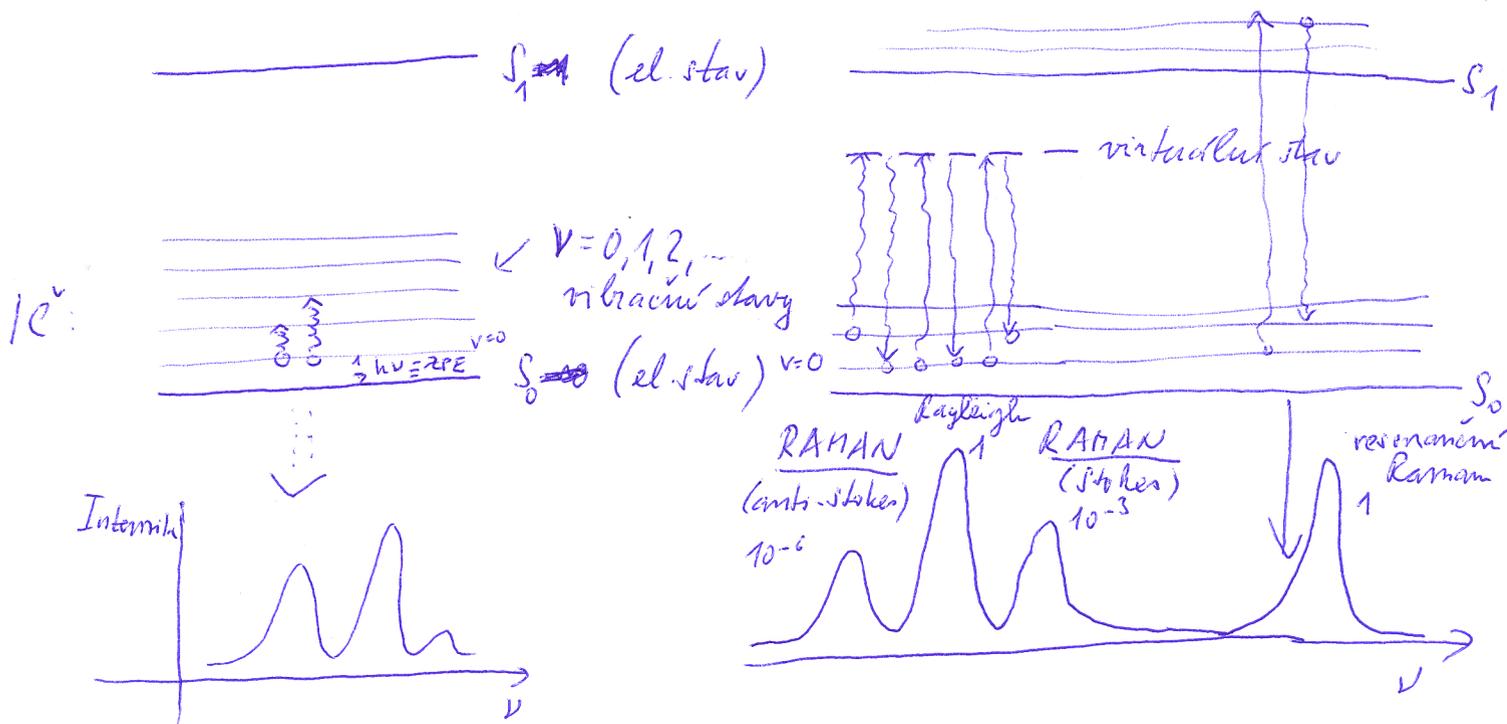


① 10^{ν} : jednofotonová absorpce fotonů o energiích $\sim 100 - 4500 \text{ cm}^{-1}$ v rámci jednoho elektronického stavu. Pravděpodobnost přechodu mezi dvěma vibračními stavy je podmíněna změnou dipólového momentu molekuly během vibrace (pro daný vibrační mód). $\left(\frac{d\vec{\mu}}{dr} \neq 0\right)$

(Ramanův jev)

Raman: neelastický rozptyl fotonů, jež mají obvykle energii v UV-Vis oblasti, tj. energii významně vyšší než je potřeba na přechod mezi 2 vibračními stavy (rozptýlený foton nika / klatí energii více fotonu vycházejícímu ze zdroje záření v důsledku interakce s molekulou - molekula pak nabyde / klatí energii, která odpovídá přechodu mezi 2 vib. stavy). Ramanova spektroskopie: 2-fotonová spektroskopie, kde systém přechází přes virtuální stav. Aby byl přechod dovolen, musí molekula měnit při dané vibraci svoji polarizovatelnost. $\left(\frac{d\vec{\mu}}{dr} \neq 0\right)$



