

## C4040 Fyzikální chemie II Seminární cv. 10

Řešení k vybraným příkladům 1 – 9.

### Příklad 1:

Řešení pomocí vztahu pro Boltzmannovo rozdělení pro poměr populací:

$$\frac{N_i}{N_j} = e^{-\beta(\varepsilon_i - \varepsilon_j)}, \beta = 1/kT \text{ a } \Delta\varepsilon = (\varepsilon_i - \varepsilon_j)$$

$T/K$	$\frac{N_i}{N_j}$
0.01	$3.50 \cdot 10^{-32}$
0.1	$7.15 \cdot 10^{-4}$
1	0.48467
10	0.93013
100	0.99278
300	0.99759
3 000	0.99976

Pro partiční funkci lze psát:

$$q = \sum_i^k g_i e^{-\beta\varepsilon_i}$$

Čili celková partiční funkce musí být dána sumací přes všechny hladiny (včetně degenerace):

Pro případ, kdy je nultá hladina ( $\varepsilon_0 = 0\varepsilon = 0$ ) nedegenerovaná ( $g_0 = 1$ ) a současně první hladina ( $\varepsilon_1 = 1\varepsilon = \varepsilon$ ) rovněž nedegenerovaná ( $g_1 = 1$ ), partiční funkce je pak:

$$q = 1e^{-\beta\varepsilon_0} + 1e^{-\beta\varepsilon_1} = 1 + e^{-\beta\varepsilon}$$

Pro případ druhý:

$$q = 1e^{-\beta\varepsilon_0} + 2e^{-\beta\varepsilon_1} = 1 + 2e^{-\beta\varepsilon}$$

Pro případ třetí:

$$q = 1e^{-\beta\varepsilon_0} + 3e^{-\beta\varepsilon_1} = 1 + 3e^{-\beta\varepsilon}$$

Populace stavu lze zapsat:

$$P_i = \frac{e^{-\beta\varepsilon_i}}{q}$$

Pro nultý stav pak platí:

$$P_0 = \frac{e^{-\beta\varepsilon_0}}{q} = \frac{e^{-\beta 0\varepsilon}}{1 + e^{-\beta\varepsilon}} = \frac{1}{1 + e^{-\beta\varepsilon}}$$

Pro první stav platí:

$$p_1 = \frac{e^{-\beta\epsilon_1}}{q} = \frac{e^{-\beta 1\epsilon}}{1 + e^{-\beta\epsilon}} = \frac{e^{-\beta\epsilon}}{1 + e^{-\beta\epsilon}}$$

Bude-li vyšší stav degenerovaný, je třeba čitatele degenerací vynásobit.

Pro poměr populací platí Boltzmannovo rozdělení se zahrnutím degenerací ( $j$  je hladina nižší):

$$\frac{N_i}{N_j} = \frac{g_i}{g_j} e^{-\beta(\epsilon_i - \epsilon_j)}$$

Degenerace hladiny 1	$q$	$p_0$	$p_1$	$\frac{N_i}{N_j}$
1	1.48467	0.674	0.326	0.485
2	1.96933	0.508	0.492	0.969
3	2.45399	0.407	0.592	1.454

#### Příklad 2 + 3:

Aritmetický průměr je dán vztahem:

$$\langle x \rangle = \bar{x} = \frac{1}{n} \sum_{i=1}^k x_i$$

Kvadratický průměr je dán vztahem:

$$\langle x^2 \rangle^{\frac{1}{2}} = \bar{x}_k = \sqrt{\frac{\sum_{i=1}^k x_i^2}{n}}$$

Aritmetický průměr pro př. 2 a) 2.5 b) 0 a př. 3 a) 3

Kvadratický průměr pro př. 2 a) 3.24 b) 4.05 a př. 3 a) 3.08

#### Příklad 4:

Tlak vzroste.  $p_2 = \frac{3}{2} p_1$

#### Příklad 5:

5. Vypočítejte průměrnou energii a střední kvadratickou rychlost pro molekuly He, N<sub>2</sub>, O<sub>2</sub>, Xe při  $T = 300\text{K}$ .

Řešení: Průměrná energie molekuly jakéhokoli ideálního plynu je  $\langle \epsilon \rangle = 3/2kT$  při 300 K tedy  $6.2e(-21)\text{J}$ . Průměrná kvadratická rychlost je dána vztahem  $\langle v^2 \rangle = 3kT/m$ .

