

# 粒子在电磁场中的运动

- $H = T + V$ , 电势能  $V = -\frac{Ze^2}{r}$ ; 磁偶极子势能  $V = -\boldsymbol{\mu} \cdot \mathbf{B}$ ;  
怎样描述自由电子在电磁场中的运动?

- 经典理论：

- 牛顿方程  $\mu \ddot{\mathbf{r}} = q(\mathbf{E} + \frac{1}{c} \dot{\mathbf{r}} \times \mathbf{B})$

- Lorentz力不能写成势能  $V$

- 能否写成正则方程的形式? 哈密顿量怎么写?

# 经典运动方程的哈密顿形式

- 引入矢势 $\mathbf{A}$ 和电势 $\phi$

$$\bullet \mathbf{E} = -\frac{1}{c} \frac{\partial \mathbf{A}}{\partial t} - \nabla \phi, \quad \mathbf{B} = \nabla \times \mathbf{A}$$

$$\bullet \mu \ddot{\mathbf{r}} = -q \left( \nabla \phi + \frac{1}{c} \frac{\partial \mathbf{A}}{\partial t} \right) + \frac{q}{c} \dot{\mathbf{r}} \times (\nabla \times \mathbf{A})$$

- 只要定义  $H = \frac{1}{2\mu} \left( \mathbf{P} - \frac{q}{c} \mathbf{A} \right)^2 + q\phi$ , 利用正则运动方程

$$\dot{\mathbf{r}} = \frac{\partial H}{\partial \mathbf{P}}, \quad \dot{\mathbf{P}} = -\frac{\partial H}{\partial \mathbf{r}} \text{ 可以导出上式}$$

- 注意  $\dot{\vec{r}} = \frac{\partial H}{\partial \vec{P}} \rightarrow \mu \dot{\vec{r}} = \vec{P} - \frac{q}{c} \vec{A}$

- $\mathbf{P}$  不等于  $\mu \dot{\mathbf{r}}$ , 称为正则动量;  $\boldsymbol{\pi} \equiv \mu \dot{\mathbf{r}}$  称为机械动量

- 对机械动量再求导  $\mu \ddot{\mathbf{r}} = \dot{\mathbf{P}} - \frac{q}{c} \dot{\mathbf{A}} = - \frac{\partial H}{\partial \mathbf{r}} - \frac{q}{c} \dot{\mathbf{A}}$

×分量  $\mu \ddot{x} = -q \left( \frac{\partial \phi}{\partial x} + \frac{1}{c} \frac{\partial A_x}{\partial t} \right) + \frac{q}{c} \left( \dot{\vec{r}} \cdot \frac{\partial \vec{A}}{\partial x} - \dot{\vec{r}} \cdot \nabla A_x \right)$

- 利用矢量公式  $\frac{\partial}{\partial x} (\mathbf{A} \cdot \mathbf{A}) = 2\mathbf{A} \cdot \frac{\partial \mathbf{A}}{\partial x}; \quad \frac{d\mathbf{A}}{dt} = \frac{\partial \mathbf{A}}{\partial t} + \dot{\mathbf{r}} \cdot \nabla \mathbf{A}$

- 可以导出牛顿运动方程

$$\mu \ddot{\mathbf{r}} = -q \left( \nabla \phi + \frac{1}{c} \frac{\partial \mathbf{A}}{\partial t} \right) + \frac{q}{c} \dot{\mathbf{r}} \times (\nabla \times \mathbf{A})$$

# Schrodinger方程

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

- 坐标表象  $i\hbar \frac{\partial}{\partial t} \langle x | \alpha \rangle = H(x, -i\hbar \nabla) \langle x | \alpha \rangle$

- 我们利用了  $\mathbf{P} = -i\hbar \nabla$ ,  $H = \frac{1}{2\mu} \left( -i\hbar \nabla - \frac{q}{c} \mathbf{A} \right)^2 + q\phi$

- 这称为正则量子化

## 一些讨论

- 矢势与正则动量不一定对易

$$P \cdot A \psi = [(-i\hbar \nabla) \cdot A] \psi + A \cdot (-i\hbar \nabla) \psi$$

$$\text{即 } [P, A] = P \cdot A$$

- 如果选取库仑规范, 即  $\nabla \cdot A = 0$ , 则  $[P, A] = 0$
- 波函数的几率解释不受影响: 可以导出

$$\frac{\partial \rho}{\partial t} + \nabla \cdot \vec{j} = 0$$

$$\vec{j} = \frac{1}{2\mu} (\psi^* \pi \psi + \psi \pi^* \psi^*) = \frac{-i\hbar}{2\mu} (\psi^* \nabla \psi - \psi \nabla \psi^*) - \frac{q}{\mu c} A \rho$$

即原来公式中的动量算符应该是机械动量算符

- 几率流密度: 利用  $\psi = \sqrt{\rho} e^{iS/\hbar}$ , 我们可以表示出  $\vec{j} = \frac{\rho}{\mu} (\nabla S)$ ; 公式改写为

$$\vec{j} = \frac{\rho}{\mu} \left( \nabla S - \frac{qA}{c} \right)$$