
* 量子力学题解 *
* *

华东师大物理系印

本题解是为沈仲钧、冯茂仁编著的《量子力学》一书配套用的。供教量子力学的教师参考，也可供报考物理系的大学生以及研究生、科技工作者参考。

编者

88.7

目 录

- 第一章 量子力学的实验基础
- 第二章 波函数和薛定谔方程
- 第三章 简单体系薛定谔方程的解
- 第四章 量子力学的基本原理
- 第五章 量子力学的矩阵表示 (P₆₅)
- 第六章 角动量
- 第七章 中心力场
- 第八章 自旋 (P₁₂₆)
- 第九章 定态微扰论 (P₁₇₂)
- 第十章 变分法
- 第十一章 量子跃迁
- 第十二章 散射理论

第一章

1. 用波长为 $2790 \text{ \AA}$ 和 $2450 \text{ \AA}$ 的光照射某种金属的表面, 遏止电势差分别为 0.66 V 与 1.26 V 。设电子电荷及光速均为已知。试确定普朗克常数的数值和此金属的脱出功。

解: 由 $e U_a = h \nu - A$

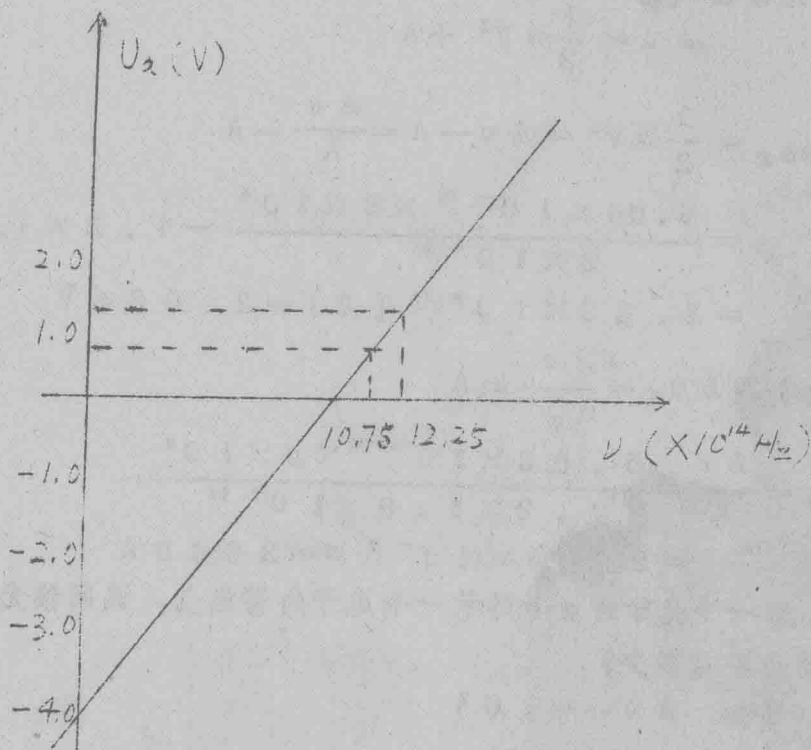
$$\text{得 } U_a = \frac{h}{e} \nu - \frac{A}{e}$$

可知 U_a 与 ν 为直线关系, 其斜率为 h/e 。将 λ 换算成 ν 的值:

$$\nu_1 = \frac{c}{\lambda_1} = \frac{3 \times 10^{10}}{2450 \times 10^{-8}} = 12.25 \times 10^{14} \text{ (Hz)}$$

作 $U_a - \nu$ 图, 由此图可求得

$$\begin{aligned} (1) \frac{h}{e} &= \frac{\Delta U_a}{\Delta \nu} = \frac{1.26 - 0.66}{(12.25 - 10.75) \times 10^{14}} \\ &= 4 \times 10^{-15} \text{ (J} \cdot \text{s} \cdot \text{C}^{-1}) \end{aligned}$$



由此得

$$\begin{aligned}h &= 1.6 \times 10^{-19} \times 4 \times 10^{-15} = \\&= 6.4 \times 10^{-34} \text{ (J} \cdot \text{s)}\end{aligned}$$

(较准确值为 $h = 6.625 \times 10^{-34} \text{ J} \cdot \text{s}$)

(2) 直线在纵轴上的截距等于 $-\frac{A}{e}$, 由图知 $-\frac{A}{e} = -4$.

$$\therefore A = 4e = 4 \times 1.6 \times 10^{-19} \text{ (J)} = 4eV$$

或由

$$eU_a = h\nu - A$$

直接算得A。

2. 从铝中移出一个电子需要 $4.2eV$ 的能量, 今有波长为 $2000\text{\AA}$ 的光投射到铝表面, 试问:

(1) 由此发射出来的光电子的最大动能是多少?