② H_3^+ (3 jádra, 2 elektrony)

$$\hat{H} = \hat{T}_m + \hat{T}_e + \hat{V}_{mm} + \hat{V}_{em} + \hat{V}_{ee} = -\frac{\hbar^2}{2m_H} \sum_{I=1}^3 \Delta_I - \frac{\hbar^2}{2m_e} \sum_{c=1}^2 \Delta_c + \sum_{I=1}^3 \sum_{J=I+1}^3 \frac{e^2}{4\pi\epsilon_0 |\vec{r}_I - \vec{r}_J|}$$

$$- \sum_{I=1}^3 \sum_{i=1}^2 \frac{e^2}{4\pi\epsilon_0 |\vec{r}_I - \vec{r}_i|} + \sum_{i=1}^2 \sum_{j=i+1}^2 \frac{e^2}{4\pi\epsilon_0 |\vec{r}_i - \vec{r}_j|}$$

3 ČLENY v SUMĚ \downarrow minim \downarrow
6 ČLENY v SUMĚ SAMOČESTNĚ, TOTO JE POUZE 1 ČLEN (2-elektrony) \downarrow pokrač. \downarrow

(2) (pokrác.) I, \vec{R}_I, \dots jáderní indexy a souřadnice
 $i, j, \vec{r}_i, \vec{r}_j, \dots$ elektronové indexy a souřadnice

(3) Heisenbergův princip neurčitosti pro E, t

$$\Delta E \Delta t \geq \frac{\hbar}{2} \Rightarrow \Delta t \geq \frac{\hbar}{2\Delta E}$$

$$\Delta t \geq \frac{\hbar}{2hc\Delta\tilde{\nu}} = \frac{1}{4\pi c\Delta\tilde{\nu}}, \text{ po dosazení}$$

$$\Delta\tilde{\nu} = 100 \text{ cm}^{-1} = 10^4 \text{ m}^{-1} \text{ je}$$

$$\Delta t \geq \frac{1}{4\pi \cdot 3 \cdot 10^8 \cdot 10^4} \text{ [s]} = 2,65 \cdot 10^{-14} \text{ s} =$$

$$265 \text{ ps}$$

(4) Rozpínání benzenu - symetrický mód (střed symetrie)

$$\frac{d\vec{u}}{dr} = 0 \Rightarrow \text{IČ neaktivní}$$

střed symetrie \Rightarrow pravidlo úplné komplementarity \Rightarrow Raman aktivní

(5) Modré (krátké vlnové délky): absorpční spektrum, tj. přechod ze základního el. stavu do excitovaného. Jemnou strukturou tvoří vibrační přechody $0 \leftarrow 0, 0 \leftarrow 1, 0 \leftarrow 2$ (budíž posunuté do delších vln. délek).

Fluorescenční - červené spektrum (emisní) odpovídá el. přechodu z el. excitovaného stavu do základního. Meritím molekula měla čas relaxovat do základ. vibračního stavu a do minima energie.

Intenzity se řídí Franck-Condonovým principem (F-C faktory)

OBRÁZEK:

prosím podívejte se na krásné obrázky na Wikipedii

... / Franck-Condon-principle, z obr. 1 a obr. 2 je zcela patrné, proč jsou intenzity "zrcadlové" a proč je emise (fluorescence) v delších vlnových délkách (tedy nižší energii !!)

$$\begin{aligned}
 \textcircled{6} \quad (a) \quad \hat{A} f(x, y) &= \frac{\partial^2 f(x, y)}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 f(x, y)}{\partial y^2} = \frac{\partial^2}{\partial x^2} (\sin(kx) + \cos(ky)) + \\
 &+ \frac{\partial^2}{\partial y^2} (\sin(kx) + \cos(ky)) = -k^2 \cdot \sin(kx) - k^2 \cdot \cos(ky) = \\
 &= -k^2 (\sin(kx) + \cos(ky)) = \underline{-k^2 \cdot f(x, y)} \quad \text{q.e.d.}
 \end{aligned}$$

neboť $\frac{\partial^2}{\partial x^2} (\cos(ky)) = 0$ a stejně $\frac{\partial^2}{\partial y^2} (\sin(kx)) = 0$

a $\frac{\partial^2}{\partial x^2} (\sin(kx)) = \frac{\partial}{\partial x} (k \cdot \cos(kx)) = -k^2 \cdot \sin(kx)$

$$(b) \quad \frac{1}{1-i} + \frac{1}{1+i} = \frac{(1+i) + (1-i)}{(1-i)(1+i)} = \frac{2}{1-i^2} = \frac{2}{2} = 1$$