#### Příklad 6:

Využití vztahu níže pro průměrnou rychlost. Výsledek:  $M = 20.18 \text{ g mol}^{-1}$ . Jedná se o neon.

### Příklad 7:

Využití vztahu níže pro průměrnou rychlost. Z něj vyjádříme a vypočteme teplotu ze znalosti veličin pro kyslík ( $M = 32.00 \text{ g mol}^{-1}$ ), jehož průměrná rychlost je  $600 \text{ m s}^{-1}$  a tuto teplotu následně dosadíme opět do vztahu pro průměrnou rychlost, tentokrát s využitím průměrné rychlosti neznámé molekuly  $641 \text{ m s}^{-1}$ . Vyjádříme  $M$ . Výsledek:  $M = 28.03 \text{ g mol}^{-1}$  (dusík). Pozn. lze využít i Grahamova zákona.

$$\bar{c} = \sqrt{\frac{8RT}{\pi M}} \rightarrow T = \frac{\pi M \bar{c}^2}{8R} \rightarrow M = \frac{8RT}{\pi \bar{c}^2}$$

Řešení: Využití vztahů pro dané rychlosti:  $M$  dosazujeme v  $\text{kg mol}^{-1}$ ;  $J = \text{kg m}^2 \text{ s}^{-2}$

$$c_{\text{rms}} = \sqrt{\frac{3RT}{M}} \dots \text{střední kvadratická rychlost, též } \langle v^2 \rangle^{\frac{1}{2}} \text{ nebo } v_{\text{rms}} \text{ (český Atkins značí } c)$$

$$c^* = \sqrt{\frac{2RT}{M}} \dots \text{nejpravděpodobnější rychlost (často } v_p)$$

$$\bar{c} = \sqrt{\frac{8RT}{\pi M}} \dots \text{průměrná rychlost, též } \langle v \rangle$$

nebo pomocí  $k$  (Boltzmannova konstanta) ( $m = M_r m_u$ , kde  $m_u = 1.66054 \cdot 10^{-27} \text{ kg}$ )

$$c_{\text{rms}} = \sqrt{\frac{3kT}{m}}; c^* = \sqrt{\frac{2kT}{m}}; \bar{c} = \sqrt{\frac{8kT}{\pi m}}$$

### Příklad 8:

8. Uvažujme o směsi plynů o stejném složení jako má atmosferický vzduch při  $25 \text{ }^\circ\text{C}$  a předpokládejme, že se chová podle modelu ideálního plynu. Můžeme o něm říci, že (umísťujte křížky k nepravdivým tvrzením, fajfky k pravdivým):

Vzduch obsahuje různé plyny:  $\text{N}_2, \text{O}_2, \text{Ar}, \dots$ , takže musíme uvažovat ideální chování směs různých plynů.

- Jednotlivé molekuly a atomy spolu neinteragují.  
Interagovat musí, když uvažujeme jako interakci srážku.
- Jednotlivé molekuly a atomy spolu interagují jen když se srazí.  
Ano, kinetický model plynu uvažuje, že částice se pružně srážejí a jinak spolu neinteragují.
- Jednotlivé molekuly a atomy spolu interagují od vzdálenosti odmocniny z průměru deseti atomových poloměrů uvažovaných částic.  
Navržená vzdálenost je větší než srážková. Poučení: složitost vztahu nezaručuje správnost řešení.
- Všechny přítomné částice plynů se pohybují se stejnou rychlostí.  
Nikoli, z nejméně dvou důvodů:
  - Stejně molekuly při stejné teplotě mají rozložení rychlostí (některé se pohybují rychle a jiné pomalu, rozložení se jmenuje Maxwellovo-Boltzmannovo).
  - Uvažujeme směs plynů, kde jednotlivé částice mají různé hmotnosti. A podle této hmotnosti mají při jedné teplotě různá rozložení.

- (e) Všechny přítomné částice plynů mají stejnou kinetickou energii.  
 Nikoli, při jedné teplotě mají částice v plynu rozložení kinetických energií, rozložení se jmenuje Maxwellovo-Boltzmannovo
- (f) Všechny přítomné částice plynů mají stejnou průměrnou kinetickou energii.  
 Průměr kinetických energií (průměrováno přes čas nebo přes množství částic) pro různé těžké částice musí být pro jednu teplotu konstantní.

**Příklad 9:**

