

1) Energie molekulového plynu

$$h\nu \gg \frac{h^2}{2I} \gg \alpha$$

- vibrační + rotační + vazba vibrační rotační

$$E_{n,l} = h\nu \left(n + \frac{1}{2}\right) + \frac{h^2}{2I} l(l+1) + \alpha \cdot l(l+1) \left(n + \frac{1}{2}\right)$$

Spočítejte energii ideálního plynu, jehož teplota leží v intervalu

- u rotačních je počet degenerací  $2l+1$   $h\nu \gg T \gg \frac{h^2}{2I}$

$$Z = \sum_{n,l} g_l e^{-\frac{E_{n,l}}{kT}} = \sum_{n,l} (2l+1) e^{-\frac{1}{kT} \left[ h\nu \left(n + \frac{1}{2}\right) + \frac{h^2}{2I} l(l+1) + \alpha l(l+1) \left(n + \frac{1}{2}\right) \right]} =$$

$$\approx \left| \begin{array}{l} \text{kdýž } T \gg \frac{h^2}{2I} \gg \alpha \\ \text{tak můžeme } \sum_l \rightarrow \int_0^\infty dl \\ \text{— není z mojí hlavy} \end{array} \right| = \sum_n e^{-\frac{1}{kT} \left[ h\nu \left(n + \frac{1}{2}\right) \right]} \int_0^\infty (2l+1) e^{-\frac{1}{kT} \left[ \frac{h^2}{2I} l(l+1) + \alpha l(l+1) \left(n + \frac{1}{2}\right) \right]} dl$$

$$\cancel{\sum_n} = \left| \begin{array}{l} l(l+1) = t \\ (2l+1)dl = dt \\ 0 \rightarrow 0 \\ \infty \rightarrow \infty \end{array} \right| = \sum_n e^{-\frac{h\nu}{kT} \left(n + \frac{1}{2}\right)} \int_0^\infty e^{-\frac{1}{kT} \left[ \frac{h^2}{2I} t + \alpha t \left(n + \frac{1}{2}\right) \right]} dt$$

$$= \sum_n e^{-\frac{h\nu}{kT} \left(n + \frac{1}{2}\right)} \int_0^\infty e^{-t \cdot \frac{1}{kT} \left[ \frac{h^2}{2I} + \alpha \left(n + \frac{1}{2}\right) \right]} dt = \sum_n e^{-\frac{h\nu}{kT} \left(n + \frac{1}{2}\right)} \cdot \frac{-1}{\frac{h^2}{2I} + \alpha \left(n + \frac{1}{2}\right)}$$

$$\left[ e^{-t \cdot \frac{1}{kT} \left[ \frac{h^2}{2I} + \alpha \left(n + \frac{1}{2}\right) \right]} \right]_0^\infty = \sum_n e^{-\frac{h\nu}{kT} \left(n + \frac{1}{2}\right)} \cdot \frac{-1}{\frac{h^2}{2I} + \alpha \left(n + \frac{1}{2}\right)} \cdot (e^{-\infty} - e^0) =$$

$$= \sum_n \frac{1}{\frac{h^2}{2I} + \alpha \left(n + \frac{1}{2}\right)} e^{-\frac{h\nu}{kT} \left(n + \frac{1}{2}\right)} \approx \frac{kT}{\frac{h^2}{2I} + \frac{\alpha}{2}} e^{-\frac{h\nu}{2kT}} + \frac{kT}{\frac{h^2}{2I} + \frac{3}{2}\alpha} e^{-\frac{3h\nu}{2kT}}$$

bude to rychle konvergovat, tak vezmeme jen první dva členy

$$E = F + TS \quad F = -kT \ln z = -kT \ln \left( \frac{1}{\frac{\hbar^2}{2I} + \frac{\alpha}{2}} e^{-\frac{\hbar\omega}{2kT}} + \frac{1}{\frac{\hbar^2}{2I} + \frac{3}{2}\alpha} e^{-\frac{3\hbar\omega}{2kT}} \right)$$

