \mathbf{r}_N| \rangle}^{=0} + \dots + \overbrace{\langle |\mathbf{r}_N \mathbf{r}_N| \rangle}^{=\langle r^2 \rangle}}{N^2}. \text{ A}$$

jelölt mennyiségek azért 0-k, mert a vizsgálandó mennyiségek egymástól függetlenek (korrelációjuk 0, meg ilyesmi, valszámból volt), vagyis  $\langle r_s^2 \rangle = 3kT/(2aN)$ .

$$F = -k_b T \ln Z = -k_b T \ln \frac{\left( \int \frac{dx \cdot dy \cdot dz \cdot dp_x \cdot dp_y \cdot dp_z}{h^3} e^{-\beta(c\sqrt{p_x^2 + p_y^2 + p_z^2} + a(x^2 + y^2 + z^2))} \right)^N}{N!}, \text{ az integrálás pedig triviális.}$$

4. Jellemezhetjük a folt szétkentségét annak szórásával,  $\sigma_x = L\sigma_\phi$ , ahol bal oldalon a folt egy iránybeli szétkentségét jellemző, 1 dimenziós szórása szerepel, jobb oldalt pedig a tükör-fal távjának a tükör szög szerinti helyzetének a szórásának a szorzata.  $\sigma_\phi = \langle \phi^2 \rangle - \langle \phi \rangle^2$ , ahol utóbbi tag 0. Mivel

$$E_{rot} = D\phi^2/2 \Rightarrow \langle E_{rot} \rangle = kT/2 \Leftrightarrow \langle D\phi^2/2 \rangle = kT/2 \Rightarrow \langle \phi^2 \rangle = kT/D, \text{ így } \sigma_x = LkT/D, \text{ ahol } D \text{ az a csúnyaság.}$$