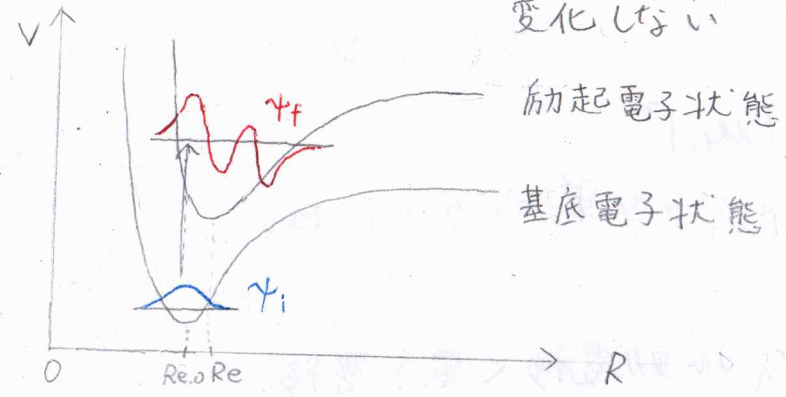


二原子分子の電子スペクトル後編

量子力学的な説明

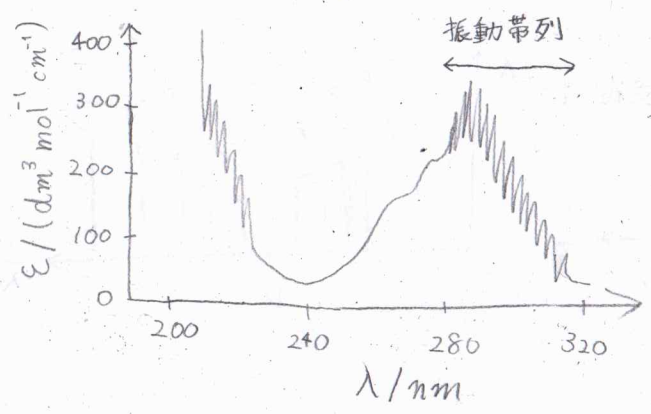
原子核がほぼ静止 → 原子核の波動関数はほとんど変化しない



- 反結合性の差から、励起電子状態の平衡核間距離は、基底電子状態から長くなることがほとんど。
- $v=0$ 以外では、ポテンシャル近傍に波動関数のピークが位置するため、複数の振動状態へ励起がおこる。
($v>0$ のすべてへ励起するわけではない)

★振動構造

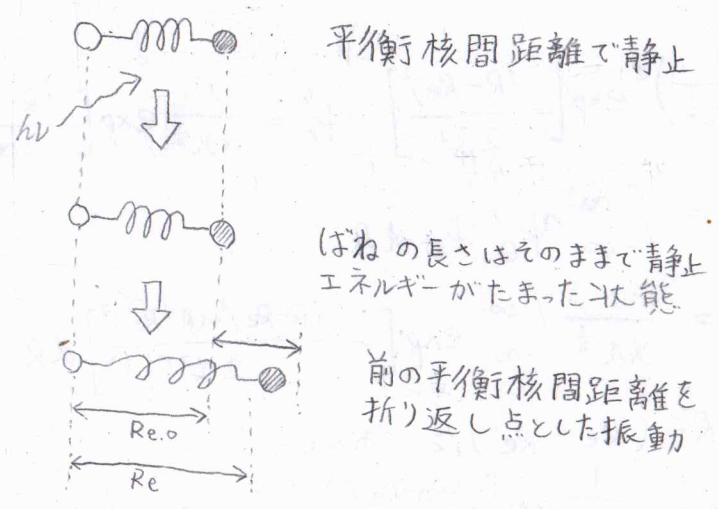
SO₂ 気体の紫外スペクトル



フランク-コンドンの原理

原子核は電子よりもはるかに質量が大きいため、電子遷移の間、原子核の応答はほとんど起こらない。

古典的な説明



遷移双極子モーメント μ_{fi} 、電気双極子モーメント演算子 $\hat{\mu}$

$$\hat{\mu} = \underbrace{-e \sum_i r_i}_{\text{電子}} + \underbrace{e \sum_j z_j R_j}_{\text{原子核}}$$

$$\begin{aligned} \mu_{fi} &= \int \psi_{\epsilon_f}^* \psi_{\nu_f} (-e \sum_i r_i + e \sum_j z_j R_j) \psi_{\epsilon_i} \psi_{\nu_i} d\tau \\ &= -e \sum_i \int \psi_{\epsilon_f}^* r_i \psi_{\epsilon_i} d\tau \int \psi_{\nu_f}^* \psi_{\nu_i} d\tau \\ &\quad + e \sum_j \underbrace{z_j \int \psi_{\epsilon_f}^* \psi_{\epsilon_i} d\tau}_{0} \int \psi_{\nu_f}^* R_j \psi_{\nu_i} d\tau \end{aligned}$$

$$\mu_{fi} = -e \sum_i \int \psi_{\epsilon_f}^* \kappa_i \psi_{\epsilon_i} dt e \int \psi_{\nu_f}^* \psi_{\nu_i} dt \ln$$

