

Пертурбациона теорија за недегенерисане својствене вредности

Рејли-Шредингеров метод

$$\hat{H} |\psi_n\rangle = E_n |\psi_n\rangle$$

Може да се реши $\hat{H}^{(0)} |\psi_n^{(0)}\rangle = E_n^{(0)} |\psi_n^{(0)}\rangle$

Не може да се реши егзактно

- Скуп својствених функција $\{|\psi_n^{(0)}\rangle\}$ узимамо за базу простора стања.
- $\hat{H}^{(0)}$ даје доминантан допринос

$$\hat{H} = \hat{H}^{(0)} + \lambda \hat{H}^{(1)} + \lambda^2 \hat{H}^{(2)} + \lambda^3 \hat{H}^{(3)} + \dots$$

Тада:

$$\hat{H} = \hat{H}^{(0)} + \lambda \hat{H}^{(1)} + \lambda^2 \hat{H}^{(2)} + \dots$$

$$|\psi_n\rangle = |\psi_n^{(0)}\rangle + \lambda |\psi_n^{(1)}\rangle + \lambda^2 |\psi_n^{(2)}\rangle + \dots$$

$$E_n = E_n^{(0)} + \lambda E_n^{(1)} + \lambda^2 E_n^{(2)} + \dots$$

Основа методе

Поправке првог реда

$$E_n^{(1)} \quad \hat{H}^{(1)} \quad |\psi_n^{(1)}\rangle$$

Поправке другог реда

$$\hat{H}^{(2)} \quad |\psi_n^{(2)}\rangle \quad E_n^{(2)}$$

$$\begin{aligned} & \left[\hat{H}^{(0)} + \lambda \hat{H}^{(1)} + \lambda^2 \hat{H}^{(2)} + \dots \right] \left[\left| \psi_n^{(0)} \right\rangle + \lambda \left| \psi_n^{(1)} \right\rangle + \lambda^2 \left| \psi_n^{(2)} \right\rangle + \dots \right] = \\ & = \left[E_n^{(0)} + \lambda E_n^{(1)} + \lambda^2 E_n^{(2)} + \dots \right] \left[\left| \psi_n^{(0)} \right\rangle + \lambda \left| \psi_n^{(1)} \right\rangle + \lambda^2 \left| \psi_n^{(2)} \right\rangle + \dots \right] \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} & \left[\hat{H}^{(0)} \left| \psi_n^{(0)} \right\rangle - E_n^{(0)} \left| \psi_n^{(0)} \right\rangle \right] + \lambda \left[\hat{H}^{(0)} \left| \psi_n^{(1)} \right\rangle + \hat{H}^{(1)} \left| \psi_n^{(0)} \right\rangle - E_n^{(0)} \left| \psi_n^{(1)} \right\rangle - E_n^{(1)} \left| \psi_n^{(0)} \right\rangle \right] + \\ & + \lambda^2 \left[\hat{H}^{(0)} \left| \psi_n^{(2)} \right\rangle + \hat{H}^{(1)} \left| \psi_n^{(1)} \right\rangle + \hat{H}^{(2)} \left| \psi_n^{(0)} \right\rangle - E_n^{(0)} \left| \psi_n^{(2)} \right\rangle - E_n^{(1)} \left| \psi_n^{(1)} \right\rangle - E_n^{(2)} \left| \psi_n^{(0)} \right\rangle \right] + \dots = 0 \end{aligned}$$

Поправке првог
и другог реда

$$\hat{H}^{(0)} \left| \psi_n^{(0)} \right\rangle - E_n^{(0)} \left| \psi_n^{(0)} \right\rangle = 0$$

$$\hat{H}^{(0)} \left| \psi_n^{(1)} \right\rangle + \hat{H}^{(1)} \left| \psi_n^{(0)} \right\rangle - E_n^{(0)} \left| \psi_n^{(1)} \right\rangle - E_n^{(1)} \left| \psi_n^{(0)} \right\rangle = 0$$

