

7章 2原子分子

問題 1 : (A) 調和振動子における運動エネルギーの期待値 $\langle \hat{p}^2 / 2m \rangle$ を計算せよ。

$$\langle \frac{\hat{p}^2}{2m} \rangle = -\frac{\hbar^2}{2m} \langle \frac{d^2}{dx^2} \rangle = -\frac{\hbar^2}{2m} \int_{-\infty}^{\infty} \Psi_n(x) \frac{d^2}{dx^2} \Psi_n(x) dx = \dots \quad (19)$$

全エネルギー E_n と運動エネルギー及びポテンシャルエネルギーの期待値には、当然、

$$E_n = \langle \frac{\hat{p}^2}{2m} \rangle + \langle V \rangle \quad (20)$$

という関係が存在する。 $\langle V \rangle$ は前項の例題で導いたので、運動エネルギーの期待値は(20)式から算出できるが、練習のため(15)(16)(17)式から計算してみよう。

変数を $x = \alpha y$ とすると $dx = \alpha dy$ 、これより

$$\begin{aligned} \langle \frac{\hat{p}^2}{2m} \rangle &= -\frac{\hbar^2}{2m} \int_{-\infty}^{\infty} \Phi_n(y) \frac{d^2}{\alpha^2 dy^2} \Phi_n(y) \alpha dy = -\frac{\hbar^2}{2m\alpha} \int_{-\infty}^{\infty} \Phi_n(y) \frac{d^2}{dy^2} \Phi_n(y) dy \\ &= -\frac{\hbar^2}{2m\alpha} N_n^2 \int_{-\infty}^{\infty} \left[H_n(y) e^{-y^2/2} \right] \left[\frac{d^2}{dy^2} H_n(y) e^{-y^2/2} \right] dy \\ &= -\frac{\hbar^2}{2m\alpha} N_n^2 \int_{-\infty}^{\infty} \left[H_n(y) e^{-y^2/2} \right] \frac{d}{dy} \left[H_n'(y) e^{-y^2/2} - y H_n(y) e^{-y^2/2} \right] dy \\ &= -\frac{\hbar^2}{2m\alpha} N_n^2 \int_{-\infty}^{\infty} \left[H_n(y) e^{-y^2/2} \right] \left[H_n''(y) - 2y H_n'(y) + y^2 H_n(y) - H_n(y) \right] e^{-y^2/2} dy \end{aligned}$$

(15)式を使うと、

$$\begin{aligned} \langle \frac{\hat{p}^2}{2m} \rangle &= -\frac{\hbar^2}{2m\alpha} N_n^2 \int_{-\infty}^{\infty} \left[H_n(y) e^{-y^2/2} \right] \left[-2n H_n(y) + y^2 H_n(y) - H_n(y) \right] e^{-y^2/2} dy \\ &= \frac{\hbar^2}{2m\alpha} \left[\int_{-\infty}^{\infty} (2n+1) \Phi_n(y) \Phi_n(y) dy - \int_{-\infty}^{\infty} \Phi_n(y) y^2 \Phi_n(y) dy \right] \end{aligned}$$

上式の括弧内の第 2 項はすでに例題として計算した。括弧内の第 1 項は(13)式より $(2n+1)/\alpha$ である。

$$\langle \frac{\hat{p}^2}{2m} \rangle = \frac{\hbar^2}{2m\alpha} \left[\frac{2n+1}{\alpha} - \frac{\hbar}{k\alpha^3} \sqrt{\frac{k}{m}} \left(n + \frac{1}{2} \right) \right] = \frac{\hbar^2}{2m\alpha^2} \left[2n+1 - \left(n + \frac{1}{2} \right) \right] = \frac{\hbar}{2} \sqrt{\frac{k}{m}} \left[n + \frac{1}{2} \right] = \frac{1}{2} E_n$$

(B) 調和振動子の運動エネルギー及びポテンシャルエネルギーの期待値には以下のような比の関係が成立する(ビリアル定理)。カッコ内を「数値」で埋めよ。

$$\langle \frac{\hat{p}^2}{2m} \rangle : \langle V \rangle = 1 : \boxed{1}$$

拘束された系の定常状態もしくは長時間の平均値では、ポテンシャルが $V(x) = ax^b$ ならば、 a に関係なく $2\langle T \rangle = b\langle V \rangle$ となります。従って、この分子振動(調和振動)では $V(x) = ax^2$ なので $\langle T \rangle = \langle V \rangle$ となります。水素原子系では $V(r) = ar^{-1}$ であるので $2\langle T \rangle = -\langle V \rangle$ です。箱型ポテンシャルは $V(r) = ar^\infty$ と考えられます。自由粒子は(無限遠方から飛んで来た粒子が無限遠方へ飛び去って行く場合は)、「拘束された系」にならないので、ビリアル定理は成立しません。

問題 2 : (A) 水素分子の振動状態のエネルギー間隔は、 4401cm^{-1} の光子エネルギーに相当する。 cm^{-1} はカイザーと読み、波長を cm 単位で表した数値の逆数である。水素分子の力の定数を計算せよ。答えの概数は前ページに記載されている。

$$4401\text{cm}^{-1} \rightarrow \lambda = \frac{1}{4401}\text{cm} = \frac{10^{-2}}{4401}\text{m} \rightarrow \nu = \frac{c}{\lambda} = 3.0 \times 10^8 \times \frac{4401}{10^{-2}} \text{s}^{-1}$$

$$\Delta E = h\nu = \hbar \sqrt{\frac{k}{m}} \rightarrow \nu = \frac{1}{2\pi} \sqrt{\frac{k}{m}} \quad \text{より計算すればよい。}$$

$$k = (2\pi)^2 m \nu^2 = (2 \times 3.14)^2 \times \frac{1.67 \times 10^{-27}}{2} \times \left[3.0 \times 10^8 \times \frac{4401}{10^{-2}} \right]^2 = 574 \text{ N/m}$$

574 ニュートンパーメートル

(B) 水素分子(H_2)の一方の H を重水素(D:質量が H のほぼ 2 倍)に置き換えた分子 HD の伸縮振動の振動数は H_2 の何倍になるかを計算せよ。但し、力の定数は変化しないとする。

重水素の質量 m_d は水素の質量(\approx プロトン質量) m_p の 2 倍とすると $m_d = 2m_p$ 、

換算質量は次式となる。

$$m = \frac{m_p m_d}{m_p + m_d} = \frac{m_p (2m_p)}{m_p + (2m_p)} = \frac{2m_p^2}{3m_p} = \frac{2}{3} m_p$$

元の水素分子の換算質量は、

$$m = \frac{m_p m_p}{m_p + m_p} = \frac{m_p^2}{2m_p} = \frac{1}{2} m_p$$

である。換算質量は $4/3$ 倍になった。従って、振動数は $\sqrt{3/4} = \sqrt{3}/2$ 倍となる。