

## § 20.3 光电效应

$$h\nu_0 = A, \quad \text{红限频率 } \nu_0 = \frac{A}{h}.$$

$$h\nu = E_b + A + E_k.$$

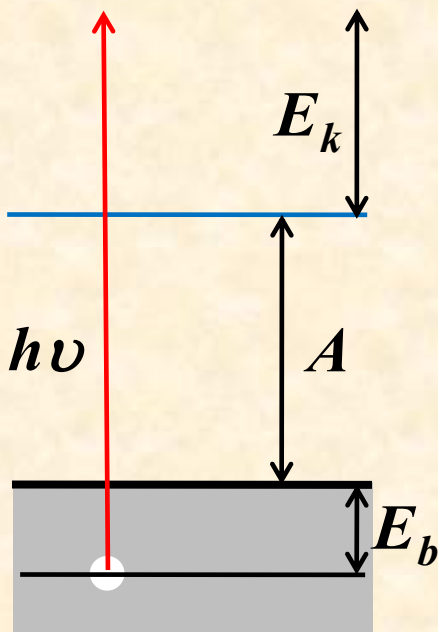
$$h\nu = E_{km} + A.$$

$$|U_a| = \frac{E_{km}}{e} = \frac{1}{e}(h\nu - A).$$

$$\text{光子的能量 } E = h\nu = h\frac{c}{\lambda}.$$

$$\text{光子的质量 } m = \frac{E}{c^2} = \frac{h\nu}{c^2}, \quad \text{静质量 } m_0 = 0.$$

$$\text{光子的动量 } p = mc = \frac{h\nu}{c} = \frac{h}{\lambda}.$$



例2.  $\lambda=0.207\ \mu\text{m}$ 的光照射在金属钨表面产生光电效应。已知钨的红限频率  $\nu_0=1.21\times 10^{15}\ \text{Hz}$ ，则遏止电压  $U_a=?$

解法一：从光电效应的物理机理出发。

$$\text{光子能量 } E = \frac{hc}{\lambda} = \frac{6.63 \times 10^{-34} \times 3 \times 10^8}{0.207 \times 10^{-6}} = 9.609 \times 10^{-19}\ \text{J} = 6.01\ \text{eV}.$$

$$\text{逸出功 } A = h\nu_0 = 6.63 \times 10^{-34} \times 1.21 \times 10^{15} = 8.022 \times 10^{-19}\ \text{J} = 5.01\ \text{eV}.$$

$$\text{光电子最大初动能 } E_{km} = E - A = 1.0\ \text{eV}.$$

$$\text{遏止电压 } U_a = \frac{E_{km}}{e} = \frac{1.0\ \text{eV}}{e} = \frac{1.0 \times 1.6 \times 10^{-19}\ \text{J}}{1.6 \times 10^{-19}\ \text{C}} = 1.0\ \text{V}.$$

解法二：套公式。

$$A = h\nu_0 = 6.63 \times 10^{-34} \times 1.21 \times 10^{15} = 8.022 \times 10^{-19}\ \text{J}.$$

$$\begin{aligned} U_a &= \frac{1}{e}(h\nu - A) = \frac{1}{1.6 \times 10^{-19}} \left( \frac{6.63 \times 10^{-34} \times 3 \times 10^8}{0.207 \times 10^{-6}} - 8.022 \times 10^{-19} \right) \\ &= 1.0\ \text{V}. \end{aligned}$$

例3.  $\lambda=300\text{ nm}$ 的光照射在某金属表面时, 光电子能量范围从 $0-4.0\times 10^{-19}\text{ J}$ , 则遏止电压 $U_a=?$  红限频率 $\nu_0=?$

解:  $E_{km} = 4.0\times 10^{-19}\text{ J}$ .

$$U_a = \frac{E_{km}}{e} = \frac{4.0\times 10^{-19}}{1.6\times 10^{-19}} = 2.5\text{ V}.$$