(2) 铝的红限波长是多少?

解: (1) 已知铝的电子逸出功 $A = 4.2eV$, 入射光的波长 $\lambda = 2000\text{\AA} = 2 \times 10^{-7} \text{ m}$.

由爱因斯坦方程

$$h\nu = \frac{1}{2}mv^2 + A$$

$$\text{得 } E_{kmax} = \frac{1}{2}mv^2 = h\nu - A = \frac{hc}{\lambda} - A$$

$$= \frac{6.63 \times 10^{-34} \times 3 \times 10^8}{2 \times 10^{-7}} - 4.2 \times 1.6 \times 10^{-19}$$

$$= 3.23 \times 10^{-19} \text{ (J)} = 2.02eV$$

$$(2) \text{ 由 } h\nu_0 = \frac{hc}{\lambda_0} = A$$

$$\text{得 } \lambda_0 = \frac{hc}{A} = \frac{6.63 \times 10^{-34} \times 3 \times 10^8}{4.2 \times 1.6 \times 10^{-19}}$$

$$= 2.96 \times 10^{-7} \text{ m} = 2960\text{\AA}$$

3. 若一个光子的能量等于一个电子的静能量, 试问该光子的频率、波长和动量各是多少?

解: 已知 $h\nu = m_0c^2$

$$\therefore \nu = \frac{m_0 c^2}{h} = \frac{9.11 \times 10^{-31} \times 9 \times 10^{16}}{6.63 \times 10^{-34}} \\ = 1.24 \times 10^{20} \text{ (Hz)}$$

$$\lambda = \frac{c}{\nu} = \frac{3 \times 10^8}{1.24 \times 10^{20}} = 2.42 \times 10^{-12} \text{ (m)} \\ = 0.024 \text{ \AA}$$

$$P = \frac{h\nu}{c} = m_0 c = 9.11 \times 10^{-31} \times 3 \times 10^8 \\ = 2.73 \times 10^{-22} \text{ (Kg} \cdot \text{m} \cdot \text{s}^{-1})$$

在电磁波谱中它属于 γ 射线。

4. 波长 $\lambda_0 = 0.708 \text{ \AA}$ 的 x 射线在石蜡上受到康普顿散射, 求在 $\frac{\pi}{2}$ 和 π 方向上所散射的 x 射线的波长各是多少?

$$\text{解: 由 } \lambda - \lambda_0 = \frac{2h}{m_0 c} \sin \frac{\theta}{2}$$

$$\therefore \text{ 散射波长 } \lambda = \frac{2h}{m_0 c} \sin^2 \frac{\theta}{2} + \lambda_0$$

$$\text{已知 } \lambda_0 = 0.708 \text{ \AA} = 0.708 \times 10^{-10} \text{ m}$$

在 $\theta = \frac{\pi}{2}$ 方向上的散射波长为

$$\lambda_1 = \frac{2 \times 6.63 \times 10^{-34}}{9.11 \times 10^{-31} \times 3 \times 10^8} \sin^2 \frac{\pi}{4} + 0.708 \times 10^{-10} \\ = 0.732 \times 10^{-10} \text{ m} = 0.732 \text{ \AA}$$

在 $\theta = \pi$ 方向上的散射波长为

$$\lambda_2 = \frac{2 \times 6.63 \times 10^{-34}}{9.11 \times 10^{-31} \times 3 \times 10^8} \sin^2 \frac{\pi}{2} + 0.708 \times 10^{-10} \\ = 0.756 \times 10^{-10} \text{ m} = 0.756 \text{ \AA}$$

5. 能量为 15 eV 的光子被氢原子中处于第一玻尔轨道的电子所吸收而形成一光电子, 问此光电子远离质子时的速度为多大? 它的德布罗意波长是多少?

解: 形成光电子的电子已被电离, 则有

$$h\nu = E_{\text{电离}} + \frac{1}{2} m v^2$$

已知氢原子基态的电离能 $E_{\text{电离}} = 13.6 \text{ eV}$ 。所以光电子动能

$$\frac{1}{2} m v^2 = h\nu - E_{\text{电离}} = E_k = 15 - 13.6 \\ = 1.4 (\text{eV})$$

求得光电子的速度

$$v = \sqrt{2 E_k / m} = \sqrt{\frac{2 \times 1.4 \times 1.6 \times 10^{-19}}{9.11 \times 10^{-31}}} \\ = 7.01 \times 10^5 (\text{m} \cdot \text{s}^{-1})$$

