

## 第 20 章 电磁辐射的量子性

### 一 黑体辐射

#### 1. 基本概念

##### ① 辐射

· 物体内部因带电粒子热运动发射电磁波的现象。物体发射辐射能的同时也在吸收辐射能

##### ② 单色辐出度 $M_\lambda(T)$

· 单位时间、单位面积上发射的波长在  $\lambda$  到  $\lambda + d\lambda$  范围内的辐射能为  $dM_\lambda$ ，则

$$M_\lambda(T) = \frac{dM_\lambda}{d\lambda} \rightarrow T \text{ 和 } \lambda \text{ 的函数}$$

##### ③ 辐射出射度

· 单位时间、单位面积上发射全波长范围内的辐射能

$$M(T) = \int_0^\infty M_\lambda(T) d\lambda$$

##### ③ 吸收、反射、透射

入射进来的能量 = 吸收进来 + 反射出去 + 透射过去的能量，占比就是吸收系数  $\alpha$  与反射系数  $r$

·  $\alpha$  和  $r$  是  $\lambda$  与  $T$  的二元函数，对于不透明物体  $\alpha + r = 1$

##### ④ 绝对黑体

· 入射进来的能量全部吸收的物体  $\alpha_B(\lambda, T) = 1$

· 基尔霍夫定律：任何物体的单色辐出度与单色吸收系数的比值都满足  $\frac{M_\lambda(T)}{\alpha(\lambda, T)} = M_{B\lambda}(T)$

#### 2. 绝对黑体辐射的特征

##### ① Stefan-Boltzmann 定律

$$M_B(T) = \int_0^\infty M_{B\lambda}(T) d\lambda = \sigma T^4$$

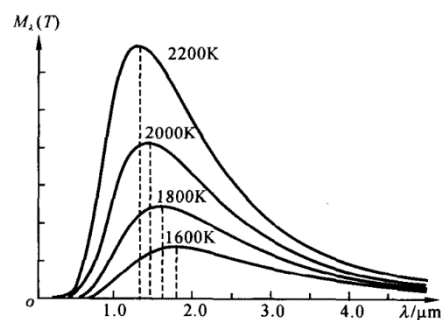
·  $M_B(T)$ ：特定温度下绝对黑体的总辐射能量

·  $\sigma$ ：常数， $5.67 \times 10^{-8} \text{ W/m}^2 \cdot \text{K}^4$

##### ② Wien 位移定律

$$T\lambda_m = b$$

·  $\lambda_m$ ：图中曲线峰值对应波长  $b$ ：常数， $2.898 \times 10^{-3} \text{ m} \cdot \text{K}$



**例 1** 黑体在某温度时的辐射出射度为  $5.7 \times 10^4 \text{ W/m}^2$ ，则该温度  $T =$  \_\_\_\_\_，该温度下辐射波谱的峰值波长  $\lambda_m =$  \_\_\_\_\_。

**解** 由 S-B 定律， $\sigma T^4 = 5.7 \times 10^4 \text{ W/m}^2$ ，解得  $T = 1.001 \times 10^3 \text{ K}$   
由维恩位移定律， $T\lambda_m = b$ ，代入数据解得  $\lambda_m = 2.898 \times 10^{-6} \text{ m}$

## 二 光电效应

### 1. 光子

· 电磁辐射在空间中的传播是离散的，量子化的，称为**光子**（视为一种粒子）

· 单个光子的性质：

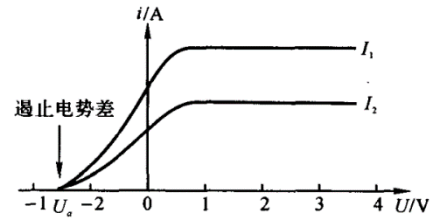
$E = h\nu$	$\xrightarrow{E=mc^2}$	$m = \frac{h\nu}{c^2} = \frac{h}{c\lambda}$	$\xrightarrow{p=mc}$	$p = \frac{h\nu}{c} = \frac{h}{\lambda}$
能量		质量		动量

### 2. 光电效应

① 基本现象：在光的照射下电子从金属表面逸出

② 解释与性质

· 一个电子获得一个光子的能量，首先用于克服表面阻力所需的逸出功  $A$ ，剩余的能量作为**最大初动能**  $E_{km}$



$$h\nu = E_{km} + A$$

· 因此需要加反向电压才能遏制光电子运动，加**遏止电压**  $U_a$  时，光电流为 0

$$E_{km} = e|U_a|$$

· 当光频率小于等于**截止频率**（又称**红限频率**） $\nu_0$  时，电子获得的能量小于等于逸出功，无光电子激发或激发的光电子没有动能，因而无光电流

$$h\nu_0 = A$$

· 随着电压增大，光电流增大至饱和值，该值与激发的光电子数量有关（等于光子数量）  
光子数量  $n$  与光强  $I$  的关系为

$$I = nh\nu$$

**例 2** 设用频率为  $\nu_1$  和  $\nu_2$  的两种单色光，先后照射同一种金属均能产生光电效应。已知金属的红限频率为  $\nu_0$ ，测得两次照射时的遏止电压  $|U_{a2}| = 2|U_{a1}|$ ，则这两种单色光的频率关系式为\_\_\_\_\_。（用  $\nu_1$ 、 $\nu_2$  和  $\nu_0$  表示）