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

$$= 6.63\times 10^{-34} \times \frac{3\times 10^8}{300\times 10^{-9}} - 4.0\times 10^{-19}$$

$$= 2.63\times 10^{-19}\text{ J}$$

$$= 1.64\text{ eV}.$$

教科书中通常有少量不符合实际情况的理论计算结果。实际上, 几乎不存在逸出功小于 $3.0\text{ eV}$ 的材料。

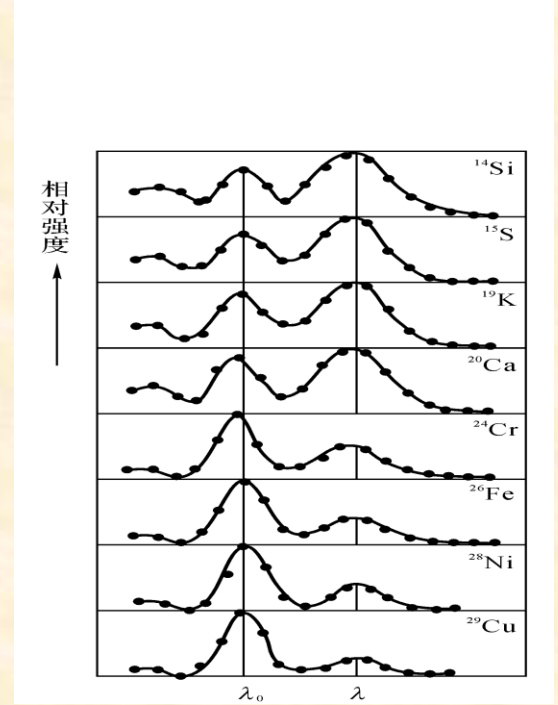
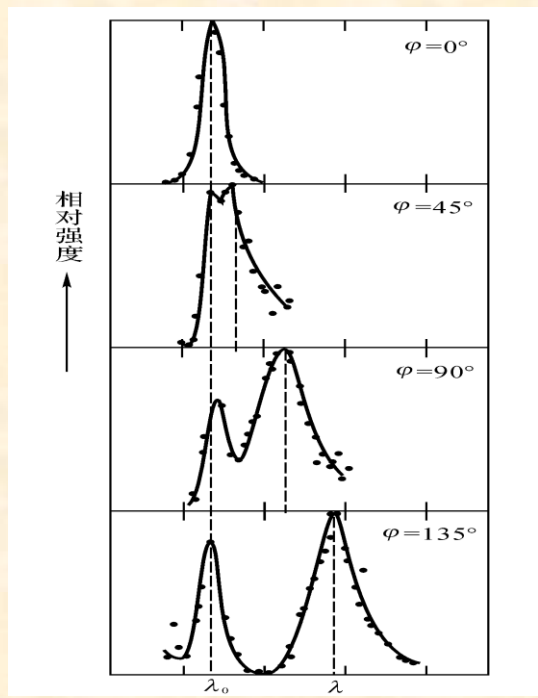
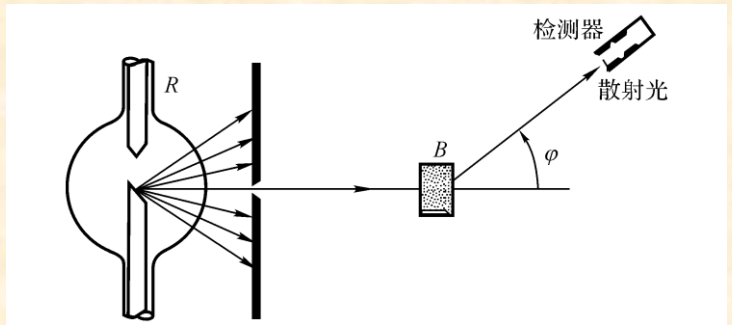
$$\nu_0 = \frac{A}{h} = \frac{2.63\times 10^{-19}}{6.63\times 10^{-34}} = 3.97\times 10^{14}\text{ Hz}.$$