$$\hat{H}^{(0)} \left| \psi_n^{(2)} \right\rangle + \hat{H}^{(1)} \left| \psi_n^{(1)} \right\rangle + \hat{H}^{(2)} \left| \psi_n^{(0)} \right\rangle - E_n^{(0)} \left| \psi_n^{(2)} \right\rangle - E_n^{(1)} \left| \psi_n^{(1)} \right\rangle - E_n^{(2)} \left| \psi_n^{(0)} \right\rangle = 0$$

$$\hat{H}^{(0)} |\psi_n^{(1)}\rangle + \hat{H}^{(1)} |\psi_n^{(0)}\rangle - E_n^{(0)} |\psi_n^{(1)}\rangle - E_n^{(1)} |\psi_n^{(0)}\rangle = 0$$

$$\langle \psi_n^{(0)} | \hat{H}^{(0)} | \psi_n^{(1)} \rangle + \langle \psi_n^{(0)} | \hat{H}^{(1)} | \psi_n^{(0)} \rangle - \langle \psi_n^{(0)} | E_n^{(0)} | \psi_n^{(1)} \rangle - \langle \psi_n^{(0)} | E_n^{(1)} | \psi_n^{(0)} \rangle = 0$$

$$\langle \psi_n^{(0)} | \hat{H}^{(0)} | \psi_n^{(1)} \rangle = \langle \hat{H}^{(0)} \psi_n^{(0)} | \psi_n^{(1)} \rangle = \langle E_n^{(0)} \psi_n^{(0)} | \psi_n^{(1)} \rangle = E_n^{(0)} \langle \psi_n^{(0)} | \psi_n^{(1)} \rangle$$

$$\langle \psi_n^{(0)} | \hat{H}^{(1)} | \psi_n^{(0)} \rangle = \hat{H}_{nn}^{(1)}$$

$$\langle \psi_n^{(0)} | E_n^{(0)} | \psi_n^{(1)} \rangle = E_n^{(0)} \langle \psi_n^{(0)} | \psi_n^{(1)} \rangle$$

$E_n^{(1)}$

Корекција првог
реда за енергију

$$E_n^{(0)} \langle \psi_n^{(0)} | \psi_n^{(1)} \rangle + \hat{H}_{nn}^{(1)} - E_n^{(0)} \langle \psi_n^{(0)} | \psi_n^{(1)} \rangle - E_n^{(1)} = 0$$

$$E_n^{(1)} = \hat{H}_{nn}^{(1)} = \langle \psi_n^{(0)} | \hat{H}^{(1)} | \psi_n^{(0)} \rangle$$

$$E_n = E_n^{(0)} + \lambda E_n^{(1)} = E_n^{(0)} + \lambda \langle \psi_n^{(0)} | \hat{H}^{(1)} | \psi_n^{(0)} \rangle$$

$$\hat{H}^{(0)} |\psi_n^{(1)}\rangle + \hat{H}^{(1)} |\psi_n^{(0)}\rangle - E_n^{(0)} |\psi_n^{(1)}\rangle - E_n^{(1)} |\psi_n^{(0)}\rangle = 0$$

$$\langle \psi_k^{(0)} | \hat{H}^{(0)} | \psi_n^{(1)} \rangle + \langle \psi_k^{(0)} | \hat{H}^{(1)} | \psi_n^{(0)} \rangle - \langle \psi_k^{(0)} | E_n^{(0)} | \psi_n^{(1)} \rangle - \langle \psi_k^{(0)} | E_n^{(1)} | \psi_n^{(0)} \rangle = 0$$

$$\langle \psi_k^{(0)} | \hat{H}^{(0)} | \psi_n^{(1)} \rangle = \langle \hat{H}^{(0)} \psi_k^{(0)} | \psi_n^{(1)} \rangle = \langle E_k^{(0)} \psi_k^{(0)} | \psi_n^{(1)} \rangle = E_k^{(0)} \langle \psi_k^{(0)} | \psi_n^{(1)} \rangle$$

$$\langle \psi_k^{(0)} | \hat{H}^{(1)} | \psi_n^{(0)} \rangle = \hat{H}_{kn}^{(1)}$$

$$\langle \psi_k^{(0)} | E_n^{(0)} | \psi_n^{(1)} \rangle = E_n^{(0)} \langle \psi_k^{(0)} | \psi_n^{(1)} \rangle$$

