

## 微扰与变分法 (作业: 20230522)

1. 非简并的微扰方法: 若体系的哈密顿算符  $\hat{H}$  不显含时间, 且可以分为两部分  $\hat{H} = \hat{H}^{(0)} + \hat{H}^{(1)}$ . 其中  $\hat{H}^{(0)}$  的本征值  $E_n^{(0)}$  和归一化本征矢  $\psi_n^{(0)}$  可以严格求出, 而另一部分  $\hat{H}^{(1)}$  足够小 ( $|\frac{H'_{mn}}{E_n^{(0)} - E_m^{(0)}}|_{m \neq n} \ll 1$ ), 则可将  $\hat{H}^{(1)} = \lambda \hat{H}'$  看作叠加在  $\hat{H}^{(0)}$  上的微扰;

(a) 处理方法: 将  $E_n$  和  $\psi_n$  按照  $\lambda$  展开: 
$$\begin{cases} E_n = \sum_{i=0}^{\infty} \lambda^i E_n^{(i)} \\ \psi_n = \sum_{i=0}^{\infty} \lambda^i \psi_n^{(i)} \end{cases}, \text{ 并带入}$$

定态方程  $(\hat{H}^{(0)} + \lambda \hat{H}') \sum_{i=0}^{\infty} \lambda^i \psi_n^{(i)} = \sum_{i=0}^{\infty} \lambda^i E_n^{(i)} \cdot \sum_{j=0}^{\infty} \lambda^j \psi_n^{(j)}$ ;

(b) 由待定系数法并取  $\lambda = 1$  可得到: 
$$\begin{cases} (\hat{H}^{(0)} - E_n^{(0)})\psi_n^{(0)} = 0 \\ (\hat{H}^{(0)} - E_n^{(0)})\psi_n^{(1)} = -(\hat{H}' - E_n^{(1)})\psi_n^{(0)} \\ (\hat{H}^{(0)} - E_n^{(0)})\psi_n^{(2)} = -(\hat{H}' - E_n^{(1)})\psi_n^{(1)} + E_n^{(2)}\psi_n^{(0)} \\ \dots \end{cases};$$

(c) 能级的修正: 
$$\begin{cases} E_n^{(0)} \\ E_n^{(1)} = \langle \psi_n^{(0)} | \hat{H}' | \psi_n^{(0)} \rangle = \int \psi_n^{(0)*} \hat{H}' \psi_n^{(0)} d\tau \\ E_n^{(2)} = \sum_{m \neq n} \frac{|H'_{mn}|^2}{(E_n^{(0)} - E_m^{(0)})} \\ \dots \end{cases};$$

(d) 波函数的修正: 
$$\begin{cases} \psi_n^{(0)} \\ \psi_n^{(1)} = \sum_{m \neq n} \frac{\langle \psi_m^{(0)} | \hat{H}' | \psi_n^{(0)} \rangle}{(E_n^{(0)} - E_m^{(0)})} \psi_m^{(0)} \\ \dots \end{cases};$$

2. 简并微扰方法: 若体系的第  $l$  个能级  $E_l^{(0)}$  是简并的, 且简并度为  $f_l$ , 则零级定态方程  $\hat{H}^{(0)} \phi_{lk}^{(0)} = E_l^{(0)} \phi_{lk}^{(0)}, k = 1, 2, \dots, f_l$ ;

(a) 处理方法: 正确的零级近似波函数必须满足零级修正方程, 其解的一般形式是  $\psi_l^{(0)} = \sum_{k=1}^{f_l} \phi_{lk}^{(0)} a_{lk}^{(0)}$ ;