其德布罗意波长为

$$\lambda = \frac{h}{m v} = \frac{6.63 \times 10^{-34}}{9.11 \times 10^{-31} \times 7.01 \times 10^5} \\ = 10.4 \times 10^{-9} (\text{m}) = 10.4 \text{ \AA}$$

6. 一束带电粒子经206伏的电势差加速后，测得其德布罗意波长为0.02 Å，已知这带电粒子所带电量与电子电量相等，求这粒子的质量。

$$\text{解：因 } e U = \frac{1}{2} m v^2 = \frac{1}{2 m} \left(\frac{h}{\lambda} \right)^2 \left(= \frac{p^2}{2 m} \right)$$

$$\text{所以 } m = \frac{1}{2 e U} \left(\frac{h}{\lambda} \right)^2$$

$$= \frac{1}{2 \times 1.6 \times 10^{-19} \times 206} \times \left(\frac{6.63 \times 10^{-34}}{0.02 \times 10^{-10}} \right)^2 \\ = 1.67 \times 10^{-27} (\text{Kg})$$

故此种带电粒子为质子。

7. 质量为40克的子弹以1000米/秒的速度飞行。

(a) 与它伴随的波长是多少？

(b) 为什么子弹不通过衍射效应显示其波动性？

解：(a) 已知 $m = 40 \times 10^{-3} \text{ Kg}$

$$v = 10^3 \text{ m s}^{-1}$$

$$\therefore \lambda = \frac{h}{p} = \frac{h}{m v} = \frac{6.63 \times 10^{-34}}{40 \times 10^{-3} \times 10^3}$$

$$= 1.66 \times 10^{-25} \text{ (m)} = 1.66 \times 10^{-25} \text{ \AA}$$

(b) 波发生衍射的条件是当障碍物的线度与波长相当时, 才发生衍射。由计算知, 子弹的波长太小, 故不出现衍射现象, 因而也难以察觉其波动性。

8. 热中子具有平均动能 $3/2 kT$, 其中 T 是室温 300 K 。

(a) 一个热中子的平均能量是多少电子伏特?

(b) 相应的德布罗意波长是多少?

$$\begin{aligned} \text{解: (a) } \bar{E} &= \frac{3}{2} kT = \frac{3}{2} \times 1.38 \times 10^{-23} \times 300 \\ &= 6.21 \times 10^{-21} \text{ (J)} \\ &= 3.88 \times 10^{-2} \text{ eV} \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \text{(b) } p &= \sqrt{2m\bar{E}} = \sqrt{2 \times 1.67 \times 10^{-27} \times 6.21 \times 10^{-21}} \\ &= 4.55 \times 10^{-24} \text{ (m} \cdot \text{Kg} \cdot \text{s}^{-1}) \end{aligned}$$

$$\therefore \lambda = \frac{h}{p} = \frac{6.63 \times 10^{-34}}{4.55 \times 10^{-24}} = 1.46 \times 10^{-10} \text{ (m)}$$

9. (a) 证明在氢原子内电子的跃迁可能发射无线电波的能级的最小量子数 $n = \sqrt[3]{2 R_H \lambda}$, 式中 λ 是无线电波的波长。

(b) 在射电天文学中, 一个重要的辐射是由星际氢发射的 21 厘米线, 试求对应的 n 值。

解: (a) 设 $n \gg 1$ 时, 电子处于 n 态的旋转频率即是发射无线电波的频率 (从 n 向 $n-1$ 态跃迁引起)。

$$\text{由 } \nu = \frac{c}{\lambda} = c R_H \frac{2n-1}{n^2(n-1)^2}$$

$$\text{当 } n \gg 1 \text{ 时, } \nu = c R_H \frac{2}{n^3}, \quad \therefore n = \sqrt[3]{2 R_H \lambda}.$$

$$\begin{aligned} \text{(b) } n &= \sqrt[3]{2 R_H \lambda} = \sqrt[3]{2 \times 1.09678 \times 10^5 \times 21} \\ &= \sqrt[3]{4.6065 \times 10^6} = 1.66 \times 10^2 \end{aligned}$$

10. 设氢原子处于基态时, 试根据玻尔理论, 求电子的: (1) 量子数, (2) 轨道半径, (3) 角动量和线动量, (4) 绕行频率、角速度和线速度, (5) 所受的力, (6) 动能、势能和总能量。

