

大学物理•量子力学基础

主讲教师: 郭袁俊

第17章 量子力学基础

17.1 物质的波粒二象性

17.2 不确定关系

17.3 薛定谔方程

17.4 一维无限深势阱

17.5 势垒贯穿

17.6 氢原子的量子力学处理

17.7 多电子原子





17.4 一维无限深势阱

本节以一维矩形无限深势阱中粒子的运动问题为例,求解定态薛定谔方程。

本节的研究内容

- 求解问题的步骤
- 讨论解的物理意义

17.4.1 模型的建立

一维无限深势阱是微观粒子在保守力场的作用下被<mark>局限</mark>于某区域中,并在该区域内可以自由运动的问题的<mark>简化</mark>模型。

例如:金属中自由电子、原子核中的质子就处在这样的"势阱"之中。





17.4.2 求解问题的步骤

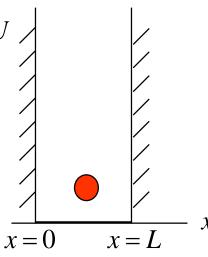
1) 写出具体问题中势能函数U(x)的形式,代入一维定态薛定谔方程的一般形式,得出本问题中的薛定谔方程。 $^{\infty}$ $^{\infty}$

设质量为m的粒子, 只能在0 < x < a的区域内自由运动,粒子在这种保守力场中的势能函数为

$$U(x) = \begin{cases} 0 & 0 < x < a \\ \infty & x \le 0, x \ge a \end{cases} \tag{1}$$

代入一维定态薛定谔方程的一般形式: $\frac{\mathrm{d}^2\psi}{\mathrm{d}x^2} + \frac{2m}{\hbar^2}(E-U)\psi = 0$ (2)

在阱外,粒子出现的概率为零,故 $\psi(x) = 0$ $(x \le 0, x \ge a)$





(4)

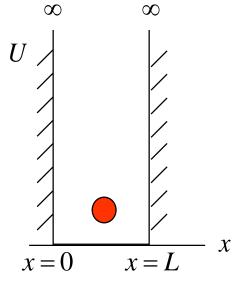


在阱内,定态薛定谔方程为

$$\frac{\mathrm{d}^2 \psi}{\mathrm{d}x^2} + \frac{2m}{\hbar^2} E\psi = 0 \quad (0 < x < a) \tag{3}$$

2) 求解定态波函数(0 < x < a)

方程的通解为:
$$\psi(x) = A \cos kx + B \sin kx$$
 式中 $k^2 = \frac{2mE}{\hbar^2}$



3) 用归一化条件和标准条件确定积分常数

由波函数标准条件(单值、有限、连续)得边界条件: $\psi(\mathbf{0})=\psi(a)=\mathbf{0}$

由
$$\psi(0) = 0$$
 得 $A = 0$

由
$$\psi(a)=0$$
 得 $B\sin ka=0$ \therefore $k=\frac{n\pi}{a}$ $(n=1,2,3\cdots)$

(B=0或n=0, $\psi(x)=0$, 无物理意义; 而n为负数与正数表达同样的概率)





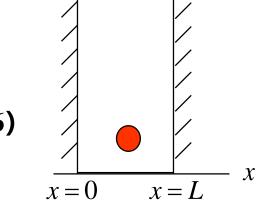
$$\psi(x) = B \sin\left(\frac{n\pi}{a}x\right)$$

$\langle a \rangle$

由归一化条件定B

$$\int_{-\infty}^{+\infty} |\psi(x)|^2 dx = \int_0^a B^2 \sin^2\left(\frac{n\pi}{a}x\right) dx = 1$$

$$\therefore B = \sqrt{\frac{2}{a}}$$



于是得到阱内定态波函数:

$$\psi_n(x) = \sqrt{\frac{2}{a}} sin\left(\frac{n\pi}{a}x\right) \qquad (n = 1, 2, 3, \dots)$$
 (7)





17.4.3 讨论解的物理意义

1) 能量是量子化的

$$k^2=\frac{2mE}{\hbar^2}, \qquad k=\frac{n\pi}{a} \quad (n=1,2,\cdots)$$

可见,粒子的能量只能取不连续的值——能量量子化。整数n叫做量子数。



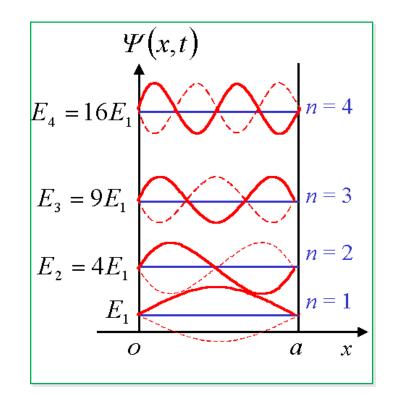
2) 粒子的物质波在阱内形成驻波

$$\psi(x,t) = \sqrt{\frac{2}{a}} \sin(kx) e^{-\frac{i}{\hbar}Et} \qquad \left(k = \frac{\sqrt{2mE}}{\hbar} = \frac{p}{\hbar}\right) \qquad E_4 = 16E_1$$

$$= \frac{1}{2i} \sqrt{\frac{2}{a}} \left(e^{ikx} - e^{-ikx}\right) e^{-\frac{i}{\hbar}Et}$$

$$= \frac{1}{2i} \sqrt{\frac{2}{a}} \left[e^{-\frac{i}{\hbar}(Et - px)} - e^{-\frac{i}{\hbar}(Et + px)}\right] \qquad (9)$$

$$= \frac{1}{2i} \sqrt{\frac{2}{a}} \left[e^{-\frac{i}{\hbar}(Et - px)} - e^{-\frac{i}{\hbar}(Et + px)}\right] \qquad (9)$$



