

### Příklad č. 1

Počet atomů v 1 molu atomů H:

$$N = N_A = 6,022 \cdot 10^{23} \text{ atomů}$$

Energie 1 atomu H je 13,6 eV,  $1 \text{ eV} = 1,602 \cdot 10^{-19} \text{ J}$

$$\begin{aligned} \text{Energie 1 molu atomů H: } E &= N \cdot 13,6 \cdot 1,602 \cdot 10^{-19} = 6,022 \cdot 10^{23} \cdot 13,6 \cdot 1,602 \cdot 10^{-19} = \\ &= 1,312 \cdot 10^6 \text{ J} = \mathbf{1,31 \text{ MJ}}. \end{aligned}$$

### Příklad č. 2

Foton o vlnové délce 420 nm má energii danou vztahem

$$E = \frac{h c}{\lambda} = \frac{6,626 \cdot 10^{-34} \cdot 2,998 \cdot 10^8}{4,2 \cdot 10^{-7}} = 4,730 \cdot 10^{-19} \text{ J}$$

a v elektronvoltech:

$$E = \frac{4,730 \cdot 10^{-19}}{1,602 \cdot 10^{-19}} = \mathbf{2,95 \text{ eV}}$$

### Příklad č. 3

**Rozdíly energií dvou hladin** v joulech vypočteme:

1. pro absorpci atomu vodíku z 1s do 2s orbitalu stačí převést hodnotu 10,2 eV, získanou ze vztahu:  $E = \frac{-Ry Z^2}{n^2} = \frac{-13,6 \cdot 1^2}{2^2} = -3,4 \text{ eV}$ ,  $\Delta E = 13,6 - 3,4 = 10,2 \text{ eV}$

na energii v joulech vynásobením faktorem:

$$10,2 \text{ eV} \cdot 1,602 \cdot 10^{-19} \text{ J} = \mathbf{1,63 \cdot 10^{-18} \text{ J}}$$

2. pro vibrační přechod  $\tilde{\nu} = 3000 \text{ cm}^{-1}$ :

převědeme na reciproké metry:  $3000 \text{ cm}^{-1} \cdot 10^2 = 3 \cdot 10^5 \text{ m}^{-1}$

převědeme na metry:  $\lambda = \frac{1}{\tilde{\nu}} = \frac{1}{3 \cdot 10^5 \text{ m}^{-1}} = 3,333 \cdot 10^{-6} \text{ m}$

a vypočteme energii v joulech:

$$E = \frac{h c}{\lambda} = \frac{6,626 \cdot 10^{-34} \text{ J s} \cdot 2,998 \cdot 10^8 \text{ m s}^{-1}}{3,333 \cdot 10^{-6} \text{ m}} = \mathbf{5,96 \cdot 10^{-20} \text{ J}}$$

3. pro rotační přechod  $\nu = 30 \text{ GHz} = 30 \cdot 10^9 \text{ s}^{-1}$ :

$$E = h \nu = 6,626 \cdot 10^{-34} \text{ m s}^{-1} \cdot 30 \cdot 10^9 \text{ s}^{-1} = \mathbf{1,98 \cdot 10^{-23} \text{ J}}$$

**Boltzmannův faktor**, tedy poměr obsazení základní hladiny  $N_n$  ku hladině vyšší  $N_m$ ,  $\frac{N_n}{N_m}$ , pro obsazení výše uvedených hladin vypočteme na základě rovnice:

$$\frac{N_n}{N_m} = e^{\frac{\Delta E}{k_B T}},$$

kdy pro poměr obsazení hladin v bodě 1. dostaneme při teplotě 300 K:

$$\frac{N_n}{N_m} = e^{\frac{1,63 \cdot 10^{-18} \text{ J}}{1,3806 \cdot 10^{-23} \text{ J K}^{-1} \cdot 300 \text{ K}}} = \mathbf{2,16 \cdot 10^{171}}$$

v bodě 2. získáme při teplotě 300 K:

$$\frac{N_n}{N_m} = e^{\frac{5,96 \cdot 10^{-20} \text{ J}}{1,3806 \cdot 10^{-23} \text{ J K}^{-1} \cdot 300 \text{ K}}} = \mathbf{1,78 \cdot 10^6}$$

v bodě 3. získáme při teplotě 300 K:

$$\frac{N_n}{N_m} = e^{\frac{1,98 \cdot 10^{-23} \text{ J}}{1,3806 \cdot 10^{-23} \text{ J K}^{-1} \cdot 300 \text{ K}}} = \mathbf{1,0048}$$

#### Příklad č. 4

Obsazení hladin při 1000 K:

Ad. 1

$$\frac{N_n}{N_m} = e^{\frac{1,63 \cdot 10^{-18} \text{ J}}{1,3806 \cdot 10^{-23} \text{ J K}^{-1} \cdot 1000 \text{ K}}} = \mathbf{1,88 \cdot 10^{51}}$$

Ad. 2

$$\frac{N_n}{N_m} = e^{\frac{5,96 \cdot 10^{-20} \text{ J}}{1,3806 \cdot 10^{-23} \text{ J K}^{-1} \cdot 1000 \text{ K}}} = \mathbf{75,0}$$