$$S = - \left( \frac{\partial F}{\partial T} \right)_V = - \frac{F}{T} + kT \frac{1}{\frac{\hbar^2}{2I} + \frac{\alpha}{2}} e^{-\frac{\hbar\omega}{2kT}} + \frac{1}{\frac{\hbar^2}{2I} + \frac{3}{2}\alpha} e^{-\frac{3\hbar\omega}{2kT}} \cdot \left( + \frac{\hbar\omega}{2kT^2} e^{-\frac{\hbar\omega}{2kT}} + \frac{3\hbar\omega}{2kT^2} e^{-\frac{3\hbar\omega}{2kT}} \right) + \frac{\frac{3\hbar\omega}{2kT^2} e^{-\frac{3\hbar\omega}{2kT}}}{\frac{\hbar^2}{2I} + \frac{3}{2}\alpha}$$

$\alpha \approx 3\alpha$   
(1)

$$= - \frac{F}{T} + \frac{\hbar\omega}{2T} \left( \frac{e^{-\frac{\hbar\omega}{2kT}} + \frac{3}{2} e^{-\frac{3\hbar\omega}{2kT}}}{e^{-\frac{\hbar\omega}{2kT}} + e^{-\frac{3\hbar\omega}{2kT}}} \right)$$

$$E = F + T \cdot \left( - \frac{F}{T} \right) + \frac{\hbar\omega}{2} \left( \frac{e^{-\frac{\hbar\omega}{2kT}} + \frac{3}{2} e^{-\frac{3\hbar\omega}{2kT}}}{e^{-\frac{\hbar\omega}{2kT}} + e^{-\frac{3\hbar\omega}{2kT}}} \right) \cdot \left( \frac{\hbar\omega}{e^{-\frac{\hbar\omega}{2kT}} + e^{-\frac{3\hbar\omega}{2kT}}} \right)$$

- to mi ale přijde jako blbost

- napadlo mě ještě v té sumě  $\sum_n \frac{1}{\frac{\hbar^2}{2I} + \alpha(n + \frac{1}{2})} e^{-\frac{\hbar\omega}{2kT}(n + \frac{1}{2})}$

zanedbat  $\alpha \propto (n + \frac{1}{2})$  a dostal bych ten  $\sinh$  cos a samozřejmě naivně,  
ale tím bych vlastně zrušil ten společný člen tak nevím

2) Hustota stavů

Spočítejte hustotu stavů  $g(E)$  pro volnou nerez. částici  $m$  v 1D

$$E = \frac{p^2}{2m} = \frac{\hbar^2 k^2}{2m}$$

~~$$g(k) = \frac{2V}{2\pi} \frac{1}{\hbar} dk$$~~

$$g_d(k) = \frac{2V}{\hbar^d} \frac{1}{2^d} k^{d-1} S_{d-1} dk$$

$$g_d(E) = \frac{2V}{(2\pi)^d} \frac{k^{d-1}}{\left| \frac{dE}{dk} \right|} S_{d-1} dE$$

$$S_{d-1} = \frac{2 \cdot \pi^{\frac{d}{2}}}{\Gamma(\frac{d}{2})} \Rightarrow S_{1=2} = 2$$

$$g_1(E) = |V=L| = \frac{1 \cdot L}{2\pi} \cdot \frac{2m}{\hbar^2 k}$$

$$k = \sqrt{\frac{2mE}{\hbar^2}}$$

$$g_1(E) = \frac{L \cdot m}{\hbar^2 k} = \frac{Lm}{\hbar^2} \cdot \frac{\hbar}{2m} \cdot \frac{1}{\sqrt{E}} =$$

$$\frac{dE}{dk} = \frac{\hbar^2 k}{2m}$$

$$= \frac{m \cdot L}{2 \hbar \cdot \hbar} \cdot \frac{1}{\sqrt{E}}$$

$$dE =$$