

### التمرين الأول:

• برهان علاقة هاملتوني التصحيحات النسبية لمعادلة شرودينغر. لدينا هاملتوني الطاقة لجسيم نسبي:

$$H = \sqrt{m^2 c^4 + p^2 c^2} = m c^2 \sqrt{1 + \frac{p^2}{m^2 c^2}} = m c^2 \left( 1 + \frac{1}{2} \frac{p^2}{m^2 c^2} - \frac{1}{8} \left( \frac{p^2}{m^2 c^2} \right)^2 + \dots \right)$$

$$= m c^2 + \frac{p^2}{2m} - \frac{1}{8} \frac{p^4}{m^3 c^2} = m c^2 + \frac{p^2}{2m} - \frac{1}{2 m_e c^2} \left( \frac{\hat{p}^2}{2 m_e} \right)^2$$

الطرف الأول هو طاقة السكون، و الطرف الثاني هو الطاقة الحركية الموجودة في معادلة شرودينغر، و الطرف الثالث:

$$\hat{H}_R = -\frac{1}{2 m_e c^2} \left( \frac{\hat{p}^2}{2 m_e} \right)^2$$

هو طرف التصحيحات النسبية.

• الهاملتوني الإجمالي لهذه المسألة هو:

$$\hat{H} = \hat{H}_0 + \hat{H}_{\text{pert}} = \frac{\hat{p}^2}{2m} + \frac{1}{2} m \omega^2 \hat{x}^2 - F \hat{x} = \frac{\hat{p}^2}{2m} + \frac{1}{2} m \omega^2 \left( \hat{x}^2 - 2 \frac{F}{m \omega^2} \hat{x} + \frac{F^2}{m^2 \omega^4} - \frac{F^2}{m^2 \omega^4} \right).$$

$$= \frac{\hat{p}^2}{2m} + \frac{1}{2} m \omega^2 (\hat{x} - \tilde{x})^2 - \frac{1}{2} m \omega^2 \tilde{x}^2, \quad \tilde{x} = \frac{F}{m \omega^2}.$$

نعرف الهاملتوني  $\hat{\tilde{H}}$  حيث:

$$\hat{H} = \hat{\tilde{H}} - \frac{1}{2} m \omega^2 \tilde{x}^2 \Rightarrow \hat{\tilde{H}} = \frac{\hat{p}^2}{2m} + \frac{1}{2} m \omega^2 \hat{x}'^2, \quad x' = \hat{x} - \tilde{x}$$

حيث  $\tilde{x}$  ثابت، و الذي يعني أن  $\hat{\tilde{H}}$  يتلائم مع  $\hat{\tilde{H}}$  و القيم الذاتية لهما ترتبط بالعلاقة  $E = \tilde{E} - \frac{1}{2} m \omega^2 \tilde{x}^2$ ، و لهما نفس الدوال الذاتية المشتركة.

إن الهاملتوني  $\hat{\tilde{H}}$ ، هو هاملتوني هزاز توافقي، و هذا يعني أن المسألة تقبل الحل تماما. القيم الذاتية للطاقة له هي  $\tilde{E} = \hbar \omega (n + 1/2)$  و منه القيم الذاتية للهاملتوني  $\hat{H}$  هي:

$$E = \hbar \omega (n + 1/2) - \frac{1}{2} m \omega^2 \tilde{x}^2 = \hbar \omega (n + 1/2) - \frac{F^2}{2 m \omega^2}$$

كما أن الدالة الذاتية الأساسية للهاملتوني  $\hat{H}$  الأرضي هي نفسها الدالة الذاتية للهاملتوني  $\hat{\tilde{H}}$ ، و التي هي:

$$\psi_0 = \frac{1}{\sqrt{x_0 \sqrt{\pi}}} \exp \left( -\frac{x'^2}{2 x_0^2} \right) = \frac{1}{\sqrt{x_0 \sqrt{\pi}}} \exp \left( -\frac{(x - \tilde{x})^2}{2 x_0^2} \right)$$

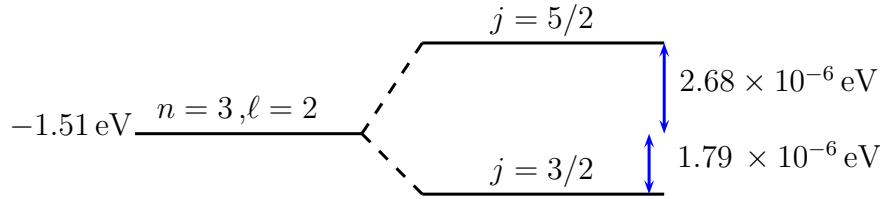
• لدينا:  $\hat{\mathbf{J}} = \hat{\mathbf{L}} + \hat{\mathbf{S}}$  و منه  $\hat{J}^2 = \hat{L}^2 + \hat{S}^2 + 2\hat{\mathbf{L}} \cdot \hat{\mathbf{S}}$ . إذن  $\hat{J}^2 = (\hat{J}^2 - \hat{L}^2 - \hat{S}^2)/2$ . نستخدم الكاتات الذاتية  $|n, \ell, j, m_j\rangle$  التي يكون فيها الإضطراب قطريا، و بتطبيق نظرية الإضطراب لدينا التصحيح للطاقة هو:

$$\begin{aligned}\Delta E &= \langle n, \ell, j, m_j | H_{LS} | n, \ell, j, m_j \rangle = \alpha^2 E_R \langle A(r) \rangle \langle n, \ell, j, m_j | \frac{J^2 - L^2 - S^2}{2\hbar^2} | n, \ell, j, m_j \rangle \\ &= \alpha^2 E_R \frac{2}{n^3 \ell(\ell+1)(2\ell+1)} \frac{1}{2} (j(j+1) - \ell(\ell+1) - s(s+1))\end{aligned}$$

حيث  $j = \ell \pm 1/2$ . إذن لدينا تصحيحان يوافقان قيمتي  $j$ . من أجل  $\ell = 2$  لدينا  $j = 3/2$  أو  $j = 5/2$ . و منه نجد:

$$\Delta E^+ = \frac{1}{405} \alpha^2 E_R = 1.79 \times 10^{-6} \text{ eV}, \quad \Delta E^- = -\frac{1}{270} \alpha^2 E_R = -2.68 \times 10^{-6} \text{ eV}$$

المخطط الذي نبين فيه هذا التأثير.



التمرين الثاني:

• نحسب القيمة التوقعية  $E(\alpha) = \langle \psi_t | \hat{H} | \psi_t \rangle = T + V$  حيث:

$$\begin{aligned}T &= \int_{-\infty}^{\infty} \psi_t^* \left( -\frac{\hbar^2}{2m} \right) \frac{d^2 \psi_t}{dx^2} dx = -\frac{\hbar^2}{2m} \frac{1}{\sqrt{\pi} \alpha} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-x^2/2\alpha^2} \frac{d^2}{dx^2} e^{-x^2/2\alpha^2} dx \\ &= -\frac{\hbar^2}{2m} \frac{1}{\sqrt{\pi} \alpha} \int_{-\infty}^{\infty} \left( -\frac{1}{\alpha^2} \right) \left( 1 - \frac{x^2}{\alpha^2} \right) e^{-x^2/\alpha^2} dx = \frac{\hbar^2}{2m} \frac{1}{\sqrt{\pi} \alpha^3} \left( \alpha \sqrt{\pi} - \frac{1}{2} \alpha \sqrt{\pi} \right) = \frac{\hbar^2}{4m} \frac{1}{\alpha^2} \\ V &= \int_{-\infty}^{\infty} \psi_t^* V \psi_t dx = -\frac{\hbar^2 \sqrt{\pi}}{2m \beta^3} \frac{1}{\sqrt{\pi} \alpha} \int_{-\infty}^{\infty} |x| e^{-x^2/\alpha^2} dx = -\frac{\hbar^2}{2m \beta^3} \frac{1}{\alpha} 2 \int_0^{\infty} x e^{-x^2/\alpha^2} dx \\ &= -\frac{\hbar^2}{2m \beta^3} \frac{1}{\alpha} 2 \frac{\alpha^2}{2} = -\frac{\hbar^2}{2m \beta^3} \alpha \\ E(\alpha) &= \frac{\hbar^2}{4m} \frac{1}{\alpha^2} - \frac{\hbar^2}{2m \beta^3} \alpha = \frac{\hbar^2}{2m} \left( \frac{1}{2\alpha^2} - \frac{\alpha}{\beta^3} \right) \Rightarrow \frac{dE(\alpha)}{d\alpha} = \frac{\hbar^2}{2m} \left( -\frac{1}{\alpha^3} - \frac{1}{\beta^3} \right).\end{aligned}$$

إذن:

$$\frac{dE(\alpha)}{d\alpha} = 0 \Rightarrow \alpha_0^3 = -\beta^3 \Rightarrow \alpha_0 = -\beta$$

إذن الحد الأعلى للطاقة بالتعويض

$$E(\alpha_0) = \frac{\hbar^2}{2m} \left( \frac{1}{2\beta^2} + \frac{\beta}{\beta^3} \right) = \frac{3\hbar^2}{4m\beta^2}$$

• التصحيح للطاقة الأساسية من الدرجة الأولى:

$$\begin{aligned}\Delta E &= \langle 0 | V | 0 \rangle = \int_{-\infty}^{\infty} \psi_0^*(x) V \psi_0(x) dx = -\frac{\hbar^2 \sqrt{\pi}}{2m \beta^3} \frac{1}{\sqrt{\pi} x_0} \int_{-\infty}^{\infty} |x| e^{-x^2/x_0^2} dx \\ &= -\frac{\hbar^2}{2m \beta^3} \frac{1}{x_0} x_0^2 = -\frac{\hbar^2}{2m \beta^3} x_0 = -\frac{\hbar^2}{2m \beta^3} \sqrt{\frac{\hbar}{m\omega}}\end{aligned}$$