$\mu_{e,fi}$ $S(\nu_f, \nu_i)$

(遷移強度) $\propto |\mu_{fi}|^2$
 $\propto [S(\nu_f, \nu_i)]^2$ フランクコンドン因子

★回転構造

結合長の変化 振動遷移 < 電子遷移

基底電子状態と励起電子状態の回転定数をそれぞれ \tilde{B} , \tilde{B}' とすると、

$$E(J) = hc \tilde{B} J(J+1)$$

$$E'(J') = hc \tilde{B}' J'(J'+1)$$

$\Delta J = J' - J = -1$ のとき、振動成分の波数 $\tilde{\nu}$ として、

$$\begin{aligned} \tilde{\nu}(J-1 \leftarrow J) &= \tilde{\nu} + \tilde{B}' J(J-1) - \tilde{B} J(J+1) \\ &= \tilde{\nu} - (\tilde{B}' + \tilde{B})J + (\tilde{B}' - \tilde{B})J^2 \end{aligned}$$

$\Delta J = 0$ のとき、 $\tilde{\nu}(J \leftarrow J) = \tilde{\nu} + (\tilde{B}' - \tilde{B})J(J+1)$

$\Delta J = +1$ のとき $\tilde{\nu}(J+1 \leftarrow J) = \tilde{\nu} + (\tilde{B}' + \tilde{B})(J+1) + (\tilde{B}' - \tilde{B})(J+1)^2$

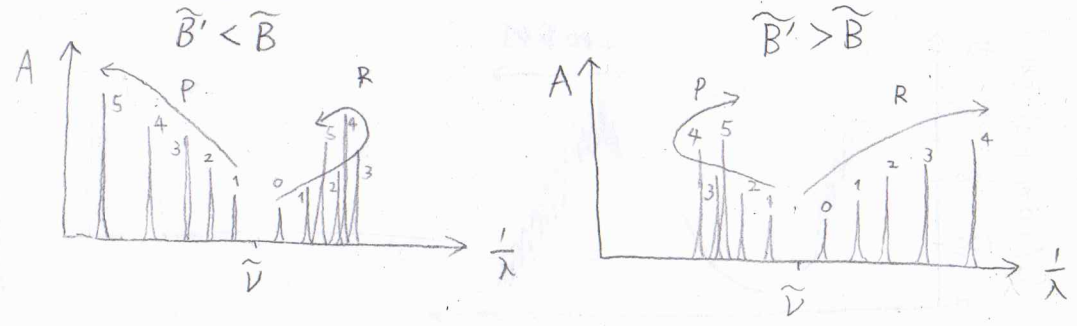
R_e が増大すると $\tilde{B}' < \tilde{B}$ であるため、R枝は J の増加に伴い、収束する。

$(\tilde{B} - \tilde{B}')(J+1) > \tilde{B}' + \tilde{B}$ となった J からは、波数が減少し始める。帯頭の形成

$\tilde{B}' > \tilde{B}$ の場合は P 枝が収束

$(\tilde{B}' - \tilde{B})J > \tilde{B} + \tilde{B}'$ となった J で帯頭を通過する。

1つの振動遷移だけを取り出したとすると



★練習問題

電子遷移により平衡核間距離が R_e から R_e' になった。

$\nu=0$ のときの非調和性を無視できるとしたとき、 $S(0,0)$ は?

ただし、 $\psi(\nu=0) = \left(\frac{1}{\alpha\pi^{1/2}}\right)^{1/2} \exp\left[-\frac{(R-R_e)^2}{2\alpha^2}\right]$, $\alpha = \left(\frac{\hbar^2}{\mu k}\right)^{1/4}$

答え

$$\psi_0 = \left(\frac{1}{\alpha\pi^{1/2}}\right)^{1/2} \exp\left[-\frac{(R-R_e)^2}{2\alpha^2}\right], \psi'_0 = \left(\frac{1}{\alpha\pi^{1/2}}\right)^{1/2} \exp\left[-\frac{(R-R_e')^2}{2\alpha^2}\right]$$

$$\begin{aligned} S(0,0) &= \int_{-\infty}^{\infty} \psi'_0 \psi_0 dR \\ &= \frac{1}{\alpha\pi^{1/2}} \int_{-\infty}^{\infty} \exp\left[-\frac{(R-R_e)^2 + (R-R_e')^2}{2\alpha^2}\right] dR \end{aligned}$$

$\alpha z = R - (R_e + R_e')/2$ とおくと、

$$S(0,0) = \frac{1}{\pi^{1/2}} \exp\left[-\frac{(R_e - R_e')^2}{4\alpha^2}\right] \int_{-\infty}^{\infty} \exp(-z^2) dz = \exp\left[-\frac{(R_e - R_e')^2}{4\alpha^2}\right] \frac{1}{\sqrt{\pi}}$$