

Mecânica Quântica II

Lista 2

1. Considere um sistema com dupla degenerescência. Assumindo que os estados não perturbados que diagonalizam a perturbação V são dados por

$$|\psi_{\pm}^0\rangle = \alpha_{\pm}|\psi_a^0\rangle + \beta_{\pm}|\psi_b^0\rangle ,$$

e usando que α_{\pm} e β_{\pm} satisfazem

$$\begin{pmatrix} V_{aa} & V_{ab} \\ V_{ba} & V_{bb} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \alpha_{\pm} \\ \beta_{\pm} \end{pmatrix} = E_{\pm}^1 \begin{pmatrix} \alpha_{\pm} \\ \beta_{\pm} \end{pmatrix}$$

mostre explicitamente que

- (a) Os “bons” estados são ortogonais, i.e. $\langle\psi_+^0|\psi_-^0\rangle = 0$;
(b) $\langle\psi_+^0|V|\psi_-^0\rangle = 0$;
(c) $\langle\psi_{\pm}^0|V|\psi_{\pm}^0\rangle = E_{\pm}^1$, onde E_{\pm}^1 são os autovalores da equação acima.
2. Considere uma partícula de massa m confinada numa dimensão compacta de comprimento L (i.e. um círculo de raio R tal que $L = 2\pi R$).

- (a) Mostre que os autoestados normalizados do hamiltoniano livre são

$$\psi_n^{\pm}(x) = \frac{1}{\sqrt{L}} e^{\pm i(2\pi n x)/L}$$

onde $n = 0, 1, 2, \dots$; e que as autoenergias (duplamente degeneradas) são

$$E_n = \frac{2\pi^2 \hbar^2}{mL^2} n^2 .$$

- (b) Se agora introduzimos uma perturbação da forma

$$V(x) = -V_0 e^{-x^2/a^2}$$

onde V_0 é uma constante com unidades de energia e $a \ll L$, obtenha as correções às energias não perturbadas em primeira ordem em teoria de perturbações, $E_{n\pm}^1$, resolvendo o problema de autovalores que diagonaliza a perturbação V (e.g. $a = +$, $b = -$). (**Dica:** para simplificar as integrais use o fato que $a \ll L$ para tomar $-L/2 \rightarrow -\infty$ e $L/2 \rightarrow \infty$).

- (c) Ache as combinações lineares de $\psi_n^+(x)$ e $\psi_n^-(x)$ que podem ser usadas em teoria de perturbações dada a degenerescência das E_n . Mostre que esses estados “bons” podem ser usados para achar as correções $E_{n\pm}^1$ do ponto anterior usando a fórmula do caso *não degenerado*.

(d) Mostre que o operador paridade definido por

$$Pf(x) = f(-x) ,$$

é hermitiano, comuta com o hamiltoniano não perturbado H^0 , e use ele para obter os estados não perturbados “bons” obtidos no ponto anterior.

3. O hamiltoniano de um sistema de dimensão 3 é dado por

$$H = V_0 \begin{pmatrix} (1 - \epsilon) & 0 & 0 \\ 0 & 1 & \epsilon \\ 0 & \epsilon & 2 \end{pmatrix} ,$$

onde V_0 é uma constante e $\epsilon \ll 1$ é um parâmetro adimensional pequeno.

- Obtenha os autovalores e autoestados do hamiltoniano não perturbado H^0 (i.e. $\epsilon = 0$).
- Resolva o problema para $\epsilon \neq 0$ *exatamente* e expanda os resultados até segunda ordem em ϵ .
- Um dos autoestados de H^0 é não-degenerado. Usando teoria de perturbações até segunda ordem obtenha as correções a seu autovalor. Compare o resultado com o do item anterior.
- Os outros dois autoestados de H^0 definem um sub-espço de degenerescência de dimensão 2. Use a teoria de perturbações *degenerada* para obter as correções até *segunda ordem* para as energias. Compare com os resultados exatos.

4. Degenerescência de dimensão n :

Considere um sistema com uma degenerescência de ordem n . Os autoestados do hamiltoniano não perturbado H^0 no subespaço degenerado são $|\psi_j^0\rangle$, com $j = 1, \dots, n$, todos com autovalor E^0 . Dada uma perturbação V , mostre que a combinação linear de estados degenerados

$$|\psi^0\rangle = \sum_{j=1}^n \alpha_j |\psi_j^0\rangle ,$$

define os autoestados bons a serem utilizados em teoria de perturbações sempre que

$$\sum_{k=1}^n V_{jk} \alpha_k = E^1 \alpha_j ,$$

onde os E^1 's são as correções a E^0 em primeira ordem em teoria de perturbações, e

$$V_{jk} = \langle \psi_j^0 | V | \psi_k^0 \rangle .$$