

## 《高等量子力学》第 13 讲

### 7. 系综与密度算符

以自旋为例引入量子统计的基本思想。

#### 1) 纯系综和混合系综

**相同的物理系统构成系综**，例如由具有相同自旋的粒子构成的系综。

如果所有粒子处于同一状态，例如自旋取相同方向，则称构成的系综是**纯系综**或极化系统。如果粒子处于不同的状态，例如自旋不在同一方向，则构成的系综叫**混合系综**。例如自旋向上的粒子数占 70%，自旋向下的粒子数占 30%，体系是部分极化，处于部分混合系综。一个自旋方向完全随机的系综，其自旋向上，向下的几率各有 50%，整的表现是相互抵销，自旋为零，完全没极化。

#### 2) 系综平均与态密度算符

系统的力学量平均值

$$\langle A \rangle_\alpha = \langle \alpha | \hat{A} | \alpha \rangle,$$

$|\alpha\rangle$  是系统的态。 $\langle \rangle$  是量子平均（对应一个系统）。进入任意表象 B，

$$\langle A \rangle_\alpha = \sum_{b,b'} \langle \alpha | b' \rangle \langle b' | \hat{A} | b \rangle \langle b | \alpha \rangle。$$

系综平均

$$[A] = \sum_\alpha w_\alpha \langle A \rangle_\alpha,$$

这里  $w_\alpha$  是系综中的系统处于态  $|\alpha\rangle$  的几率，显然满足归一化条件

$$\sum_\alpha w_\alpha = 1,$$

$[ ]$  是统计平均（对应一个系综）。由

$$\begin{aligned} [A] &= \sum_{\alpha,b,b'} w_\alpha \langle \alpha | b' \rangle \langle b' | \hat{A} | b \rangle \langle b | \alpha \rangle = \sum_{b,b'} \left( \sum_\alpha w_\alpha \langle b | \alpha \rangle \langle \alpha | b' \rangle \right) \langle b' | \hat{A} | b \rangle \\ &= \sum_{b,b'} \langle b | \left( \sum_\alpha w_\alpha | \alpha \rangle \langle \alpha | \right) | b' \rangle \langle b' | \hat{A} | b \rangle, \end{aligned}$$

定义**态密度算符**和它的矩阵元

$$\hat{\rho} = \sum_{\alpha} w_{\alpha} |\alpha\rangle\langle\alpha|,$$

$$\rho_{bb'} = \langle b|\hat{\rho}|b'\rangle = \sum_{\alpha} w_{\alpha} \langle b|\alpha\rangle\langle\alpha|b'\rangle,$$

有统计平均

$$[A] = \sum_{b,b'} \langle b|\hat{\rho}|b'\rangle \langle b'|\hat{A}|b\rangle = \sum_b \langle b|\hat{\rho}\hat{A}|b\rangle \equiv \text{tr}(\hat{\rho}\hat{A}).$$

这是**量子统计中求任意力学量平均值的基本公式**，包含了量子平均 (**tr**) 与统计平均 ( **$\hat{\rho}$** )。注意：表象变换不改变矩阵的求迹，上式不依赖于表象的选取。

在连续表象，例如坐标表象，

$$[A] = \text{tr}(\hat{\rho}\hat{A}) = \sum_b \langle b|\hat{\rho}\hat{A}|b\rangle \rightarrow \int d^3\bar{x} \langle \bar{x}|\hat{\rho}\hat{A}|\bar{x}\rangle.$$

下面讨论态密度矩阵的性质。

态密度矩阵满足归一化条件

$$\begin{aligned} \text{tr}\hat{\rho} &= \sum_{\alpha,b} w_{\alpha} \langle b|\alpha\rangle\langle\alpha|b\rangle \\ &= \sum_{\alpha,b} w_{\alpha} \langle\alpha|b\rangle\langle b|\alpha\rangle \\ &= \sum_{\alpha} w_{\alpha} \langle\alpha|\alpha\rangle && \text{表象的完备性条件} \\ &= \sum_{\alpha} w_{\alpha} && \text{态的归一化条件} \\ &= 1 && \text{几率的归一化条件} \end{aligned}$$

对于纯系综，所有系统都取同一个态  $|n\rangle$ ，

$$w_{\alpha} = \begin{cases} 1 & \alpha = n \\ 0 & \alpha \neq n \end{cases},$$

$$\hat{\rho} = \sum_{\alpha} w_{\alpha} |\alpha\rangle\langle\alpha| = |n\rangle\langle n|.$$

进入系统的态 $|n\rangle$ 构成的表象，由基矢空间的正交归一化条件有

$$\rho_{mm'} = \langle m|n\rangle\langle n|m'\rangle = \delta_{mn}\delta_{m'n},$$

只有一个不为零的矩阵元=1，其它矩阵元=0

$$\rho = \begin{pmatrix} 0 & & & \\ & \dots & & \\ & & 1 & \\ & & & \dots \\ & & & & 0 \end{pmatrix}.$$

对于完全混合系综，设共有 N 个态 $|\alpha\rangle$ ，由于取各个态的几率相同，

$$w_\alpha = \frac{1}{N},$$

则在任意表象有

$$\rho_{bb'} = \sum_\alpha w_\alpha \langle b|\alpha\rangle\langle\alpha|b'\rangle = \frac{1}{N} \sum_\alpha \langle b|\alpha\rangle\langle\alpha|b'\rangle = \frac{1}{N} \langle b|b'\rangle = \frac{1}{N} \delta_{bb'}$$

态密度矩阵是一个单位矩阵

$$\rho = \frac{1}{N} \begin{pmatrix} 1 & & & \\ & \dots & & \\ & & 1 & \\ & & & \dots \\ & & & & 1 \end{pmatrix}.$$