Поправка првог
реда за таласну
функцију

$$E_k^{(0)} \langle \psi_k^{(0)} | \psi_n^{(1)} \rangle + \hat{H}_{kn}^{(1)} - E_n^{(0)} \langle \psi_k^{(0)} | \psi_n^{(1)} \rangle = 0$$

$$\left[E_k^{(0)} - E_n^{(0)} \right] \langle \psi_k^{(0)} | \psi_n^{(1)} \rangle + \hat{H}_{kn}^{(1)} = 0$$

Знамо све осим $|\psi_n^{(1)}\rangle$



$$|\psi_n^{(1)}\rangle = \sum_j c_{nj} |\psi_j^{(0)}\rangle$$

$$\left[E_k^{(0)} - E_n^{(0)} \right] \langle \psi_k^{(0)} | \psi_n^{(1)} \rangle + \hat{H}_{kn}^{(1)} = 0$$

$$|\psi_n^{(1)}\rangle = \sum_j c_{nj} |\psi_j^{(0)}\rangle$$

$$|\psi_n^{(1)}\rangle = c_{nn} |\psi_n^{(0)}\rangle + \sum_{j \neq n} c_{nj} |\psi_j^{(0)}\rangle$$

$$|\psi_n\rangle = |\psi_n^{(0)}\rangle + \lambda |\psi_n^{(1)}\rangle$$

$$|\psi_n\rangle = |\psi_n^{(0)}\rangle + \lambda |\psi_n^{(1)}\rangle = |\psi_n^{(0)}\rangle + \lambda c_{nn} |\psi_n^{(0)}\rangle + \lambda \sum_{j \neq n} c_{nj} |\psi_j^{(0)}\rangle = (1 + \lambda c_{nn}) |\psi_n^{(0)}\rangle + \lambda \sum_{j \neq n} c_{nj} |\psi_j^{(0)}\rangle$$

$$1 + \lambda c_{nn} = 1$$

$$\lambda c_{nn} = 0$$

$$c_{nn} = \langle \psi_n^{(0)} | \psi_n^{(1)} \rangle$$

$$c_{nn} = 0$$

$$\langle \psi_n^{(0)} | \psi_n^{(1)} \rangle = 0$$

$$|\psi_n^{(1)}\rangle = \sum_{j \neq n} c_{nj} |\psi_j^{(0)}\rangle$$

$$\left[E_k^{(0)} - E_n^{(0)} \right] \langle \psi_k^{(0)} | \psi_n^{(1)} \rangle + \hat{H}_{kn}^{(1)} = 0$$

$$|\psi_n^{(1)}\rangle = \sum_{j \neq n} c_{nj} |\psi_j^{(0)}\rangle$$

$$\left[E_k^{(0)} - E_n^{(0)} \right] \langle \psi_k^{(0)} | \left(\sum_{j \neq n} c_{nj} |\psi_j^{(0)}\rangle \right) \rangle + \hat{H}_{kn}^{(1)} = 0$$

$$\begin{aligned} \left[E_k^{(0)} - E_n^{(0)} \right] \sum_{j \neq n} c_{nj} \langle \psi_k^{(0)} | \psi_j^{(0)} \rangle + \hat{H}_{kn}^{(1)} &= \left[E_k^{(0)} - E_n^{(0)} \right] \sum_{j \neq n} c_{nj} \delta_{kj} + \hat{H}_{kn}^{(1)} = \\ &= \left[E_k^{(0)} - E_n^{(0)} \right] c_{nk} + \hat{H}_{kn}^{(1)} = 0 \end{aligned}$$

$$c_{nk} = -\frac{\hat{H}_{kn}^{(1)}}{E_k^{(0)} - E_n^{(0)}}, \quad k \neq n$$

$$|\psi_n^{(1)}\rangle = \sum_{k \neq n} c_{nk} |\psi_k^{(0)}\rangle = -\sum_{k \neq n} \frac{\hat{H}_{kn}^{(1)}}{E_k^{(0)} - E_n^{(0)}} |\psi_k^{(0)}\rangle$$

Што су енергетски нивои ближи, то више пертурбују одговарајућа стања.