**解** 由光电效应中遏止电压与光频率的关系  $h\nu = E_{km} + A$ ，代入  $E_{km} = e|U_a|$  以及  $h\nu_0 = A$ ：

$$h\nu - h\nu_0 = e|U_a|$$

两束单色光照射的是同一金属，因此  $A$  相等，即  $\nu_0$  相同，从而有

$$\begin{cases} h\nu_1 - h\nu_0 = e|U_{a1}| \\ h\nu_2 - h\nu_0 = e|U_{a2}| \end{cases} \text{ 由 } |U_{a2}| = 2|U_{a1}| \text{ 有 } h\nu_2 - h\nu_0 = 2(h\nu_1 - h\nu_0), \text{ 整理得 } \nu_2 = 2\nu_1 - \nu_0$$

**例 3** 分别以频率  $\nu_1$  和  $\nu_2$  的单色光照射某一光电管。若  $\nu_1 > \nu_2$ （均大于红限频率  $\nu_0$ ），则当两种频率的入射光的光强相同时，所产生的饱和光电流  $I_{s1}$  \_\_\_\_\_  $I_{s2}$ （填“>”“=”或“<”）

**解** 饱和光电流与光电子数正相关，因而与光子数正相关，由  $I = nh\nu$ ，光强  $I$  相同时，频率越大，光电子越少，因此  $I_{s1} < I_{s2}$

### 三 康普顿效应

#### 1. 现象

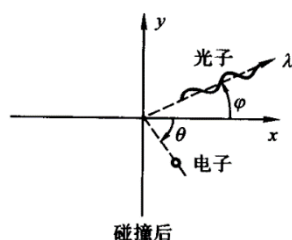
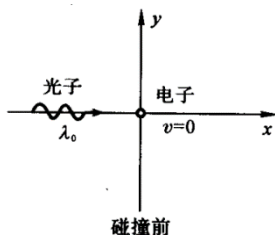
- 单色 X 射线投射到石墨晶体及其他材料上时，散射光线除了有与入射线波长  $\lambda_0$  相同的成分外还含有波长大于  $\lambda_0$  的部分，且波长变化  $\Delta\lambda = \lambda - \lambda_0$  随散射角  $\varphi$  增大而增大，并与  $\lambda_0$  及物质无关

#### 2. 解释：电子与光子碰撞模型

- 入射光子与电子发生碰撞（假设是弹性碰撞），光子部分能量转化为电子动能

· 能量守恒：
$$h\nu_0 + m_e c^2 = h\nu + mc^2$$

· 动量守恒：
$$\begin{cases} \frac{h\nu_0}{c} = \frac{h\nu}{c} \cos\varphi + mv \cos\theta \\ 0 = \frac{h\nu}{c} \sin\varphi - mv \sin\theta \end{cases}$$



- $m_e$ ：电子静止质量  $m$ ：电子相对论质量

#### 3. 常考物理量

##### ① 波长改变量与散射角的关系

$$\Delta\lambda = \lambda - \lambda_0 = \frac{h}{m_e c} (1 - \cos\varphi)$$

- $\frac{h}{m_e c} = 0.0024\text{nm}$  称为电子的康普顿波长
- 散射角  $\varphi$  可以取到  $180^\circ$

##### ② 电子获得的动能

$$E_k = h\nu_0 - h\nu$$

**例 4** 光子能量为  $0.5\text{MeV}$  的 X 射线，入射到某种物质上而发生康普顿散射。若反冲电子获得的能量为  $0.1\text{MeV}$ ，则散射光波长的改变量  $\Delta\lambda$  与入射光波长  $\lambda_0$  的比值为\_\_\_\_\_。

**解** 由光子能量表达式  $hc/\lambda_0 = 0.5\text{MeV}$ ， $hc/\lambda = 0.4\text{MeV}$ ，两式相除得  $\lambda/\lambda_0 = 1.25$   
因此  $\Delta\lambda/\lambda_0 = (\lambda - \lambda_0)/\lambda_0 = \lambda/\lambda_0 - 1 = 0.25$

**例 5** 康普顿散射实验中，入射光的波长为  $0.0030\text{nm}$ ，反冲电子的速度  $v = 0.6c$ ，求

- (1) 散射光子的波长；(2) 散射光子的散射角；(3)

**解** (1) 由能量守恒  $h\nu_0 + m_e c^2 = h\nu + mc^2$ ，代入  $m = \frac{m_e}{\sqrt{1-(v/c)^2}}$  与  $v = 0.6c$ ：

$$h \frac{c}{\lambda_0} - 0.25 m_e c^2 = h \frac{c}{\lambda} \rightarrow \frac{1}{\lambda_0} - 0.25 \frac{m_e c}{h} = \frac{1}{\lambda}$$

代入  $h/(m_e c) = 0.0024\text{nm}$  与  $\lambda_0 = 0.0030\text{nm}$ ，得  $\lambda = 0.00434\text{nm}$

- (2) 由  $\lambda - \lambda_0 = \frac{h}{m_e c} (1 - \cos\varphi)$ ，代入解得  $\varphi \approx 63^\circ$ （算出  $\cos\varphi$  后用计算器的  $\arccos$  函数）