Ad. 3

$$\frac{N_n}{N_m} = e^{\frac{1,98 \cdot 10^{-23} \text{ J}}{1,3806 \cdot 10^{-23} \text{ J K}^{-1} \cdot 1000 \text{ K}}} = \mathbf{1,0014}$$

### Příklad č. 5

Obsazení hladin při 100 K:

Ad. 1

$$\frac{N_n}{N_m} = e^{\frac{1,63 \cdot 10^{-18} \text{ J}}{1,3806 \cdot 10^{-23} \text{ J K}^{-1} \cdot 100 \text{ K}}} = \mathbf{1,04 \cdot 10^{514}}$$

Ad. 2

$$\frac{N_n}{N_m} = e^{\frac{5,96 \cdot 10^{-20} \text{ J}}{1,3806 \cdot 10^{-23} \text{ J K}^{-1} \cdot 100 \text{ K}}} = \mathbf{5,60 \cdot 10^{18}}$$

Ad. 3

$$\frac{N_n}{N_m} = e^{\frac{1,98 \cdot 10^{-23} \text{ J}}{1,3806 \cdot 10^{-23} \text{ J K}^{-1} \cdot 100 \text{ K}}} = \mathbf{1,0144}$$

**Nejvýznamnější rozdíl v zastoupení populací nastává pro vibrační hladiny.** Zchlazení často přinese významné rozlišení vibračních spekter. Role zchlazení rozpouštědla však může být také významná.

### Příklad č. 6

Pokud jsou si hladiny energií rovny, jsou si rovny populace při jakékoli teplotě.

### Příklad č. 7

Z Heisenbergovy relace neurčitosti vyplývá, že kratší děj musí mít větší neurčitost v energii. Přirozená šířka emisního pásu bude tedy větší pro excitovaný stav s kratší dobou života (200 fs).

### Příklad č. 8

Vydeme z Heisenbergova vztahu pro neurčitost energie a doby života daného stavu

$$\Delta E \Delta t \geq \frac{h}{2\pi}$$

a ze vztahu pro rozdíl energií fotonu, vyjádřenou v tomto tvaru:

$$\Delta E = h c \Delta \tilde{\nu}$$

Za  $\Delta E$  ve vztahu pro neurčitost dosadíme druhou rovnici a získáme:

$$h c \Delta\tilde{\nu} \Delta t \geq \frac{h}{2\pi},$$

čímž můžeme vykrátit Planckovu konstantu  $h$  a dostáváme:

$$c \Delta\tilde{\nu} \Delta t \geq \frac{1}{2\pi},$$

provedeme úpravu vydělením  $c$  a  $\Delta t$ :

$$\Delta\tilde{\nu} \geq \frac{1}{2\pi c \Delta t}.$$

Zbývá dosadit hodnoty za  $c$  a  $\Delta t$ .

Rychlost světla známe  $c = 2,998 \cdot 10^8 \text{ m s}^{-1}$ , ale jelikož je v zadání rovnice uvedena v recipročných centimetrech, s výhodou převedeme tuto konstantu vynásobením faktorem 100 na hodnotu  $c = 2,998 \cdot 10^{10} \text{ cm s}^{-1}$ . Ze zadaného výsledku odvození rovněž vyplývá, že doba života, kterou máme uvažovat je 1 ps, čili  $1 \cdot 10^{-12} \text{ s}$ .

$$\text{Dosadíme: } \Delta\tilde{\nu} = \frac{1}{2 \cdot 3,141592654 \cdot 2,998 \cdot 10^{10} \text{ cm s}^{-1} \cdot 1 \cdot 10^{-12} \text{ s}}$$

$$\Delta\tilde{\nu} = \frac{1}{1,8837 \cdot 10^{-1} \text{ cm}},$$

upravíme

$$\Delta\tilde{\nu} = \mathbf{5,3 \text{ cm}^{-1}}.$$

### Příklad č. 9

Energii vztaženou na 1 mol látky, vypočteme pro:

1. rotační přechod  $\nu = 30 \text{ GHz}$ :

$$E = h \nu = 6,626 \cdot 10^{-34} \text{ J s} \cdot 30 \cdot 10^9 \text{ s}^{-1} = 1,98 \cdot 10^{-23} \text{ J}$$

$$E_{\text{rot}} = 1,98 \cdot 10^{-23} \text{ J} \cdot 6,022 \cdot 10^{23} \text{ mol}^{-1} = \mathbf{11,9 \text{ J mol}^{-1}}$$

2. vibrační přechod  $\tilde{\nu} = 3000 \text{ cm}^{-1}$ :

$$E = \frac{h c}{\lambda} = \frac{6,626 \cdot 10^{-34} \text{ J s} \cdot 2,998 \cdot 10^8 \text{ m s}^{-1}}{3,333 \cdot 10^{-6} \text{ m}} = 5,96 \cdot 10^{-20} \text{ J}$$

$$E_{\text{vib}} = 5,96 \cdot 10^{-20} \text{ J} \cdot 6,022 \cdot 10^{23} \text{ mol}^{-1} = 35891 \text{ J mol}^{-1} \cong \mathbf{35,9 \text{ kJ mol}^{-1}}$$

