

冷原子自旋轨道耦合

LCX

2019 年 8 月 26 日

1 绘景变换

设有两个绘景, 薛定谔方程分别为

$$i\hbar \frac{d}{dt}|\psi\rangle = H|\psi\rangle, \quad i\hbar \frac{d}{dt}|\psi'\rangle = H'|\psi'\rangle$$

设 $|\psi\rangle = U|\psi'\rangle$, $|\psi'\rangle = U^\dagger|\psi\rangle$, U 为待选, 则

$$\begin{aligned} i\hbar \frac{d}{dt}|\psi'\rangle &= i\hbar \frac{d}{dt}(U^\dagger|\psi\rangle) \\ &= i\hbar \left(\frac{dU^\dagger}{dt}|\psi\rangle + U^\dagger \frac{d|\psi\rangle}{dt} \right) \\ &= i\hbar \frac{dU^\dagger}{dt}|\psi\rangle + U^\dagger H|\psi\rangle \\ &= i\hbar \frac{dU^\dagger}{dt}U|\psi'\rangle + U^\dagger HU|\psi'\rangle \\ &= \left(i\hbar \frac{dU^\dagger}{dt}U + U^\dagger HU \right) |\psi'\rangle \\ &= H'|\psi'\rangle \end{aligned}$$

绘景变换: $H' = i\hbar \frac{dU^\dagger}{dt}U + U^\dagger HU$

2 单模电磁场与二能级原子相互作用

考虑一个二能级系统, 基态和激发态分别是 $|a\rangle, |b\rangle$, 对应的能量分别为 $\hbar\omega_a, \hbar\omega_b$, 原子自由部分哈密顿为

$$H_0 = \hbar\omega_a|a\rangle\langle a| + \hbar\omega_b|b\rangle\langle b| = \hbar\omega_a\sigma_{aa} + \hbar\omega_b\sigma_{bb}$$

原子的尺度一般是 $10^{-10}m$ 数量级, 相比而言, 可见光的波长在 $400 \sim 700nm$, 在这个尺度下 $r \ll \lambda$. 在原子的尺度范围内, 光场可以看成均匀的电磁场, 相互作用可以取电偶极近似。相互作用哈密顿写成

$$V = -\mathbf{d} \cdot \mathbf{E} = e\mathbf{r} \cdot \mathbf{E}$$

这里电子电荷取为 $-e$. 利用完备性关系 $\sum_k |k\rangle\langle k| = 1$

$$\begin{aligned} V &= -\mathbf{E} \cdot \sum_{ij} |i\rangle\langle i| \mathbf{d} |j\rangle\langle j| \\ &= -e\mathbf{E} \cdot \sum_{ij} \langle i|\mathbf{r}|j\rangle |i\rangle\langle j| \end{aligned}$$

由于对称性, $\langle i|\mathbf{r}|i\rangle = 0$ 二能级系统的哈密顿写成

$$H = H_0 + V$$

$$\begin{aligned} V &= -\mathbf{d} \cdot \mathbf{E} \\ &= -\mathbf{d} \cdot \mathbf{E}_0 \cos(\omega t + \varphi) \\ &= -\mu \cdot \mathbf{E}_0 \cos(\omega t + \varphi) (|a\rangle\langle b| + |b\rangle\langle a|) \\ &= -\frac{\mu \cdot \mathbf{E}_0}{2} (\sigma^+ + \sigma^-) (e^{i\omega t + \varphi} + e^{-i(\omega t + \varphi)}) \end{aligned}$$

其中 $\sigma^+ = |b\rangle\langle a|$, $\sigma^- = |a\rangle\langle b|$

$$\text{相互作用绘景 } U = e^{-\frac{i}{\hbar} H_0 t} = e^{-i(\omega_a |a\rangle\langle a| + \omega_b |b\rangle\langle b|)t}$$

$$U^\dagger \sigma^+ U = \sigma^+ e^{i\omega_{ba} t}, \quad U^\dagger \sigma^- U = \sigma^- e^{-i\omega_{ba} t}$$

其中 $\omega_{ba} = \omega_b - \omega_a$

相互作用绘景下, 相互作用哈密顿为

$$\begin{aligned} V_I &= -\frac{\mu \cdot E_0}{2} (\sigma^+ e^{i\omega_{ba} t} + \sigma^- e^{-i\omega_{ba} t}) (e^{i(\omega t + \varphi)} + e^{-i(\omega t + \varphi)}) \\ &= -\frac{\mu \cdot E_0}{2} (\sigma^+ (e^{i[(\omega_{ba} + \omega)t + \varphi]} + e^{i[(\omega_{ba} - \omega)t - \varphi]}) + \sigma^- e^{-i[(\omega_{ba} - \omega)t - \varphi]} + \sigma^- e^{-i[(\omega_{ba} + \omega)t + \varphi]}) \end{aligned}$$

旋转波近似, 丢弃高频项。

$$V_I = -\frac{\hbar\Omega}{2} (e^{-i\varphi} \sigma^+ e^{i\Delta t} + e^{i\varphi} \sigma^- e^{-i\Delta t})$$