Поправка првог
реда за таласну
функцију

$$\hat{H}^{(0)} |\psi_n^{(2)}\rangle + \hat{H}^{(1)} |\psi_n^{(1)}\rangle + \hat{H}^{(2)} |\psi_n^{(0)}\rangle - E_n^{(0)} |\psi_n^{(2)}\rangle - E_n^{(1)} |\psi_n^{(1)}\rangle - E_n^{(2)} |\psi_n^{(0)}\rangle = 0$$

$$\langle \psi_n^{(0)} | \hat{H}^{(0)} | \psi_n^{(2)} \rangle + \langle \psi_n^{(0)} | \hat{H}^{(1)} | \psi_n^{(1)} \rangle + \langle \psi_n^{(0)} | \hat{H}^{(2)} | \psi_n^{(0)} \rangle \longrightarrow \langle \psi_n^{(0)} | \hat{H}^{(2)} | \psi_n^{(0)} \rangle = \hat{H}_{nn}^{(2)}$$

$$- \langle \psi_n^{(0)} | E_n^{(0)} | \psi_n^{(2)} \rangle - \langle \psi_n^{(0)} | E_n^{(1)} | \psi_n^{(1)} \rangle - \langle \psi_n^{(0)} | E_n^{(2)} | \psi_n^{(0)} \rangle = 0 \longrightarrow E_n^{(2)}$$

$$\langle \psi_n^{(0)} | \hat{H}^{(0)} | \psi_n^{(2)} \rangle = \langle \hat{H}^{(0)} \psi_n^{(0)} | \psi_n^{(2)} \rangle = \langle E_n^{(0)} \psi_n^{(0)} | \psi_n^{(2)} \rangle = E_n^{(0)} \langle \psi_n^{(0)} | \psi_n^{(2)} \rangle$$

$$\langle \psi_n^{(0)} | E_n^{(0)} | \psi_n^{(2)} \rangle = E_n^{(0)} \langle \psi_n^{(0)} | \psi_n^{(2)} \rangle$$

$$\langle \psi_n^{(0)} | E_n^{(1)} | \psi_n^{(1)} \rangle = E_n^{(1)} \langle \psi_n^{(0)} | \psi_n^{(1)} \rangle = 0$$

Поправка другог
реда за енергију

$$E_n^{(0)} \langle \psi_n^{(0)} | \psi_n^{(2)} \rangle + \langle \psi_n^{(0)} | \hat{H}^{(1)} | \psi_n^{(1)} \rangle + \hat{H}_{nn}^{(2)} - E_n^{(0)} \langle \psi_n^{(0)} | \psi_n^{(2)} \rangle - E_n^{(2)} = 0$$

$$\langle \psi_n^{(0)} | \hat{H}^{(1)} | \psi_n^{(1)} \rangle + \hat{H}_{nn}^{(2)} - E_n^{(2)} = 0$$

$$\langle \psi_n^{(0)} | \hat{H}^{(1)} \left(- \sum_{k \neq n} \frac{\hat{H}_{kn}^{(1)}}{E_k^{(0)} - E_n^{(0)}} | \psi_k^{(0)} \rangle \right) + \hat{H}_{nn}^{(2)} - E_n^{(2)} = 0$$

$$- \sum_{k \neq n} \frac{\hat{H}_{kn}^{(1)}}{E_k^{(0)} - E_n^{(0)}} \langle \psi_n^{(0)} | \hat{H}^{(1)} | \psi_k^{(0)} \rangle + \hat{H}_{nn}^{(2)} - E_n^{(2)} = - \sum_{k \neq n} \frac{\hat{H}_{kn}^{(1)} \hat{H}_{nk}^{(1)}}{E_k^{(0)} - E_n^{(0)}} + \hat{H}_{nn}^{(2)} - E_n^{(2)} = 0$$

$$E_n^{(2)} = \hat{H}_{nn}^{(2)} - \sum_{k \neq n} \frac{\hat{H}_{kn}^{(1)} \hat{H}_{nk}^{(1)}}{E_k^{(0)} - E_n^{(0)}}$$