解: (1) $n=1$

$$(2) r_1 = \frac{\epsilon_0 \hbar^2}{\pi m e^2} = \frac{8.85 \times 10^{-12} \times (6.63 \times 10^{-34})^2}{3.14 \times 9.11 \times 10^{-31} \times (1.6 \times 10^{-19})^2}$$

$$= 5.3 \times 10^{-11} (m) = 0.53 \text{ \AA}$$

$$(3) L_1 = r_1 \times m v_1 = \frac{\hbar}{2\pi} = 1.06 \times 10^{-34} (\text{Kg} \cdot \text{m}^2 \cdot \text{s}^{-1})$$

$$P_1 = m v_1 = \frac{L_1}{r_1} = \frac{1.06 \times 10^{-34}}{0.53 \times 10^{-10}}$$

$$= 1.99 \times 10^{-24} (\text{Kg} \cdot \text{m} \cdot \text{s}^{-1})$$

$$(4) v_1 = \frac{v_1}{2\pi r_1} = \frac{L_1}{2\pi r_1^2 m} \quad (v_1 = \frac{L_1}{m r_1})$$

$$= 6.57 \times 10^{15} (\text{rev} \cdot \text{s}^{-1})$$

$$\omega_1 = 2\pi v_1 = 6.28 \times 6.57 \times 10^{15}$$

$$= 4.13 \times 10^{16} (\text{rad} \cdot \text{s}^{-1})$$

$$v_1 = \frac{L_1}{m r_1} = \frac{1.06 \times 10^{-34}}{9.11 \times 10^{-31} \times 0.53 \times 10^{-10}}$$

$$= 2.19 \times 10^6 (\text{m} \cdot \text{s}^{-1})$$

$$(5) F = \frac{e^2}{4\pi \epsilon_0 r_1^2}$$

$$= \frac{(1.6 \times 10^{-19})^2}{4 \times 3.14 \times 8.85 \times 10^{-12} \times (0.53 \times 10^{-10})^2}$$

$$= 8.16 \times 10^{-8} (\text{N})$$

$$(6) E_{K_1} = \frac{1}{2} m v_1^2 = \frac{1}{2} \times 9.11 \times 10^{-31} \times (2.19 \times 10^6)^2$$

$$= 13.6 (\text{eV})$$

$$E_{P_1} = -\frac{e^2}{4\pi \epsilon_0 r_1} = \frac{-(1.6 \times 10^{-19})^2}{4 \times 3.14 \times 8.85 \times 10^{-12} \times 0.53 \times 10^{-10}}$$

$$= -27.2 (\text{eV})$$

$$E = E_{K_1} + E_{P_1} = 13.6 - 27.2 = -13.6 (\text{eV})$$

$$\text{或 } E = -\frac{m e^4}{8 \epsilon_0^2 \hbar^2} = -13.6 (\text{eV})$$

第 二 章

1. 若体系的波函数为

$$\Psi(x, t) = \psi(x) \left(e^{-\frac{i}{\hbar} E t} + e^{\frac{i}{\hbar} E t} \right)$$

求体系的几率密度。

解：几率密度为

$$\begin{aligned} \rho = \Psi^* \Psi &= \left[\psi^*(x) e^{\frac{i}{\hbar} E t} + \psi^*(x) e^{-\frac{i}{\hbar} E t} \right] \cdot \\ &\quad \left[\psi(x) e^{-\frac{i}{\hbar} E t} + \psi(x) e^{\frac{i}{\hbar} E t} \right] \\ &= |\psi(x)|^2 \left(2 + e^{i \frac{2E}{\hbar} t} + e^{-i \frac{2E}{\hbar} t} \right) \\ &= 2 |\psi(x)|^2 \left(1 + \cos \frac{2E}{\hbar} t \right) \end{aligned}$$

因其几率分布与时间有关，故系统的态不是定态。

2. 把下面的波函数归一化，

$$\psi(x) = A e^{-\frac{1}{2} \alpha^2 x^2} \quad (\alpha \text{ 为实数})$$

$$\text{解： } 1 = \int_{-\infty}^{\infty} |\psi(x)|^2 dx$$

$$= 2 A^2 \int_0^{\infty} e^{-\alpha^2 x^2} dx$$

$$= 2 A^2 \frac{1}{2} \frac{\pi}{\alpha^2} = A^2 \frac{\pi}{\alpha^2}$$

$$\therefore A = \frac{\alpha}{\pi^{\frac{1}{2}}}$$

$$\text{于是 } \psi(x) = \frac{\alpha}{\pi^{\frac{1}{2}}} e^{-\frac{1}{2} \alpha^2 x^2}$$

3. 判断下列波函数所描写的状态是否为定态？

$$(1) \psi_1(x, t) = u(x) e^{i x - \frac{i}{\hbar} E t} + V(x) e^{-i x - \frac{i}{\hbar} E t}$$

$$(2) \psi_2(x, t) = u(x) e^{-i \frac{E_1}{\hbar} t} + u(x) e^{-i \frac{E_2}{\hbar} t}, \quad (E_1 \neq E_2)$$

$$(3) \psi_3(x, t) = u(x) e^{-i \frac{E}{\hbar} t} + u(x) e^{i \frac{E}{\hbar} t}$$

$$\text{解: } (1) \psi_1(x, t) = [u(x) e^{i x} + V(x) e^{-i x}] e^{-i \frac{E}{\hbar} t} \\ = \psi(x) e^{-i \frac{E}{\hbar} t}$$

其中 $\psi(x) = u(x) e^{i x} + V(x) e^{-i x}$.

