

2.2 规范变换与规范不变

规范变换(gauge tranform):

$$\vec{A} \rightarrow \vec{A}' = \vec{A} + \nabla\Lambda \quad (2.19)$$

$$\psi \rightarrow \phi' = \phi - \frac{\partial\Lambda}{c\partial t} \quad (2.20)$$

\mathbf{E}, \mathbf{B} 场不变, 但是波函数会不会改变?

可以证明, 如果 $\psi(\mathbf{r}, t)$ 是薛定谔方程(2.12)的解, 那么

$$\psi \rightarrow \psi' = e^{i\frac{q\Lambda}{\hbar c}} \psi \quad (2.21)$$

是变换后(2.12)的解, 即只差一个相因子.

证明:

$$i\hbar \frac{\partial}{\partial t} (e^{i\frac{q\Lambda}{\hbar c}} \psi) = -\frac{q\partial\Lambda}{c\partial t} \psi' + e^{i\frac{q\Lambda}{\hbar c}} i\hbar \frac{\partial}{\partial t} \psi \quad (2.22)$$

$$(-i\hbar\nabla - \frac{q}{c}\vec{A}')\psi' = e^{i\frac{q\Lambda}{\hbar c}} (-i\hbar\nabla - \frac{q}{c}\vec{A})\psi \quad (2.23)$$

$$(-i\hbar\nabla - \frac{q}{c}\vec{A}')^2\psi' = e^{i\frac{q\Lambda}{\hbar c}} (-i\hbar\nabla - \frac{q}{c}\vec{A})^2\psi \quad (2.24)$$

$$q\phi'\psi' = e^{i\frac{q\Lambda}{\hbar c}} (q\phi - \frac{\partial\Lambda}{c\partial t})\psi \quad (2.25)$$

因此

$$i\hbar \frac{\partial}{\partial t} (e^{i\frac{q\Lambda}{\hbar c}} \psi) = [\frac{1}{2\mu} (-i\hbar\nabla - \frac{q}{c}\vec{A}')^2 + q\phi'] e^{i\frac{q\Lambda}{\hbar c}} \psi \quad (2.26)$$

规范变换虽然改变了波函数, 但是

- 不改变波函数的几率解释

(1) ρ 不变

(2) 利用(2.18), 容易证明

$$j' = \frac{\rho}{\mu} (\nabla(S + \frac{q\Lambda}{c}) - \frac{q}{c}(A + \nabla\Lambda)) = j \quad (2.27)$$

- 虽然这个相因子是位置的函数, 但是可以证明坐标和(机械)动量的期望值都不变. 与原来的波函数表示同一个物理状态。

利用

$$\int d^3x \vec{j} = \frac{\langle (P - \frac{qA}{c}) \rangle}{\mu} = \frac{\langle \Pi \rangle}{\mu} \quad (2.28)$$

即可证明 Π 规范不变.

以上可以用‘规范不变(gauge invariant)’来总结。

下面我们来作更一般的描述.

可以令变换前态为 $|\alpha\rangle$, 变换后态为 $|\alpha'\rangle$. 设

$$|\alpha'\rangle = \mathcal{G}|\alpha\rangle \quad (2.29)$$

首先我们要求

$$\langle\alpha|\alpha\rangle = \langle\alpha'|\alpha'\rangle = 1 \quad (2.30)$$

即前后态都归一化. 这样的变化可以理解为Hilbert空间里矢量的‘转动’. 这要求

$$\mathcal{G}^\dagger \mathcal{G} = 1, \quad (2.31)$$

即变换是么正的。

选取不同的规范, 不应该改变物理量的期望值。这就要求

$$\langle\alpha|\mathcal{G}^\dagger \mathbf{x} \mathcal{G}|\alpha\rangle = \langle\alpha|\mathbf{x}|\alpha\rangle \quad (2.32)$$

$$\langle\alpha|\mathcal{G}^\dagger \mathbf{\Pi}' \mathcal{G}|\alpha\rangle = \langle\alpha|\mathbf{\Pi}|\alpha\rangle \quad (2.33)$$

也就是要求

$$\mathcal{G}^\dagger \mathbf{x} \mathcal{G} = \mathbf{x} \quad (2.34)$$

$$\mathcal{G}^\dagger \mathbf{\Pi}' \mathcal{G} = \mathbf{\Pi} \quad (2.35)$$

假设

$$\mathcal{G} = e^{\frac{iq\Lambda(\mathbf{x},t)}{\hbar c}} \quad (2.36)$$

就可以满足以上要求。

由于 $[x, \mathcal{G}] = 0$, Eq.(2.34)是显然的。

利用 $[P, \mathcal{G}] = -i\hbar\nabla\mathcal{G}$, $\mathbf{\Pi}' = P - qA'/c$, 可以证明Eq.(2.35).

也就是说规范变换导致的态矢量旋转, 保证了 $\langle x \rangle$, $\langle \mathbf{\Pi} \rangle$ 不变. (但是 $\langle P \rangle$ 变了).