**例题 1:**由自旋为 1/2 粒子构成的纯系综。每个粒子都处于 $\hat{s}_z$ 的本征态 $|s_z^+\rangle$ ，

$$\hat{s}_z |s_z^+\rangle = \pm \frac{\hbar}{2} |s_z^+\rangle.$$

$$\hat{\rho} = |s_z^+\rangle\langle s_z^+|,$$

在系统的态构成的表象，即 $s_z$ 表象， $\rho$ 是一个 2X2 的矩阵，

$$\begin{aligned}
\rho_{++} &= \langle s_z^+ | s_z^+ \rangle \langle s_z^+ | s_z^+ \rangle = 1, \\
\rho_{+-} &= \langle s_z^+ | s_z^+ \rangle \langle s_z^+ | s_z^- \rangle = 0, \\
\rho_{-+} &= \langle s_z^- | s_z^+ \rangle \langle s_z^+ | s_z^+ \rangle = 0, \\
\rho_{--} &= \langle s_z^- | s_z^+ \rangle \langle s_z^+ | s_z^- \rangle = 0,
\end{aligned}
\quad \rho = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 0 \end{pmatrix}.$$

如果每个粒子都处于  $\hat{s}_x$  的本征态  $|s_x^+\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}}|s_z^+\rangle + \frac{1}{\sqrt{2}}|s_z^-\rangle$ ,

$$\hat{\rho} = |s_x^+\rangle \langle s_x^+|,$$

在  $s_z$  表象,

$$\begin{aligned}
\rho_{++} &= \langle s_z^+ | s_x^+ \rangle \langle s_x^+ | s_z^+ \rangle = 1/2, \\
\rho_{+-} &= \langle s_z^+ | s_x^+ \rangle \langle s_x^+ | s_z^- \rangle = 1/2, \\
\rho_{-+} &= \langle s_z^- | s_x^+ \rangle \langle s_x^+ | s_z^+ \rangle = 1/2, \\
\rho_{--} &= \langle s_z^- | s_x^+ \rangle \langle s_x^+ | s_z^- \rangle = 1/2,
\end{aligned}
\quad \rho = \frac{1}{2} \begin{pmatrix} 1 & 1 \\ 1 & 1 \end{pmatrix}.$$

**例题 2: 由自旋为 1/2 粒子构成的完全混合系综。**

$$\hat{\rho} = \frac{1}{2} |s_z^+\rangle \langle s_z^+| + \frac{1}{2} |s_z^-\rangle \langle s_z^-|,$$

在  $s_z$  表象,

$$\rho_{++} = 1/2, \quad \rho_{+-} = 0, \quad \rho_{-+} = 0, \quad \rho_{--} = 1/2, \quad \rho = \frac{1}{2} \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix},$$

表明在完全混合系综中态密度矩阵是一个单位矩阵。

平均值

$$[s_i] = \text{tr}(\hat{\rho} \hat{s}_i) = \frac{1}{2} \text{tr}(\hat{s}_i),$$

求迹不依赖于表象, 代入  $s_z$  表象的自旋矩阵  $S_x, S_y, S_z$ , 有

$$[s_i] = 0.$$

实际上，在完全混合系综中的平均值显然相互抵销，为零。

**例题 3：由自旋为 1/2 粒子构成的部分混合系综。**

设

$$\hat{\rho} = \frac{3}{4} |s_z^+\rangle \langle s_z^+| + \frac{1}{4} |s_x^+\rangle \langle s_x^+|,$$

在  $s_z$  表象，

$$\rho_{++} = \frac{3}{4} \langle s_z^+ | s_z^+ \rangle \langle s_z^+ | s_z^+ \rangle + \frac{1}{4} \langle s_z^+ | s_x^+ \rangle \langle s_x^+ | s_z^+ \rangle = \frac{3}{4} + \frac{1}{4} \frac{1}{\sqrt{2}} \frac{1}{\sqrt{2}} = \frac{7}{8},$$

$$\rho_{+-} = \rho_{-+} = \rho_{--} = \frac{1}{8},$$

$$[s_x] = \text{tr}(\hat{\rho} \hat{s}_x) = (\rho s_x)_{11} + (\rho s_x)_{22} = \frac{\hbar}{8}, \quad [s_y] = 0, \quad [s_z] = \frac{3\hbar}{8}.$$

**3) 态密度算符的时间演化**

如果系综的（统计）性质不随时间变化，即态的几率分布  $w_\alpha$  不随时间变化，

$$\hat{\rho}(t) = \sum_{\alpha} w_{\alpha} |\alpha, t\rangle \langle \alpha, t|,$$

由态的时间演化

$$i\hbar \frac{\partial}{\partial t} |\alpha, t\rangle = \hat{H} |\alpha, t\rangle,$$

$$-i\hbar \frac{\partial}{\partial t} \langle \alpha, t| = \langle \alpha, t| \hat{H},$$

有

$$i\hbar \frac{\partial \hat{\rho}}{\partial t} = \sum_{\alpha} w_{\alpha} \left( \hat{H} |\alpha, t\rangle \langle \alpha, t| - |\alpha, t\rangle \langle \alpha, t| \hat{H} \right) = \hat{H} \hat{\rho} - \hat{\rho} \hat{H} = -[\hat{\rho}, \hat{H}]$$

这就是态密度算符的时间演化。虽然类似于 Heisenberg 绘景中力学量的运动方程，但差一个负号。 $\hat{\rho}$  不是力学量算符，而是 Schrodinger 绘景中由态构成的一个统计算符。