故 $\psi_1(x, t)$ 为定态波函数。

$$(2) \psi_2(x, t) = u(x) [e^{-i \frac{E_1}{\hbar} t} + e^{-i \frac{E_2}{\hbar} t}], \quad (E_1 \neq E_2)$$

由于 $\psi_2(x, t)$ 不能写成 $\psi(x) e^{-i \frac{E}{\hbar} t}$ 的形式, 故 $\psi_2(x, t)$ 不是定态波函数。

$$(3) \psi_3(x, t) = u(x) [e^{-i \frac{E}{\hbar} t} + e^{i \frac{E}{\hbar} t}]$$

不能写成 $\psi(x) e^{-i \frac{E}{\hbar} t}$ 的形式, 故 $\psi_3(x, t)$ 不是定态波函数。

4. 由下列两定态波函数, 计算几率流密度。

$$(1) \psi_1 = \frac{1}{r} e^{i k r}, \quad (2) \psi_2 = \frac{1}{r} e^{-i k r}$$

从所得的结果说明 ψ_1 表示向外传播的球面波, ψ_2 表示向内 (向原点)

传播的球面波。

解：由 $\vec{J} = \frac{i\hbar}{2\mu} (\psi \nabla \psi^* - \psi^* \nabla \psi) \dots\dots\dots (1)$

定态 $\psi(\vec{r}, t) = \psi(\vec{r}) e^{-\frac{i}{\hbar} Et} \dots\dots\dots (2)$

$\therefore \vec{J} = \frac{i\hbar}{2\mu} (\psi(\vec{r}) \nabla \psi^*(\vec{r}) - \psi^*(\vec{r}) \nabla \psi(\vec{r})) \dots\dots\dots (3)$

(1) 在球坐标中

$$\nabla \psi = \frac{\partial \psi}{\partial r} \vec{r}_0 + \frac{1}{r} \frac{\partial \psi}{\partial \theta} \vec{\theta}_0 + \frac{1}{r \sin \theta} \frac{\partial \psi}{\partial \phi} \vec{\phi}_0$$

而 $\psi_1(\vec{r}) = \frac{1}{r} e^{ikr}$ 与 θ, ϕ 无关, 故

$$\begin{aligned} \nabla \psi_1(\vec{r}) &= \frac{\partial \psi_1}{\partial r} \vec{r}_0 = \frac{\partial}{\partial r} \left(\frac{1}{r} e^{ikr} \right) \vec{r}_0 \\ &= \left(ik - \frac{1}{r} \right) \frac{e^{ikr}}{r} \vec{r}_0 \end{aligned}$$

又 $\psi_1^*(\vec{r}) = \frac{1}{r} e^{-ikr}$

得 $\nabla \psi_1^*(\vec{r}) = - \left(ik + \frac{1}{r} \right) \frac{e^{-ikr}}{r} \vec{r}_0$

代入(3)式有

$$\begin{aligned} \vec{J}_1 &= \frac{i\hbar}{2\mu} \left(-2ik \frac{1}{r^2} \right) \vec{r}_0 \\ &= \frac{\hbar k}{\mu} \frac{1}{r^2} \vec{r}_0 = \frac{v}{r^2} \vec{r}_0 \dots\dots\dots (4) \end{aligned}$$

其中 $v = \frac{\hbar k}{\mu} = \frac{p}{\mu} = 1$

由(4)式知 $\vec{J}_1$ 是向外传播的球面波。

(2) $\psi_2 = \frac{1}{r} e^{-ikr}$, $\psi_2^* = \frac{1}{r} e^{ikr}$

$$\therefore \nabla \psi_2(r) = \nabla \psi_1^*(r) = -\left(ik + \frac{1}{r}\right) \frac{e^{-ikr}}{r} \vec{r}_0$$

$$\nabla \psi_2^*(r) = \nabla \psi_1(r) = \left(ik - \frac{1}{r}\right) \frac{e^{ikr}}{r} \vec{r}_0$$

代入 (3.) 式得

$$\vec{J}_2 = \frac{i\hbar}{2\mu} \left(2ik \frac{1}{r^2} \right) = -\frac{\hbar k}{\mu} \frac{1}{r^2} \vec{r}_0 = -\frac{v}{r^2} \vec{r}_0$$

