

$$G \equiv A01A$$

Método Variacionais: muito útil qdo teoria de perturbação não funciona

Estado fundamental E_0 solução exata (fundamental negativa)
 $E_k - E_0 \geq 0$

$$\tilde{H} \equiv \frac{\langle \tilde{0} | H | \tilde{0} \rangle}{\langle \tilde{0} | \tilde{0} \rangle} \quad \text{onde } |\tilde{0}\rangle \text{ é um ket tentativa}$$

obtemos que $|\tilde{0}\rangle = \sum_{k=0}^{\infty} |k\rangle \langle k | \tilde{0} \rangle$

onde $|k\rangle$ é tal que $H|k\rangle = E_k|k\rangle$

$$\tilde{H} = \frac{\sum_{k=0} \langle \tilde{0} | k \rangle \langle k | H | \tilde{0} \rangle}{\sum_{k=0} |\langle k | \tilde{0} \rangle|^2} = \frac{\sum_k E_k |\langle k | \tilde{0} \rangle|^2}{\sum_k |\langle k | \tilde{0} \rangle|^2} = E_0 + E_0$$

uma das E_0 substituímos por $E_0 \frac{\sum |\langle k | \tilde{0} \rangle|^2}{\sum |\langle k | \tilde{0} \rangle|^2}$

Assim $\tilde{H} = \frac{\sum_k (E_k - E_0) |\langle k | \tilde{0} \rangle|^2}{\sum_k |\langle k | \tilde{0} \rangle|^2} + E_0$

A soma é sempre positiva pois $E_k - E_0 \geq 0$

Assim $\bar{H} \geq E_0$

a igualdade vai funcionar se todos os $\langle k | \bar{0} \rangle$ se anularem $\forall k \neq 0$ e $|k\rangle = |\bar{0}\rangle \quad \forall k=0$

note uma propriedade muito interessante:

Suponha $\langle k | \bar{0} \rangle \sim O(\epsilon)$ $\forall k \neq 0$

então

$$\bar{H} - E_0 \sim \frac{\sum_k E_k |\langle k | \bar{0} \rangle|^2}{\sum_k |\langle k | \bar{0} \rangle|^2} \sim O(\epsilon^2)$$

emos de primeira ordem no vetor tentativa
dois termos de 2ª ordem na energia

Uma outra forma de formalizar o princípio é
dizendo \bar{H} deve ser estacionário com respeito a
variações $|\bar{0}\rangle \rightarrow |\bar{0}\rangle + \delta|\bar{0}\rangle$

isto é

$$\delta \bar{H} = 0 \quad \text{qdo } |\bar{0}\rangle \text{ é trocado por } |\bar{0}\rangle + \delta|\bar{0}\rangle$$

$$\bar{H} = \frac{\langle \bar{0} | H | \bar{0} \rangle}{\langle \bar{0} | \bar{0} \rangle}$$

$$\delta \bar{H} = \frac{\langle \delta \bar{0} | H | \bar{0} \rangle}{\langle \bar{0} | \bar{0} \rangle} - \frac{\langle \bar{0} | H | \bar{0} \rangle}{\langle \bar{0} | \bar{0} \rangle^2} \langle \delta \bar{0} | \bar{0} \rangle = 0$$

variações arbitrárias de $\langle \delta \bar{0} |$ implicam $H | \bar{0} \rangle = \frac{\langle \bar{0} | H | \bar{0} \rangle}{\langle \bar{0} | \bar{0} \rangle} | \bar{0} \rangle$

ou seja $|\psi\rangle$ é autovetor de $H = V$ com autovalor

$$\frac{\langle \psi | H | \psi \rangle}{\langle \psi | \psi \rangle}$$

Na prática isto implica que odo impomos $\delta H = 0$

$|\psi\rangle$ se aproxima da solução de $H|\psi\rangle = E|\psi\rangle$

O método variacional não ensina a gente a escolher funções tentativas mas fornece a melhor combinação delas ou melhor conjunto de parâmetros que representam a solução verdadeira.

Escolhamos por intuição, parametrizamos e depois

impomos $\frac{\partial H}{\partial \alpha_i} = 0$ e achamos o conjunto ideal de α_i

Finalmente colocamos α_i de volta em H e obtemos a energia.

Exemplo 1: átomo de hidrogênio

suponha $\langle \psi | \psi \rangle = e^{-r/a}$ "a" é parâmetro

$\frac{\partial H}{\partial a} = 0 \rightarrow a = a_0$ e $H = \frac{-e^2}{2a_0}$ a energia correta (retorna a forma

correta da função de onda

Exemplo 2

$$V=0 \quad |x| < a$$

$$V=\infty \quad |x| > a$$

a solução exata é conhecida

$$\langle x|0 \rangle = \frac{1}{\sqrt{a}} \cos\left(\frac{\pi x}{2a}\right)$$

$$E_0 = \left(\frac{\hbar^2}{2m}\right) \frac{\pi^2}{4a^2}$$

Solução variacional: procure soluções tentativas que se anulam em $x = \pm a$

Que tal $\langle x|0 \rangle = a^2 - x^2$ (sem parâmetros!)

$$\bar{H} = \frac{-\hbar^2}{2m} \frac{\int_{-a}^a (a^2 - x^2) \frac{d^2}{dx^2} (a^2 - x^2) dx}{\int_{-a}^a (a^2 - x^2)^2 dx} = \frac{10}{\pi^2} \left(\frac{\pi^2 \hbar^2}{8a^2 m^2} \right) =$$

$$= 1.0132 E_0$$

outro chute $\langle x|0 \rangle = |a|^\lambda - |x|^\lambda$

$$\bar{H} = \frac{(1+\lambda)(2\lambda+1)}{2\lambda-1} \left(\frac{\hbar^2}{4m^2 a^2} \right)$$

$$\frac{\partial \bar{H}}{\partial \lambda} = 0 \rightarrow \lambda = \frac{1+\sqrt{6}}{2}$$

$$\bar{H} = 1.00298 E_0$$

uma mudança na função de onda

$$\bar{H}_{\min} = \sum_{k=0}^{\infty} |\langle k | \bar{\psi} \rangle|^2 E_k$$

$$= |\langle 0 | \bar{\psi} \rangle|^2 E_0 + |\langle 1 | \bar{\psi} \rangle|^2 E_1 + \sum_{k=2}^{\infty} |\langle k | \bar{\psi} \rangle|^2 E_k$$

$$\geq |\langle 0 | \bar{\psi} \rangle|^2 E_0 + E_2 \sum_{k=2}^{\infty} |\langle k | \bar{\psi} \rangle|^2$$

$$= |\langle 0 | \bar{\psi} \rangle|^2 E_0 + E_2 (1 - |\langle 0 | \bar{\psi} \rangle|^2)$$

$$\therefore |\langle 0 | \bar{\psi} \rangle|^2 \underbrace{(E_0 - E_2)}_{\text{negativo}} \leq \bar{H}_{\min} - E_2$$

$$|\langle 0 | \bar{\psi} \rangle|^2 \geq \frac{\bar{H}_{\min} - E_2}{E_0 - E_2} \geq \frac{E_2 - \bar{H}_{\min}}{E_2 - E_0} = 0.99963$$

$|\bar{\psi}\rangle$ é quase \parallel ao $|0\rangle$

se fosse vetor $\langle 0 | \bar{\psi} \rangle = \cos \theta$ $\theta < \underline{\underline{1.1^\circ}}$!

Pl estados excitados quase todos tentativas ortogonais ao estado fundamental