(b) 一级修正方程: 由  $(\hat{H}^{(0)} + \lambda \hat{H}')(\psi_l^{(0)} + \lambda \psi_l^{(1)}) = (E_l^{(0)} + \lambda E_l^{(1)})(\psi_l^{(0)} + \lambda \psi_l^{(1)})$

$$\lambda\psi_l^{(1)} \text{ 得到 } \begin{cases} \lambda^0: \hat{H}^{(0)}\psi_l^{(0)} = E_l^{(0)}\psi_l^{(0)} \\ \lambda^1: (\hat{H}^{(0)}\psi_l^{(1)} + \hat{H}'\psi_l^{(0)}) = (E_l^{(0)}\psi_l^{(1)} + E_l^{(1)}\psi_l^{(0)}) \end{cases}, \text{系}$$

$$\text{统的一级近似波函数 } \psi_l^{(1)} = \sum_{k=1}^{f_l} \psi_{lk}^{(0)} a_{lk}^{(1)} + \sum_{l' \neq l} \phi_{l'}^{(0)} a_{l'l}^{(1)};$$

$$(c) \text{ 能级的一级修正: } E_{ln}^{(1)} \text{ 可以通过久期方程 } \begin{vmatrix} H'_{11} - E_l^{(1)} & H'_{12} & \dots & H'_{1f_l} \\ H'_{21} & H'_{22} - E_l^{(1)} & \dots & H'_{2f_l} \\ \vdots & \vdots & \ddots & \vdots \\ H'_{f_l 1} & H'_{f_l 2} & \dots & H'_{f_l f_l} - E_l^{(1)} \end{vmatrix} = 0$$

$$\text{求解, 其中 } H'_{ij} = \int \phi_{li}^* \hat{H}' \phi_{lj} d\tau;$$

$$(d) \text{ 波函数的零级修正: 由 } \sum_{k=1}^{f_l} [\langle \phi_{lm}^{(0)} | \hat{H}' | \phi_{lk}^{(0)} \rangle - E_l^{(1)} \delta_{mk}] a_{lk}^{(0)} = 0, m =$$

$$1, 2, \dots, f_l \text{ 可以求得 } \psi_{ln}^{(1)} = \sum_{k=1}^{f_l} \phi_{lk}^{(0)} a_{lk}^{n(0)};$$

3. 设  $\hat{A}$  是厄米算符, 它与  $\hat{H}^{(0)}$  与  $\hat{H}'$  都对易 (注意: 微扰法中  $\hat{H}^{(0)}$  与  $\hat{H}'$  不可能对易), 如果  $\hat{H}^{(0)}$  的简并本征函数  $\phi_a^{(0)}$  和  $\phi_b^{(0)}$  同样也是  $\hat{A}$  的具有不同本征值的本征函数,  $\hat{A}\phi_a^{(0)} = a_1\phi_a^{(0)}$ ,  $\hat{A}\phi_b^{(0)} = a_2\phi_b^{(0)}$ , 则  $H'_{ab} = 0$ . 此时  $\phi_a^{(0)}$  和  $\phi_b^{(0)}$  可以用非简并微扰理论;

4. Stack 效应: 氢原子在外电场的作用下产生的谱线分裂现象;

5. 变分原理:  $\hat{H}$  的平均值取变分极值 ( $\delta E = 0$ )  $\Leftrightarrow \psi$  为  $\hat{H}$  的本征函数;

6. 变分法求基态能量的步骤:

(a) 选取含有参变量  $\lambda$  的尝试波函数  $\phi(\lambda)$ ;

(b) 计算平均能量  $E(\lambda) = \langle \phi(\lambda) | \hat{H} | \phi(\lambda) \rangle$ ;

(c) 取极值  $\frac{dE(\lambda)}{d\lambda} = 0$ , 求得  $\lambda_0$ ;

(d) 基态能量  $E_0$  近似为  $E(\lambda_0)$ , 基态波函数  $\phi_0$  近似为  $\phi(\lambda_0)$ ;

7. 含时微扰: 将体系哈密顿算符分解为  $\hat{H}(t) = \hat{H}^{(0)} + \hat{H}'(t)$ , 其中  $\hat{H}^{(0)}$  与时间无关, 微扰  $\hat{H}'(t)$  足够小. 利用方程  $i\hbar \frac{\partial \psi}{\partial t} = \hat{H}(t)\psi$  和波函数  $\Phi_n = \phi_n e^{-i\frac{\epsilon_n}{\hbar}t}$  的展开  $\psi(\vec{r}, t) = \sum_n c_n(t)\Phi_n$ . 其中  $\epsilon_n \phi_n = \hat{H}^{(0)}\phi_n$  求解;