则知 $\vec{J}_2$ 是向内 (向原点) 传播的球面波。

5. 一维运动的粒子处在

$$\psi(x) = \begin{cases} A x e^{-\lambda x}, & (x \geq 0) \\ 0, & (x \leq 0) \end{cases}$$

的状态, 其中 $\lambda > 0$ 。

- (1) 将此波函数归一化;
- (2) 求粒子坐标的几率密度;
- (3) 在何处找到粒子的几率最大?
- (4) 求 x 和 x^2 的平均值。

$$\begin{aligned} \text{解: (1) } 1 &= \int_{-\infty}^{\infty} |\psi(x)|^2 dx = A^2 \int_0^{\infty} x^2 e^{-2\lambda x} dx \\ &= A^2 \left(-\frac{1}{2\lambda} x^2 e^{-2\lambda x} \Big|_0^{\infty} + \frac{1}{2\lambda} \int_0^{\infty} 2x e^{-2\lambda x} dx \right) \\ &= A^2 \left(\frac{1}{\lambda} \int_0^{\infty} x e^{-2\lambda x} dx \right) \\ &= A^2 \left(-\frac{1}{2\lambda^2} x e^{-2\lambda x} \Big|_0^{\infty} + \frac{1}{2\lambda^2} \int_0^{\infty} e^{-2\lambda x} dx \right) \\ &= A^2 \left(\frac{1}{4\lambda^3} e^{-2\lambda x} \right) \Big|_0^{\infty} = A^2 \frac{1}{4\lambda^3} \end{aligned}$$

$$\therefore A = 2\lambda^{3/2},$$

$$\text{即 } \psi(x) = \begin{cases} (2\lambda^{3/2}) x e^{-\lambda x} & (x \geq 0) \\ 0 & (x \leq 0) \end{cases}$$

$$(2) w(x) = |\psi(x)|^2 = \begin{cases} 4\lambda^3 x^2 e^{-2\lambda x} & (x \geq 0) \\ 0 & (x \leq 0) \end{cases}$$

$$(3) \text{ 令 } \frac{d}{dx} w(x) = 0$$

$$\text{则有 } -4\lambda^3 x^2 \cdot 2\lambda e^{-2\lambda x} + e^{-2\lambda x} \cdot 8\lambda^3 x = 0$$

$$\therefore x e^{-2\lambda x} (1 - \lambda x) = 0$$

$$\text{得 } x = \infty, \quad x = \frac{1}{\lambda}, \quad x = 0$$

由波函数表达式知

$$w(\infty) = 0, \quad w(0) = 0, \quad w\left(\frac{1}{\lambda}\right) = 4\lambda e^{-2}$$

故 $x = \frac{1}{\lambda}$ 处发现粒子的几率最大。

$$\begin{aligned} (4) \langle x \rangle &= \int_{-\infty}^{\infty} \psi^*(x) x \psi(x) dx \\ &= 4\lambda^3 \int_0^{\infty} x^3 e^{-2\lambda x} dx = \frac{3}{2\lambda} \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \langle x^2 \rangle &= \int \psi^* x^2 \psi dx \\ &= 4\lambda^3 \int_0^{\infty} x^4 e^{-2\lambda x} dx = \frac{3}{\lambda^2} \end{aligned}$$

6. 设体系的波函数为

$$\psi(x, t) = A e^{-\alpha x^2 - i\omega t},$$

式中 A , α , ω 为正实数。为使此波函数满足薛定谔方程, $V(x)$ 应是怎样的函数?

解: 将 $\psi(x, t) = A e^{-\alpha x^2 - i\omega t}$ 代入薛定谔方程

$$i\hbar \frac{\partial}{\partial t} \psi(x, t) = \left(-\frac{\hbar^2}{2m} \frac{\partial^2}{\partial x^2} + V(x) \right) \psi(x, t)$$

$$\text{得 } \hbar\omega \psi(x, t) = \left(\frac{\hbar^2 \alpha}{m} - \frac{\alpha \hbar^2 \alpha^2 x^2}{m} + V(x) \right) \psi(x, t)$$

为使上式满足, 有

$$\ddot{V}(x) = \frac{2\hbar^2 a^2 x^2}{m} + \hbar\omega - \frac{\hbar^2 a}{m}$$

7. 设 $\psi_1(\vec{r}, t)$ 和 $\psi_2(\vec{r}_2, t)$ 是薛定谔方程

$$i\hbar \frac{\partial}{\partial t} \psi = -\frac{\hbar^2}{2m} \nabla^2 \psi + V(\vec{r}) \psi$$

