# 分子光谱

# Du Jiajie

#### 分子光谱

双原子分子转动光谱

分子的折合质量

刚性转子的Schrödinger方程

转动光谱

由转动光谱计算键长

双原子分子的振动光谱

简谐振子模型

非简谐振子模型

双原子分子的振转光谱

# 双原子分子转动光谱

### 分子的折合质量

设双原子分子AB距离质心的距离和质量分别为 $r_1, r_2, m_1, m_2$ ,于是

质心: 
$$m_1r_1=m_2r_2$$
  $r_1+r_2=r \implies r_1=rac{m_2}{m_1+m_2}r$   $r_2=rac{m_1}{m_1+m_2}r$  转动惯量:  $I=m_1r_1^2+m_2r_2^2=rac{m_1m_2}{m_1+m_2}r^2$ 

记折合质量

$$\mu=rac{m_1m_2}{m_1+m_2}$$

### 刚性转子的Schrödinger方程

对于刚性转子, 其Hamilton算符为

$$\hat{H}=-rac{1}{2I}\hat{M}^2$$

转子没有势能,于是Schrödinger方程为

$$-rac{\hat{M}^2}{2I}\psi=E\psi$$

解得转子能量为

$$E_J=rac{J(J+1)}{2I}\hbar^2$$

#### 转动光谱

极性分子有转动光谱, 跃迁选律为

$$\Delta J=\pm 1$$

$$egin{align} \Delta E = E_{J+1} - E_J &= rac{\hbar^2}{2I}[(J+2)(J+1) - (J+1)J] \ &= rac{h^2}{8\pi^2 I} \cdot 2(J+1) \end{split}$$

于是

$$\Delta E = h c \widetilde{
u} = rac{h^2}{8 \pi^2 I} \cdot 2(J+1)$$

波数为

$$\widetilde{
u} = 2 \cdot rac{h}{8\pi^2 Ic} (J+1)$$

定义转动常数

$$B = \frac{h}{8\pi^2 Ic}$$

波数为

$$\widetilde{
u}=2B(J+1)$$

转动光谱相邻两峰之间间距为2B。

#### 由转动光谱计算键长

- 1. 根据转动光谱相邻峰的间距, 其间距的一半为转动常数 B。
- 2. 根据  $B = h/(8\pi^2 Ic)$  计算出转动惯量 I 。
- 3. 由分子的分子式计算出折合质量  $\mu$  。
- 4. 利用转动惯量  $I = \mu r^2$  计算出平衡核间距 r 。

### 双原子分子的振动光谱

#### 简谐振子模型

势能 $V=1/2kr^2=rac{1}{2}m\omega^2r^2$ ,对应Schrödinger方程

$$-rac{\hbar^2}{2\mu}rac{\mathrm{d}^2\psi}{\mathrm{d}r^2}+rac{1}{2}m\omega^2r^2\psi=E\psi$$

利用Hermite多项式求解得到( $H_v$ 为v阶Hermite多项式)

$$\psi_v = N_v \exp{\left(-rac{m\omega}{2\hbar}r
ight)} H_v(\sqrt{rac{m\omega}{\hbar}}r)$$

振动能级

$$E_v = (v + rac{1}{2})h
u_e$$

根据经典力学

$$u_e = rac{1}{2\pi} \sqrt{rac{k}{\mu}}$$

于是力常数k

$$k=4\pi^2
u_e^2\mu=4\pi^2\mu c^2\widetilde{
u}_e^2$$

#### 非简谐振子模型

势能项加入Morse势能 $V' = D_e[1 - \exp(-\beta(r - r_e))]^2$ ,解得

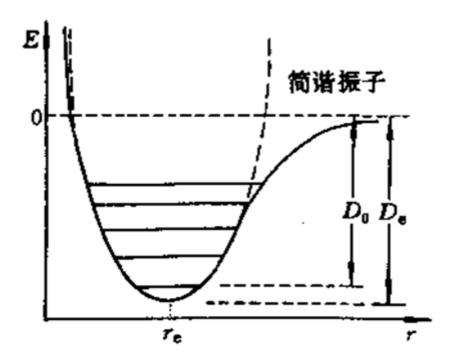
$$E_v = (v + rac{1}{2})h
u_e - (v + rac{1}{2})^2 x h
u_e$$

