

1. Considere um oscilador anarmônico com o Hamiltoniano:  $\hat{H} = \frac{\hat{p}^2}{2m} + \frac{1}{2}\lambda\hat{x}^4$ .

(a) Usa a função de prova gaussiano  $\psi(x) = \left(\frac{2\alpha^2}{\pi}\right)^{1/4} \exp[-\alpha^2 x^2]$  para estimar a energia do estado fundamental.

Ajuda dum amigo matemático:  $\int_{-\infty}^{\infty} dx x^4 \exp(-x^2) = (3\sqrt{\pi})/4$

(b) O valor exata da energia do estado fundamental é  $1,060\lambda^{1/3} \left(\frac{\hbar^2}{2m}\right)^{2/3}$ . Com recurso a teorema de Feynman-Hellmann estimar  $\langle \hat{p}^2 \rangle$  e  $\langle \hat{x}^4 \rangle$ . O resultado está de acordo com a previsão da teorema virial quântica?

2. **Tamanho finita do núcleo** Um dos efeitos que se altera ligeiramente a energia dos níveis do átomo de hidrogénio é a influência do tamanho finito do protão. Medidas de difusão indicam que o tamanho dum protão é aproximadamente  $b = 1.3 fm$  ( $f = 10^{-15}$ ). Para simplicidade, assumir que a carga do protão é uniformemente distribuída numa esfera de raio  $b$ . Mostrar que a energia potencial de um eletrão no campo elétrico criado pelo núcleo passa ser

$$U(r) = \frac{-e^2}{4\pi\epsilon_0 r} \text{ quando } r \geq b \quad \text{ou} \quad \frac{+e^2}{4\pi\epsilon_0 b} \left[ \frac{r^2}{2b^2} - \frac{3}{2} \right] \text{ quando } r < b$$

Invocando a teoria de perturbação da primeira ordem, estimar o desvio da energia do estado fundamental de hidrogénio (1S). Qual é a comparação numérica entre este desvio e a grandeza da energia do estado fundamental (não perturbado)? Entre este desvio e a grandeza do efeito Hiperfina? Qual seria o resultado para os estados 2P? Lembrar que  $b \ll a_0$ , o que permite uma simplificação considerável das integrais relevantes!

$$|\psi_{1s}\rangle = \sqrt{\frac{1}{4\pi a_0^3}} e^{-r/2a_0}; \quad |\psi_{2p,0}\rangle = \sqrt{\frac{1}{32\pi a_0^5}} r \cos\theta e^{-r/2a_0}; \quad |\psi_{2p,\pm 1}\rangle = \sqrt{\frac{1}{64\pi a_0^5}} r \sin\theta e^{\pm i\phi} e^{-r/2a_0}$$

3. **A potencial de Van der Waals** - Considere dois átomos idênticos separados por uma distância,  $R$ . Uma vez que os átomos são eletricamente neutrais poderia esperar que não haverá nenhuma força elétrica entre eles. No entanto, como os átomos são polarizáveis, existe uma força fraca e atrativa. Para entender a origem desta força, considere um modelo muito simples em que cada átomo é representada como um eletrão (de massa  $m$  e carga  $-e$ ) ligado ao seu núcleo (de carga  $+e$ ) através uma mola com um constante de força  $k$ . Para simplificar as contas podem assumir que os núcleos são suficientemente pesados que não se deslocam.



O Hamiltoniãno que descreve os “átomos” independentes pode ser escrito como :

$$\hat{H}_0 = \frac{\hat{p}_1^2}{2m} + \frac{1}{2}k\hat{x}_1^2 + \frac{\hat{p}_2^2}{2m} + \frac{1}{2}k\hat{x}_2^2$$

enquanto a interação entre estes “átomos”, (o Hamiltoniano da perturbação) , será

$$\hat{H}_p = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \left( \frac{e^2}{R} - \frac{e^2}{R-x_1} - \frac{e^2}{R+x_2} + \frac{e^2}{R-x_1+x_2} \right)$$

- (a) Mostre que para  $R \gg x_1, x_2$  o Hamiltoniano,  $\hat{H}_p$  se reduz a  $\hat{H}_p \approx -(e^2 2x_1 x_2) / (4\pi\epsilon_0 R^3)$ .

Pista: para  $|\epsilon \ll 1|$   $(1 \pm \epsilon)^n \approx 1 \pm n\epsilon + n(n-1)\epsilon^2/2 \pm \dots$

- (b) Utilizar a teoria de perturbação para achar a primeira correção não nula a energia do estado fundamental do sistema devida a perturbação da alínea anterior.

Pista: Considere o uso dos operadores de aniquilação e criação do oscilador harmónico.