的两个解, 证明 $\int \psi_1^* \psi_2 d^3x$ 与时间无关。

证: ψ_1 和 ψ_2 分别满足薛定谔方程:

$$i\hbar \frac{\partial}{\partial t} \psi_1 = -\frac{\hbar^2}{2m} \nabla^2 \psi_1 + U \psi_1 \quad (1)$$

$$i\hbar \frac{\partial}{\partial t} \psi_2 = -\frac{\hbar^2}{2m} \nabla^2 \psi_2 + U \psi_2 \quad (2)$$

用 ψ_1^* 乘 (2) 式, ψ_2 乘 (1) 式的共轭方程, 再相减得

$$\begin{aligned} & i\hbar \frac{\partial}{\partial t} (\psi_1^* \psi_2) \\ &= \frac{\hbar^2}{2m} (\psi_2 \nabla^2 \psi_1^* - \psi_1^* \nabla^2 \psi_2) \\ &= \frac{\hbar^2}{2m} \vec{\nabla} \cdot (\psi_2 \vec{\nabla} \psi_1^* - \psi_1^* \vec{\nabla} \psi_2) \end{aligned}$$

对全空间积分:

$$\begin{aligned} & i\hbar \frac{\partial}{\partial t} \int \psi_1^* \psi_2 d^3x \\ &= \frac{\hbar^2}{2m} \int \vec{\nabla} \cdot (\psi_2 \vec{\nabla} \psi_1^* - \psi_1^* \vec{\nabla} \psi_2) d^3x \\ &= \frac{\hbar^2}{2m} \int (\psi_2 \vec{\nabla} \psi_1^* - \psi_1^* \vec{\nabla} \psi_2) \cdot d\vec{s} \end{aligned}$$

其中 $d\vec{s}$ 为单元, 根据波函数在无穷远处迅速 $\rightarrow 0$ 的条件, (3) 式右边面积为 0, 即得

$$\frac{\partial}{\partial t} \int \psi_1^* \psi_2 d^3x = 0,$$

故 $\int \psi_1^* \psi_2 d^3x$ 与时间无关。

第 三 章

1. 有一质量为 1 克的小球, 以 1 厘米/秒的速度在宽度为 10 厘米的一维无限深势阱内运动, 求小球的量子数 n 是多少?

解: 粒子在一维无限深势阱中具有的能量

$$E_n = \frac{n^2 \pi^2 \hbar^2}{2 m a^2} = \frac{1}{2} m v^2$$

所以

$$n^2 = \frac{m^2 a^2 v^2}{\pi^2 \hbar^2} = \frac{10^{-6} \times 10^{-2} \times 10^{-6}}{(3.14 \times 1.055 \times 10^{-34})^2}$$

$$n \approx 3.02 \times 10^{27}$$

2. 电子在真空管中可以看作为被限制在宽度为 0.1 厘米的板极和丝极之间的一维势阱内。试计算在此情况下, 电子的能级间隔是多少? 此电子的行为类似于波还是粒子? 若电子的能量为 100 eV, 问电子的量子数是多少?

解: (1) $E_n = \frac{\hbar^2 \pi^2 n^2}{2 m a^2}$

$$\Delta E = E_{n+1} - E_n = \frac{\hbar^2 \pi^2}{2 m a^2} (2n+1)$$

$$= \frac{(6.626 \times 3.1416)^2 \times 10^{-68}}{2 \times 9.109 \times 10^{-31} \times 10^{-6}} (2n+1)$$

$$= 2.38 \times 10^{-30} (2n+1) \text{ 焦耳.}$$

(2) 能级差很小, 能量可看作为连续的, 可以电子的行为类似于粒子。

(3) $E_n = \frac{\hbar^2 \pi^2 n^2}{2 m a^2} = 100 \times 1.602 \times 10^{-19}$

$$n^2 = 0.673 \times 10^{12}$$

$$n = 8.2 \times 10^5$$

3. 设粒子在一维无限深势阱运动, 能量量子数为 n , 试求:

(1) 距势阱内左壁 $1/4$ 宽度内发现粒子的几率是多少?

(2) n 取何数值时, 在此区域内找到粒子的几率最大?

(3) 当 $n \rightarrow \infty$ 时, 此几率的极限是多少? 这个结果说明了什么?