$|\psi_0^{(0)}\rangle$ Пробна функција

$$\hat{H} = \hat{H}^{(0)} + \lambda \hat{H}^{(1)}$$

$$\varepsilon = \langle \phi | \hat{H} | \phi \rangle = \langle \psi_0^{(0)} | \hat{H}^{(0)} + \lambda \hat{H}^{(1)} | \psi_0^{(0)} \rangle = E_0^{(0)} + \lambda E_0^{(1)}$$

$|\psi_0^{(0)}\rangle + \lambda |\psi_0^{(1)}\rangle$ Пробна функција

Добија се енергија са корекцијом другог реда,...

- Ако се за пробну функцију узме стање са неким параметрима, које се изједначава са $|\psi_0^{(1)}\rangle$ за неке вредности тих параметара, тада засигурно енергија која се добије варијационом методом није мање тачна од енергије другог реда која се добија помоћу пертурбационе теорије. А може да буде још тачнија...

Однос према
варијационој
методи

$$V = \frac{1}{2}kx^2 + cx^4 = \frac{1}{2}m\omega^2 x^2 + cx^4 \quad \xi = \left(\frac{m\omega}{\hbar}\right)^{1/2} x \rightarrow \left(\frac{\hbar}{m\omega}\right)^{1/2} \text{ је јединица за } x$$

$$V = \frac{1}{2}m\omega^2 x^2 + \lambda \frac{m^2 \omega^3}{\hbar} x^4 \quad c = \lambda \frac{m^2 \omega^3}{\hbar} \quad \hbar\omega \text{ је јединица за } V$$

$$\hat{H}^{(0)} = -\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2}{dx^2} + \frac{1}{2}m\omega^2 x^2, \quad E_n^{(0)} = \left(n + \frac{1}{2}\right)\hbar\omega \quad n=0,1,2,\dots$$

$$\varphi_n^{(0)}(x) = \frac{1}{\sqrt{2^n n!}} \left(\frac{m\omega}{\pi\hbar}\right)^{1/4} H_n(\xi) e^{-\frac{\xi^2}{2}}$$

$$\hat{H}' = \hat{H}^{(1)} = \lambda \frac{m^2 \omega^3}{\hbar} \hat{X}^4$$

$$\langle n+4 | \hat{X}^4 | n \rangle = \langle n | \hat{X}^4 | n+4 \rangle = \left(\frac{\hbar}{2m\omega}\right)^2 \sqrt{(n+1)(n+2)(n+3)(n+4)}$$

$$\langle n+2 | \hat{X}^4 | n \rangle = \langle n | \hat{X}^4 | n+2 \rangle = \frac{1}{2} \left(\frac{\hbar}{m\omega}\right)^2 (2n+3) \sqrt{(n+1)(n+2)}$$

$$\langle n | \hat{X}^4 | n \rangle = \frac{3}{2} \left(\frac{\hbar}{m\omega}\right)^2 \left(n^2 + n + \frac{1}{2}\right)$$

$$\langle n' | \hat{X}^4 | n \rangle = 0, \quad n' \neq n, n \pm 2, n \pm 4$$

$$E_n^{(1)} = \hat{H}_{nn}^{(1)} = \lambda \frac{m^2 \omega^3}{\hbar} \langle n | \hat{X}^4 | n \rangle = \lambda \frac{m^2 \omega^3}{\hbar} \frac{3}{2} \left(\frac{\hbar}{m\omega}\right)^2 \left(n^2 + n + \frac{1}{2}\right) = \frac{3}{2} \left(n^2 + n + \frac{1}{2}\right) \lambda \hbar\omega$$

$$E_n = E_n^{(0)} + E_n^{(1)} = \left(n + \frac{1}{2}\right)\hbar\omega + \frac{3}{2} \left(n^2 + n + \frac{1}{2}\right) \lambda \hbar\omega, \quad n=0,1,2,\dots$$

Анхармонијски
осцилатор:
корекција за
енергију првог
реда