↑
na společného jmenovatele

(c) Hledáme primitivní funkci (nevlátní integrál) k funkci $\sin^2(ax)$

Použijeme metodu "per partes"

funkce $u(x)$ $v'(x)$

<schématicky>

$$\int \sin(ax) \cdot \sin(ax) \cdot dx = \left[u \cdot v - \int u'v \, dx \right] = \sin(ax) \cdot \left(-\frac{1}{a}\right) \cos(ax) -$$

$$- \int a \cos(ax) \cdot \left(-\frac{1}{a}\right) \cos(ax) \, dx = -\frac{1}{a} \sin(ax) \cos(ax) + \int \cos^2(ax) \, dx =$$

$$= -\frac{1}{a} \sin(ax) \cos(ax) + \int (1 - \sin^2(ax)) \, dx =$$

$$= -\frac{1}{a} \sin(ax) \cos(ax) + \int 1 \, dx - \int \sin^2(ax) \, dx, \text{ tudíž}$$

$$2 \int \sin^2(ax) \, dx = -\frac{1}{a} \sin(ax) \cos(ax) + x$$

$$\int \sin^2(ax) \, dx = -\frac{1}{2a} \sin(ax) \cos(ax) + \frac{1}{2} x$$

(pohodově)

$$\int_0^L \sin^2(ax) dx = \frac{1}{2} L - \frac{1}{2a} \cdot \sin(aL) \cdot \cos(aL)$$

CHCI

$$N_0 \int_0^L \sin^2(ax) dx = N_0 \left(\frac{1}{2} L - \frac{1}{2a} \cdot \sin(aL) \cdot \cos(aL) \right) = 1$$

$$\text{tedy } N_0 = \frac{1}{\frac{1}{2} L - \frac{1}{2a} \cdot \sin(aL) \cdot \cos(aL)}$$

to není hezký výsledek (byť správný) :-)

Když použijeme tento integrál pro částici v jámě (kubici),
 máme $a = \frac{n\pi}{L}$, tedy tedy celočíselné násobky π dělené L ,
 pak se mávn ten druhý člen ve jmenovateli = 0 a N_0 je
 "hezké".

(d) Taylorův rozvoj:

$$f(x-x_0) \approx f(x_0) + \frac{f'(x_0)}{1} \cdot (x-x_0) + \frac{f''(x_0)}{2} (x-x_0)^2 + \frac{f'''(x_0)}{3!} (x-x_0)^3 + \dots$$

v našem případě $x_0 = 0$ a $f(x) = \sin(kx^2)$, tudíž

$$\underline{\sin(kx^2)} \approx \overset{\downarrow=0}{\sin(0)} + 2k \cdot \overset{\downarrow=1}{\cos(0)} \cdot x - 4k^2 \cdot \frac{1}{2} \cdot \overset{\downarrow=0}{\sin(0)} x^2 + \dots$$

$$\underline{\approx 2kx}$$

↑
2. řád

POZNÁMKA k 6c (při řešení jsem si uvědomil malou chybu
 mělo být "normovaná funkce $f(x) = \sin(ax)$, ... tedy N_0
 takové, že $N_0^2 \int \sin^2(ax) dx = 1$..." pak je N_0 odvozenina výše
 uvedeného

$$\textcircled{7} \quad \frac{N_1}{N_0} = e^{-\frac{\Delta E}{k_B T}} = e^{-\frac{\Delta E_m}{RT}} \quad (\text{můžeme počítat v "molekulách" či "molech" - pozor na jednotky})$$

$$\frac{1}{g} = e^{-\frac{\Delta E}{k_B T}}$$

$$\ln\left(\frac{1}{g}\right) = -\frac{\Delta E}{k_B T}$$

$$= \ln g = -\frac{\Delta E}{k_B T}$$

$$\Delta E = k_B T \ln g = 1,38 \cdot 10^{-23} \cdot 298,15 \cdot \ln g \doteq 9 \cdot 10^{-21} \text{ J}$$