解: 粒子在一维无限深势阱中的波函数是

$$\psi(x) = \begin{cases} 0 & (\text{阱外}) \\ \sqrt{\frac{2}{a}} \sin \frac{n\pi}{a} x & (\text{阱内}) \end{cases}$$

(1) 在左壁到 $1/4 a$ 的区域内找到粒子的几率为

$$W = \int_0^{1/4 a} |\psi(x)|^2 dx = \int_0^{1/4 a} \frac{2}{a} \sin^2 \frac{n\pi}{a} x \cdot dx$$

$$\text{令 } \theta = \frac{n\pi}{a} x$$

$$\begin{aligned} \text{于是 } W &= \frac{2}{n\pi} \int_0^{\frac{n\pi}{4}} \sin^2 \theta d\theta = \frac{2}{n\pi} \left(\frac{1}{2} \theta - \frac{1}{4} \sin 2\theta \right) \Big|_0^{\frac{n\pi}{4}} \\ &= \frac{1}{4} - \frac{1}{2n\pi} \sin \frac{n\pi}{2} \end{aligned}$$

(2) 因为 $W = \frac{1}{4} - \frac{1}{2n\pi} \sin \frac{n\pi}{2}$, 所以要使 W 为最大, 则

$\frac{1}{2n\pi} \sin \frac{n\pi}{2}$ 应为最小。而当 $n=3, 7, 11, \dots$ 时, $\sin \frac{n\pi}{2}$ 有最小值 -1 ; 再考虑因子 $\frac{1}{2n\pi}$, 可知当 $n=3$ 时, $\frac{1}{2n\pi} \sin \frac{n\pi}{2}$ 有最小值 $-\frac{1}{6\pi}$ 。故 $n=3$ 时, W 有最大值。

$$(3) \lim_{n \rightarrow \infty} W = \lim_{n \rightarrow \infty} \left(\frac{1}{4} - \frac{1}{2n\pi} \sin \frac{n\pi}{2} \right) = \frac{1}{4}$$

此结果说明, 当 $n \rightarrow \infty$ 时, 量子现象就过渡到经典现象。因经典粒子在势阱中匀速往复运动, 在势阱中各处发现粒子的几率相等。而在势阱中发现粒子的几率为 1 , 所以在 $1/4$ 阱宽内发现粒子的几率为 $1/4$ 。

4. 设原子或分子中的电子可以粗略地看作为一维无限深势阱中的粒子, 并设势阱宽度为 $1 \text{ \AA}$, 试求

(1) 两个最低能级间的间隔。

(2) 电子在这两个能级间跃迁时, 发出的光的波长。

解：(1) 一维无限深势阱中粒子的能量

$$E_n = \frac{n^2 \pi^2 \hbar^2}{2 m a^2}, \quad E_{n+1} = \frac{(n+1)^2 \pi^2 \hbar^2}{2 m a^2}$$

$$\therefore \Delta E = E_{n+1} - E_n = \frac{(2n+1) \pi^2 \hbar^2}{2 m a^2}$$

对于两个最低能级： $n=1$ 和 $n+1=2$ 。

$$\therefore \Delta E = \frac{3 \pi^2 \hbar^2}{2 m a^2} = \frac{3 \times (3.14)^2 \times (1.05 \times 10^{-27})^2}{2 \times 9.11 \times 10^{-31} \times (10^{-8})^2}$$

(尔格)

$$= 1.79 \times 10^{-10} \text{ 尔格。}$$

$$(2) \Delta E = h \nu = \frac{h c}{\lambda}$$

$$\therefore \lambda = \frac{h c}{\Delta E} = \frac{6.63 \times 10^{-27} \times 3 \times 10^{10}}{1.79 \times 10^{-10}} \text{ 厘米} \approx 111 \text{ \AA}$$

(5) 一个质量为 1 克的质点被一弹簧联于一个固定点，若此质点只能在 x 方向运动，当此弹簧受到 10^4 达因拉力时，它被拉长了 1 厘米，试求此体系的零点能；若此体系的能量等于 kT ，这相当于体系在室温下达到热动平衡，试计算体系的量子数 (玻尔兹曼常数 $k = 1.38 \times 10^{-16}$ 尔格/度， $T = 298 \text{ K}$)。

$$\text{解：弹簧的弹性系数 } K = \frac{F}{x} = \frac{10^4 \text{ 达因}}{1 \text{ 厘米}}$$

$$(1) \text{ 体系的振动频率 } \nu = \frac{1}{2\pi} \sqrt{\frac{K}{m}}$$

$$\begin{aligned} \text{故其零点能 } E &= \frac{1}{2} h \nu = \frac{\hbar}{4\pi} \sqrt{\frac{K}{m}} = \frac{1}{2} \times 10^2 \times \hbar / \text{秒} \\ &= \frac{1}{2} \times 1.054 \times 10^{-25} \text{ 尔格} \end{aligned}$$

$$(2) E = kT \text{ 时, } kT = \left(n + \frac{1}{2}\right) h \nu$$

$$\therefore n = \frac{kT}{h \nu} - \frac{1}{2} = \frac{1.38 \times 10^{-16}}{1.054 \times 10^{-25}} - \frac{1}{2} = 3.90 \times 10^{11}$$