3. elektronový přechod při  $\lambda = 300 \text{ nm}$

$$E = \frac{hc}{\lambda} = \frac{6,626 \cdot 10^{-34} \text{ J s} \cdot 2,998 \cdot 10^8 \text{ m s}^{-1}}{3 \cdot 10^{-7} \text{ m}} = 6,62 \cdot 10^{-19} \text{ J}$$

$$E_{\text{el}} = 6,62 \cdot 10^{-19} \text{ J} \cdot 6,022 \cdot 10^{23} \text{ mol}^{-1} = 398752 \cong \mathbf{399 \text{ kJ mol}^{-1}}$$

Rotační energie  $11,9 \text{ J mol}^{-1}$  je velmi malá i ve srovnání s nevazebnými interakcemi v roztoku, což je důvodem, proč v roztoku nelze naměřit rotační spektra. Vibrační interakce  $35,9 \text{ kJ mol}^{-1}$  je již stejného řádu, jako je síla vodíkových vazeb. Elektronová excitace  $399 \text{ kJ mol}^{-1}$  je srovnatelná se silnou kovalentní vazbou, takže ji v některých případech může ovlivnit. Většinou je však excitační energie delokalizována přes více vazeb molekuly, a tedy zánik vazeb není nejčastější.

### Příklad č. 10

Dle rezonančních energií daných v příkladě č. 10, vychází typická doba trvání **rotace molekuly**:

$$\tau = \frac{1}{\nu} = \frac{1}{30 \cdot 10^9 \text{ s}^{-1}} = \mathbf{3,3 \cdot 10^{-11} \text{ s}},$$

**vibrace molekuly**:

$$\nu = \frac{c}{\lambda} = \frac{2,998 \cdot 10^8}{3,333 \cdot 10^{-6} \text{ m}} = 8,99 \cdot 10^{13} \text{ s}^{-1}$$

$$\tau = \frac{1}{\nu} = \frac{1}{8,99 \cdot 10^{13} \text{ s}^{-1}} = \mathbf{1,1 \cdot 10^{-14} \text{ s}}$$

### Příklad č. 11

Molekuly **HCl** a **HCN** jsou **lineární** rotory, mají **2 rovnocenné** momenty setrvačnosti, **3. nulový**

$$I_A = 0; I_B = I_C$$

**CH<sub>3</sub>I** a **benzen** jsou **symetrické** rotory, mají **2 rovnocenné** a **3. nenulový** moment setrvačnosti:

$$I_A = I_B < I_C; I_A \neq 0$$

nebo

$$I_A < I_B = I_C; I_A \neq 0$$

**CH<sub>4</sub>** a **SF<sub>6</sub>** jsou **kulové (sférické)** rotory, mají **3 rovnocenné** momenty setrvačnosti:

$$I_A = I_B = I_C$$

**H<sub>2</sub>O** je **asymetrický** rotor, má **3 rozdílné nenulové** momenty setrvačnosti:

$$I_A \neq I_B \neq I_C$$

### Příklad č. 12

Tato úloha má za cíl vyzdvihnout informace, které lze vyčíst z rotačních spekter – **složení molekul a vazebné poměry** v nich.

Moment setrvačnosti pro molekulu vody kolem rotační osy C<sub>2</sub> se spočítá jako:

$$I = \sum_i m_i x_i^2 = m_H x_H^2 + 0_O + m_H x_H^2 = 2m_H x_H^2$$

$$x_H = R \sin \Phi$$

Príspevek kyslíku k tomuto momentu setrvačnosti je nulový (osa otáčení jím prochází).

Dosadíme do rovnice za  $x_H$  a získáme:

$$I = 2 m_H R^2 \sin^2 \Phi$$

Za hmotnosti atomů vodíku nesmíme dosadit relativní atomové hmotnosti, nýbrž **klidové hmotnosti atomů**, jež získáme vynásobením relativní atomové hmotnosti **atomovou hmotnostní jednotkou**  $m_u = 1,660\,539\,040 \cdot 10^{-27}$  kg.

$$m_H = A_r m_u = 1,00794 \cdot 1,660\,539\,040 \cdot 10^{-27} \text{ kg} = 1,6737 \cdot 10^{-27} \text{ kg}$$

$$\begin{aligned} I &= 2 m_H R^2 \sin^2 \Phi = 2 (1,6737 \cdot 10^{-27} \text{ kg}) (9,57 \cdot 10^{-11} \text{ m})^2 \sin^2 \left( \frac{1}{2} 104,5 \right) = \\ &= 1,92 \cdot 10^{-47} \text{ kg m}^2 \end{aligned}$$

Úhel  $\Phi$  svírají atomy vodíku vůči atomu kyslíku, úhel mezi rotační osou C<sub>2</sub> a atomem vodíku je tedy poloviční.