# § 20.4 康普顿效应

光电效应从能量角度显示出光的粒子性，康普顿效应从动量角度验证(支持)了光的粒子性。

1923年，芝加哥大学康普顿研究小组用波长为 $\lambda_0$ 的单色X射线照射在石墨晶体上，测量散射光时发现：

- (1) 散射光中除波长为 $\lambda_0$ 的光外，还出现波长大于 $\lambda_0$ 的成分；
- (2)  $\Delta\lambda=\lambda-\lambda_0$ 随衍射角 $\varphi$ 增大而增大，且 $\Delta\lambda$ 与 $\lambda_0$ 及散射物质无关；
- (3) 重原子上此效应不明显(即新波长对应的实验信号弱)。



## 经典光散射理论：

频率为 $\nu$ 的电磁波通过物质时，引起物质内部带电粒子作同频率的受迫振动，并向四周发出辐射，形成散射光，因此散射光的波长与入射光相同。

经典理论和可见光的散射实验是相符的，但不能解释X光(波长小得多)散射。

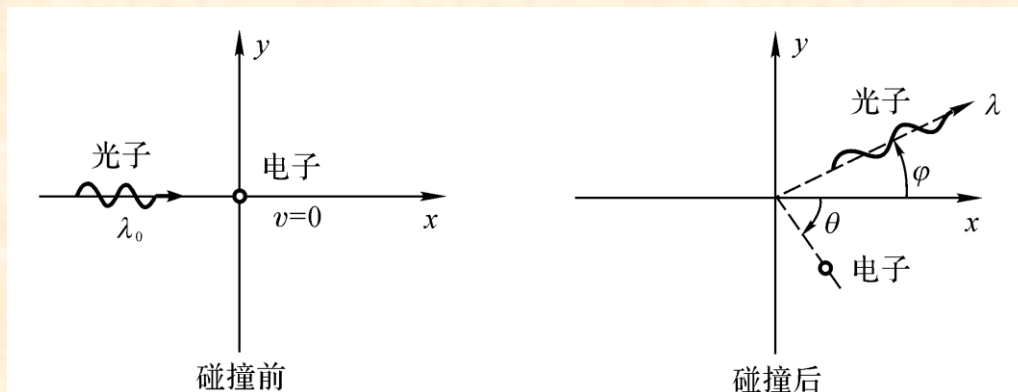
康普顿(1892-1962, 美国物理学家)用爱因斯坦的光子理论对X光散射作了满意的解释。

### 一、康普顿的定性解释

光作为粒子，和原子的外层电子(可近似看成自由电子)碰撞时，把一部分能量转移给电子，于是光的能量减小，即频率减小，所以波长增大。 $(\lambda)$

如果和内层电子碰撞，由于内层电子和原子核结合牢固，这时相当于光子和整个原子碰撞。光子质量比原子小得多，和经典力学的小球撞墙壁类似，光子能量几乎不变。 $(\lambda_0)$

## 二、康普顿的定量解释



设散射光子的运动方向在x轴上方。

(康普顿认为，原子中电子的运动能量远小于X射线能量，电子可近似看成原先是静止的。)

能量守恒:  $m_0 c^2 + h\nu_0 = \underline{m} c^2 + h\underline{\nu}$ ,

式中  $m, m_0$  为电子的质量和静质量;  $\nu_0$  和  $\nu$  为光子散射前后的频率。

动量守恒: x方向,  $h \frac{\nu_0}{c} = h \frac{\nu}{c} \cos \varphi + m \underline{v} \cos \theta$ ,

y方向,  $0 = h \frac{\nu}{c} \sin \varphi - m \underline{v} \sin \theta$ .

质速关系:  $m = \frac{m_0}{\sqrt{1 - v^2 / c^2}}$ .