可见波函数是沿x正向传播的单色平面波和沿x负向传播的单色平面波的叠加。

曲:
$$k = \frac{\sqrt{2mE}}{\hbar} = \frac{p}{\hbar} = \frac{2\pi}{\lambda} = \frac{n\pi}{a}$$

得
$$a=n\frac{\lambda}{2}, n=1,2,3,\cdots$$



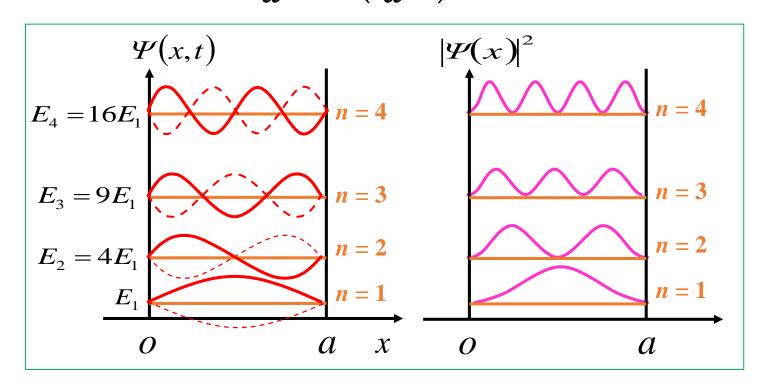
能否根据驻波条件推导出阱内粒子的量子化能量?



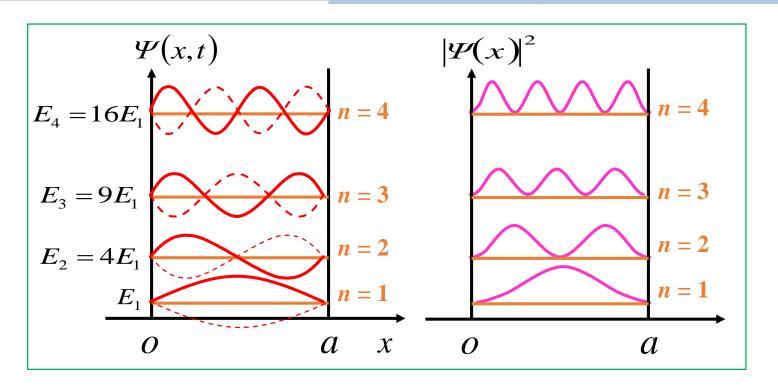
3) 粒子在势阱内的概率分布

按经典理论,在势阱内各处,粒子出现的概率是相同的。量子力学给出粒子出现在势阱内 各点的概率密度为

$$|\psi_n(x)|^2 = \frac{2}{a} \sin^2\left(\frac{n\pi}{a}x\right) \quad (n = 1, 2, \dots)$$
 (10)







可见1) 两端为波节, $|\Psi|^2=0$, 粒子不能逸出势阱

- 2) 阱内各位置粒子出现概率不同, $|\Psi|^2$ 峰值处较大
- 3) 能级越高,驻波波长越短,峰值数增多 $n \to \infty$, $|\Psi|^2$ 相同,量子 \to 经典
- 4) 归一化条件,曲线下面积相等





例1 设质量m的微观粒子在宽度为a的一维无限深方势阱中运动,其波函数为

$$\psi(x) = \sqrt{\frac{2}{a}} \sin\left(\frac{3\pi}{a}x\right) \tag{11}$$

求: (1)粒子的能量和动量; (2)概率密度最大的位置。

解: (1)

$$E_n = n^2 \left(\frac{\hbar^2 \pi^2}{2ma^2}\right) \tag{12}$$

由波函数表达式可知量子数n=3, 粒子的能量:

$$E_3 = 3^2 \left(\frac{\hbar^2 \pi^2}{2ma^2}\right) \tag{13}$$

$$\mathbf{Z}: \qquad E_3 = 3^2 \left(\frac{\hbar^2 \pi^2}{2ma^2}\right) = \frac{p^2}{2m} \qquad \qquad \therefore \quad p = \pm \frac{3\hbar\pi}{a} \tag{14}$$



概率密度最大的位置

$$|\psi_3(x)|^2 = \frac{2}{a} \sin^2\left(\frac{3\pi}{a}x\right)$$

$|\psi_3(x)|^2$ 有极大值的充要条件是

$$\frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}x}\left(\frac{2}{a}\sin^2\left(\frac{3\pi}{a}x\right)\right) = 0$$

$$\frac{\mathrm{d}^2}{\mathrm{d}x^2} \left(\frac{2}{a} \sin^2 \left(\frac{3\pi}{a} x \right) \right) < 0$$

解得
$$x=\frac{a}{6},\frac{a}{2},\frac{5a}{6}$$