振动光谱从v = 0到v = v的跃迁

$$\Delta E = E_v - E_0 = v h 
u_e - v (v+1) x h 
u_e \ h c \widetilde{
u} = v h c \widetilde{
u}_e - v (v+1) x h c \widetilde{
u}_e$$

于是

$$\widetilde{
u} = v\widetilde{
u}_e[1-(v+1)x]$$



双原子分子的简谐振子势能曲线(虚线) 与实际势能曲线(实线)

分子的基态势能为 $E_v$ 的极小值,极小值的条件为差分为0

$$egin{aligned} E_v-E_{v-1} &= h
u_e - 2vxh
u_e &= h
u_e(1-2vx) = 0 \ \implies v &= rac{1}{2x} \end{aligned}$$

于是

$$egin{aligned} D_e &= (rac{1}{2x} + rac{1}{2})h
u_e - (rac{1}{2x} + rac{1}{2})^2xh
u_e \ &= (rac{1}{2x} + rac{1}{2} - rac{1}{4x} - rac{1}{2} - rac{x}{4})h
u_e \ &= (rac{1}{4x} - rac{x}{4})h
u_e pprox rac{h
u_e}{4x} \end{aligned}$$

#### 分子解离能

$$egin{aligned} D_0 &= D_e - E_1 = rac{h
u_e}{4x} - (rac{1}{2}h
u_e - rac{1}{4}xh
u_e) \ &pprox rac{h
u_e}{4x} - rac{1}{2}h
u_e \end{aligned}$$

# 双原子分子的振转光谱

振动和转动的总能量

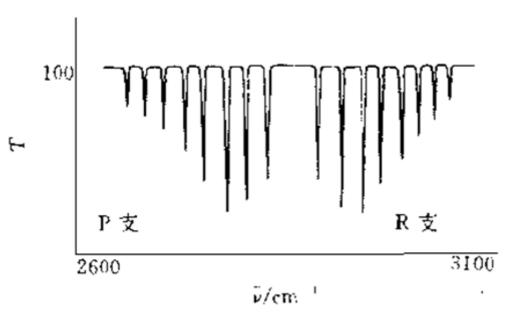
$$E_{v,J} = (v + rac{1}{2})h
u_e - (v + rac{1}{2})^2xh
u_e + B_vhcJ(J+1)$$

以波数表示, 为

$$\widetilde{
u}_{v,J} = (v+rac{1}{2})\widetilde{
u}_e - (v+rac{1}{2})^2x\widetilde{
u}_e + B_vJ(J+1)$$

#### 振-转光谱选律

$$\Delta J=\pm 1 \ \Delta v=\pm 1,\pm 2,\cdots$$



对于**基本谱带**( $v=0 \rightarrow v=1$ ),若发生转动能级 $J \rightarrow J-1$ ( $J=0,1,2,\cdots$ )的跃 迁,谱线波数小于 $\tilde{\nu}_1$ ,得到谱线P支

$$egin{aligned} \widetilde{
u}_P &= \widetilde{
u}_{1,J-1} - \widetilde{
u}_{0,J} = \widetilde{
u}_e(1-2x) + B_1J(J-1) - B_0(J+1)J \\ &= \widetilde{
u}_e(1-2x) + B_1J(J-1) - B_0(J+1)J \\ &= \widetilde{
u}_e(1-2x) - (B_0+B_1)J + (B_1-B_0)J^2 \\ &= \widetilde{
u}_1 - (B_0+B_1)J + (B_1-B_0)J^2 < \widetilde{
u}_1 \end{aligned}$$

若发生转动能级 $J-1 \to J$  ( $J=0,1,2,\cdots$ ) 的跃迁,谱线波数大于 $\tilde{\nu}_1$ ,得到谱线R 支

$$egin{aligned} \widetilde{
u}_P &= \widetilde{
u}_{1,J} - \widetilde{
u}_{0,J-1} = \widetilde{
u}_e(1-2x) + B_1J(J+1) - B_0(J-1)J \ &= \widetilde{
u}_e(1-2x) + B_1J(J+1) - B_0(J-1)J \ &= \widetilde{
u}_e(1-2x) + (B_0+B_1)J + (B_1-B_0)J^2 \ &= \widetilde{
u}_1 + (B_0+B_1)J + (B_1-B_0)J^2 > \widetilde{
u}_1 \end{aligned}$$

由于 $\Delta J = 0$ 禁阻,不存在波数为 $\tilde{\nu}_1$ 的Q支。