

§ 1-3 薛定谔(Schrödinger)方程

——量子力学的基本方程

1 微观体系状态的描述

经典力学：质点在任一瞬间的状态可以用坐标和动量 (q, p) 表示

微观粒子：质点不能同时有确定的坐标和动量，不可能用 (q, p) 描述其状态

如何描述？

量子力学基本假定:

任何微观体系的运动状态

————→波函数 $\Psi(x, y, z, t)$ 描述

t 时在空间某点的几率:

$$dp(x, y, z, t) = |\Psi(x, y, z, t)|^2 dx dy dz$$

对于定态:

$$dp(x, y, z) = |\Psi(x, y, z)|^2 d\tau$$

二. 波函数必须满足的合格化条件

——品优函数(Well-behaved function)

1. Ψ 必须是连续的:

因粒子在空间各处的几率是连续变化的,因此 Ψ 及其微商是连续的,即 Ψ 的值不能出现突跃.

2. Ψ 必须是单值的:

因 $|\Psi|^2$ 表示几率密度, $d\tau$ 内的几率只有一个数值,不可取几个值。

3. 必须是有限的:

即应是平方可积的,粒子所及整个空间:

$$\int |\Psi|^2 d\tau = 1 \longrightarrow \text{归一化条件}$$

如取无限值,则几率无限大,在物理上是不合理的。

3 Schrödinger方程的确定

1926年,奥地利物理学家Schrödinger发现其方程,通过解此方程即可得到波函数。

采用的方法 { 并非从基本原理推导和实验事实概括出来
而是采取: 类比、基本假定、数学演绎

1. 类比

经典波动光学: 波函数的微分方程 \longrightarrow 波函数

实物微粒的波动: 波动方程 \longrightarrow 波函数

假定波函数 \longrightarrow 加上实物微粒的特征性质

\longrightarrow 求它对坐标(和时间)的偏微商

\longrightarrow 波动方程

2. 基本假定

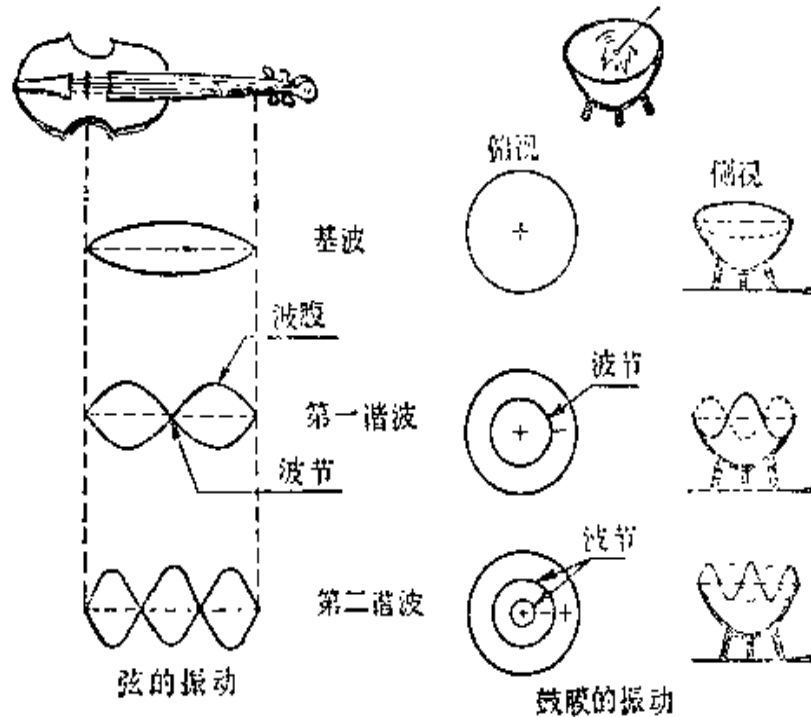
(1). 特殊线索

i. 实验事实:

受到一定力场束缚(分子、原子内)的电子运动的定态 $[\Psi(x,y,z)]$ 具有量子化的特征。

ii. 驻波:

被束缚在一定空间范围内发生的任何波动, 恒表现为驻波。



驻波示意图

驻波的特征

第一：在波场中每一点的振幅都只是该点的坐标的函数,而与时间无关.即波函数可分为坐标的函数和时间的函数的乘积:

$$\Psi(x,y,z,t) = \underbrace{\psi(x,y,z)}_{\text{振幅函数}} \cdot f(t)$$

第二：驻波具有量子化特征,因它所允许的频率是量子化的<其它波则无>。

因此：分子、原子中电子的运动定态是驻波性质的反映。

(2) . L.de.Broglie函数

i>. 简谐波——频率和波长都为确定值的波

是一种理想的情况

简谐振动是最基本的类型,任何复杂的振动都可看成是简谐振动的合成.

ii>. 平面单色波——可近似为简谐波

不同的波动只是平面单色波的叠加.

量子力学叠加原理:

$$\Psi = \sum_{i=1}^N c_i \psi_i$$

iii>. 对于物质波：先假定服从自由粒子的平面单色波,被
束缚在一定范围内则可叠加成驻波.