$$\text{když počítáme v "molech", tak } \Delta E_m = N_A \cdot \Delta E = 54 \cdot 10^2 \text{ J/mol} = 5,4 \text{ kJ/mol} \doteq 450 \text{ cm}^{-1}$$

$$\textcircled{8} \quad [\hat{x}, \hat{p}_x] = x \cdot (-i\hbar \frac{\partial}{\partial x}) - (-i\hbar \frac{\partial}{\partial x}) \hat{x} \hat{p}_x - \hat{p}_x \hat{x} \quad \begin{matrix} \hat{x} \equiv x \\ \hat{p}_x \equiv -i\hbar \frac{\partial}{\partial x} \end{matrix}$$

použijeme funkci $f(x)$ (libovolnou), na kterou budou \hat{x} , \hat{p}_x působit

$$\hat{x} \hat{p}_x f = x \cdot (-i\hbar) \frac{\partial f}{\partial x}$$

$$\hat{p}_x \hat{x} f = -i\hbar \frac{\partial}{\partial x} (x \cdot f(x)) \rightarrow \text{storno součin funkce} = -i\hbar f(x) - i\hbar x \frac{\partial f}{\partial x}$$

$$\Downarrow \text{odečtu dva řádky: } \hat{x} \hat{p}_x f - \hat{p}_x \hat{x} f = i\hbar f(x) \Rightarrow [\hat{x}, \hat{p}_x] = i\hbar$$

$$[\hat{x}, \hat{L}_x] = \hat{x} \hat{L}_x - \hat{L}_x \hat{x}$$

$$\hat{L}_x = -i\hbar \left(y \frac{\partial}{\partial z} - z \frac{\partial}{\partial y} \right)$$

$$[\hat{p}_x, \hat{L}_x] = \hat{p}_x \hat{L}_x - \hat{L}_x \hat{p}_x$$

stačí si uvědomit, že \hat{L}_x se vůbec nevšimá x , tudíž

$$\underline{[\hat{x}, \hat{L}_x] = [\hat{p}_x, \hat{L}_x] = 0} \quad \text{komutují spolu}$$

$$\textcircled{9} \quad \frac{1}{2} m_e v^2 = E_{\text{záření}} - I E = \frac{hc}{\lambda} - 4,8 \cdot 10^{-19} \text{ J} =$$

$$= \frac{6,626 \cdot 10^{-34} \cdot 2,9979 \cdot 10^8}{360 \cdot 10^{-9}} \text{ J} - 4,8 \cdot 10^{-19} \text{ J} = (5,5 - 4,8) \cdot 10^{-19} \text{ J} =$$

$$= 0,7 \cdot 10^{-19} \text{ J}$$

$$\Rightarrow v^2 = \frac{2 \cdot 0,7 \cdot 10^{-19}}{9,109 \cdot 10^{-31}} = \frac{1,4}{9,109} \cdot 10^{12} = \sqrt{\frac{1,4}{9,109}} \cdot 10^6 \text{ m/s} =$$

$= 3,9 \cdot 10^5 \text{ m/s} \approx \frac{4}{3} \cdot (0,001c)$, tedy nerelativistická
aproximace je v pořádku

$$\textcircled{10} \quad \Delta E = E_{J=2} - E_{J=0} = \frac{h^2}{2I} (6 - 0) = \frac{6h^2}{2I}$$

$$I = \mu a^2$$

\uparrow redukovaná hmotnost \leftarrow moment setrůžnosti
 vzdálenost

$$\mu = \frac{m_H \cdot m_{Br}}{m_H + m_{Br}} = \frac{A_r(H) \cdot A_r(Br)}{A_r(H) + A_r(Br)} \cdot \text{amu}$$

$$= \frac{80}{81} \cdot \text{a.m.u.}$$

$$I = \frac{80}{81} \cdot 1,66 \cdot 10^{-27} \cdot (1,41)^2 \cdot 10^{-20} = 3,26 \cdot 10^{-47}$$

$$\Delta E = \frac{6 \cdot (1,05457)^2 \cdot 10^{-68}}{2 \cdot 3,26 \cdot 10^{-47}} = 1,02 \cdot 10^{-21} \text{ J}$$

~~[kg·m²]~~
[kg·m²]

$$v \text{ J/mol} \approx 6,61 \cdot 10^2 \text{ J/mol} = 0,661 \text{ kJ/mol,}$$

což je 49 cm^{-1}