复指数函数形式:

$$\Psi(x,t)=A\exp[2\pi i(x/\lambda - \nu t)] \quad (1)$$

将L.de.Broglie关系式:

$$\lambda = h/p \quad E = h \nu \text{ 代入,}$$

可得到三维空间运动的德布罗依函数:

$$\Psi(x.y.z.t) = A \exp \left[2\pi i \left(\frac{xp_x}{h} + \frac{yp_y}{h} + \frac{zp_z}{h} - \frac{E}{h} t \right) \right] \quad (2)$$

3.数学演绎



确定方程

将(2)式两侧对x.y.z两次偏导，并乘以 $h/2\pi i$ ，得：

$$\left. \begin{aligned} \frac{h}{2\pi i} \frac{\partial}{\partial x} \Psi &= p_x \Psi \\ \frac{h}{2\pi i} \frac{\partial}{\partial y} \Psi &= p_y \Psi \\ \frac{h}{2\pi i} \frac{\partial}{\partial z} \Psi &= p_z \Psi \end{aligned} \right\} (3)$$

二次偏导，乘以 $h/2\pi i$ ：

$$\left. \begin{aligned} -\frac{h^2}{4\pi^2} \frac{\partial^2}{\partial x^2} \Psi &= p_x^2 \Psi \\ -\frac{h^2}{4\pi^2} \frac{\partial^2}{\partial y^2} \Psi &= p_y^2 \Psi \\ -\frac{h^2}{4\pi^2} \frac{\partial^2}{\partial z^2} \Psi &= p_z^2 \Psi \end{aligned} \right\} (4)$$

相加，乘以 $1/2m$ ：

$$-\frac{h^2}{8\pi^2 m} \left(\frac{\partial^2}{\partial x^2} + \frac{\partial^2}{\partial y^2} + \frac{\partial^2}{\partial z^2} \right) \Psi = \frac{1}{2m} (p_x^2 + p_y^2 + p_z^2) \Psi \quad (5)$$

对于自由粒子的运动，总能量 E 即为动能 E_{kin} ，故有：

$$\frac{1}{2m}(p_x^2 + p_y^2 + p_z^2) = \frac{1}{2m} p^2 = E_k = E \quad (6)$$

其中，del平方：

$$\nabla^2 \equiv \frac{\partial^2}{\partial x^2} + \frac{\partial^2}{\partial y^2} + \frac{\partial^2}{\partial z^2} \quad \text{——Laplace operator}$$

得：

$$-\frac{h^2}{8\pi^2 m} \nabla^2 \Psi = E\Psi \quad (7)$$

对时间 t 求导, 则有:
$$\frac{\partial \Psi}{\partial t} = -2\pi i \frac{E}{h} \Psi$$

令:
$$\hbar = h / 2\pi$$

则:
$$i\hbar \frac{\partial \Psi}{\partial t} = E\Psi \quad (8)$$

比较(7).(8)两式得:

$$i\hbar \frac{\partial \Psi}{\partial t} = -\frac{\hbar^2}{2m} \nabla^2 \Psi \quad (9)$$

(9)式表达自由粒子平面单色波的情况，对于三维空间的波动，且有力场作用的粒子时，是否亦成立？

量子力学假定：

对任何情况下的电子运动的波函数，(9)式都是成立的，其中 $\Psi(x.y.z.t)$ 不再局限于平面单色波，且总能量还应包含位能 $V(x.y.z)$ 部分。

$$i\hbar \frac{\partial \Psi}{\partial t} = -\frac{\hbar^2}{2m} \nabla^2 \Psi(x,y,z,t) + V\Psi(x,y,z,t) \quad (10)$$

(10)式为含时间的Schrödinger方程。

束缚态波函数应具有驻波的特征，

即：

$$\Psi(x,t) = \psi(x) \cdot f(t)$$

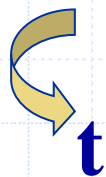
对t和x偏导:

$$\frac{\partial \Psi(x,t)}{\partial t} = \psi(x) \cdot \frac{df(t)}{dt}$$

$$\frac{\partial^2 \Psi(x,t)}{\partial x^2} = f(t) \cdot \frac{d^2 \psi(x)}{dx^2}$$

代入(10)式, 两边同除 $f(t) \cdot \psi(x)$ 变量分离:

$$i\hbar \cdot \frac{1}{f(t)} \cdot \frac{df(t)}{dt} = -\frac{\hbar^2}{2m} \cdot \frac{1}{\psi(x)} \frac{d^2 \psi(x)}{dx^2} + V(x) \quad (11)$$



令其分别等于常数E,则得:

$$\frac{df(t)}{dt} = -\frac{iE}{\hbar} f(t) \quad (12)$$

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2\psi(x)}{dx^2} + V\psi(x) = E\psi(x) \quad (13)$$

(12)式为一阶线性微分方程,其解为:

$$\ln f(t) = -\frac{iE}{\hbar} t + c$$

$$\text{or } f(t) = e^c \cdot e^{-\frac{iEt}{\hbar}} = Ae^{-\frac{iEt}{\hbar}}$$

于是，含时间的波函数形式为：

$$\Psi(x,y,z,t) = \psi(x,y,z)e^{-iEt/\hbar} \quad (14)$$

将(13)式推广至三维空间：

$$\left[-\frac{\hbar^2}{2m} \nabla^2 + V \right] \Psi(x,y,z) = E\Psi(x,y,z) \quad (15)$$



定态Schrödinger方程

量子力学假定:

任何定态波函数都必需满足的方程

方程的物理意义:

对于一个质量为 m 的粒子, 当它处于位能为 $V(x,y,z)$ 的力场中运动时, 其每一个定态可以用满足这个方程合理解的波函数 Ψ 来描述, 与每一个 Ψ 相应的常数 E 就是粒子处在该定态时的总能量。