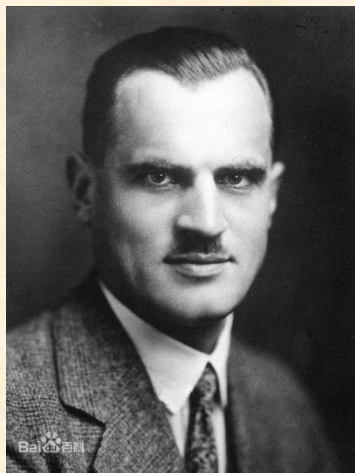


由上面四个方程可解出(课后自己务必算算, 有难度):

$$\Delta\lambda \equiv \lambda - \lambda_0 = \frac{h}{m_0 c} (1 - \cos \varphi), \quad (\lambda = \frac{c}{\nu})$$

式中  $\frac{h}{m_0 c} = 0.0024 \text{ nm}$ , 称为康普顿波长。

这个计算结果能精确说明光子和原子的外层电子碰撞时 $\Delta\lambda$ 随 $\varphi$ 的变化, 也能说明和内层电子碰撞时的(近似)弹性散射, 还表明能量、动量守恒定律在微观世界仍适用。康普顿因此获得1927年诺贝尔奖。



康普顿(1892-1962, 美国),  
1927年诺奖获得者。



吴有训(1897-1977, 中国), 康普顿当时的博士生  
(1925年获博士学位)。清华大学物理系四位创系  
科学家之一, 中央大学校长, 中科院副院长。

## 课后阅读：

在康普顿公式的推导过程中，如果假设散射光子的运动方向在x轴下方，那么电子的反冲方向就在x轴上方。如果假设散射光子原路返回，则电子的反冲方向就是x轴正向。散射光子还有可能沿x轴正方向继续前进( $\varphi=0$ ,  $\Delta\lambda=0$ , 波长、能量不变，即没有和电子发生相互作用)。在实验中，一束光包含大量光子，各种 $\varphi$ 角的散射事件时间都可能发生。

追问，对于某一个入射光子，它向哪个方向散射？在经典物理中，这就是对心碰撞，只可能发生 $\varphi=0$ 或 $\pi$ 的散射情况， $\varphi\neq 0$ 或 $\pi$ 的散射是如何发生的？对于 $\varphi=0$ 的情况，因为光子速度一定大于电子速度，这说明光子能穿透电子吗？难道电子还有内部结构吗？这些问题在量子力学建立后才能回答。

原子内电子的运动能量真的远小于X射线的光子能量吗？对于原子的外层电子确实如此，内层电子就不一定了。康普顿的理论针对的主要是外层电子。

为什么之前几十年的可见光散射实验看不到波长变化？这是因为：（1）可见光的能量较低，和外层电子的能量相差不大，因此对于可见光来说，外层电子也是和原子核牢固结合在一起的；（2）波长越大的光其谱线本身的宽度越大，即使有一部分可见光子的波长发生了变化，这部分实验信号也湮没在波长不变的光信号背景中，分辨不出；...以下略去其它一些原因。



例4. 一束 $\lambda_0=0.01 \text{ nm}$ 的X光中的某光子被电子散射，沿与入射光成 $60^\circ$ 的方向射出。求：(1) 散射光的波长；(2) 反冲电子的动能。

解：(1)  $\Delta\lambda = \frac{h}{m_0 c} (1 - \cos \varphi)$

$$= 0.0024 \times 10^{-9} \times (1 - \cos 60^\circ)$$

$$= 0.0012 \text{ nm}.$$

$$\lambda = \lambda_0 + \Delta\lambda = 0.01 + 0.0012 = 0.0112 \text{ nm}.$$

当时，康普顿研究组测量波长所能达到的最高分辨率是  $0.0001 \text{ nm}$ ，分辨率够了。

(2) 反冲电子的动能等于光子损失的能量。

$$\begin{aligned} E_k &= h\nu_0 - h\nu = hc \left( \frac{1}{\lambda_0} - \frac{1}{\lambda} \right) \\ &= 1243 \times \left( \frac{1}{0.01} - \frac{1}{0.0112} \right) \text{ eV} \\ &= 1.33 \times 10^4 \text{ eV}. \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} hc &= 6.63 \times 10^{-34} \times 3 \times 10^8 \text{ J} \cdot \text{s} \cdot \text{m} / \text{s} \\ &= 19.89 \times 10^{-26} \text{ J} \cdot \text{m} \\ &= \frac{19.89 \times 10^{-26}}{1.6 \times 10^{-19}} \text{ eV} \cdot 10^9 \text{ nm} \\ &= 1243 \text{ eV} \cdot \text{nm} \end{aligned}$$

$$hc \approx 1243 \text{ eV} \cdot \text{nm}.$$

例5(课外学习). 一束波长为 $\lambda=0.050nm$ 的X射线光子与静止的自由电子发生康普顿散射, 散射角为 $\varphi=30^\circ$ 。计算:

- (1) 入射光子的能量和动量大小。
  - (2) 康普顿散射的波长偏移 $\Delta\lambda$ 以及散射光子的波长 $\lambda'$ 。
  - (3) 散射光子的能量和动量大小。
  - (4) 反冲电子获得的动能。
  - (5) 反冲电子的动量大小和方向(用与入射光子方向的夹角表示)。
- 本题要求能量都以eV为单位。

解: (1)  $E = \frac{hc}{\lambda} = \frac{1243}{0.05} = 2.4860 \times 10^4 \text{ eV}.$

$$p = \frac{h}{\lambda} = \frac{6.63 \times 10^{-34}}{0.05 \times 10^{-9}} = 1.326 \times 10^{-23} \text{ Kg} \cdot \text{m} / \text{s}.$$

$$(2) \Delta\lambda = \frac{h}{m_0 c} (1 - \cos \varphi) = 0.0024 \times (1 - \sqrt{3} / 2) = 3.22 \times 10^{-4} \text{ nm}.$$

$$\lambda' = \lambda + \Delta\lambda = 0.05032 \text{ nm}.$$

$$(3) E' = 2.4702 \times 10^4 \text{ eV}. \quad p = 1.318 \times 10^{-23} \text{ Kg} \cdot \text{m} / \text{s}.$$

$$(4) E_k = E - E' = 158 \text{ eV}.$$

$$(5) \text{ 动量守恒, } \begin{cases} x\text{方向, } \frac{h}{\lambda} = \frac{h}{\lambda'} \cos \varphi + p_e \cos \theta \\ y\text{方向, } \frac{h}{\lambda'} \sin \varphi - p_e \sin \theta = 0 \end{cases}.$$

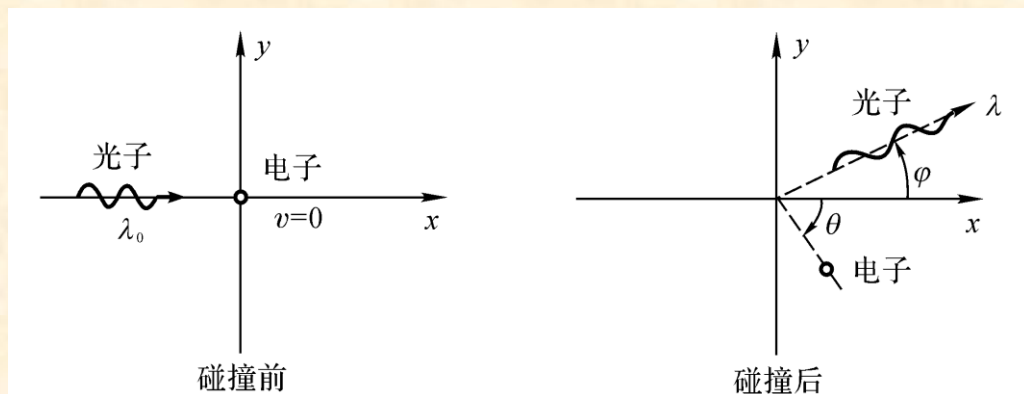
$$\begin{cases} p_e \cos \theta = \frac{h}{\lambda} - \frac{h}{\lambda'} \cos \varphi = 1.326 \times 10^{-23} - 1.318 \times 10^{-23} \times \frac{\sqrt{3}}{2} = 0.185 \times 10^{-23} \\ p_e \sin \theta = \frac{h}{\lambda'} \sin \varphi = 1.318 \times 10^{-23} \times \frac{1}{2} = 0.659 \times 10^{-23} \end{cases},$$

$$p_e^2 = 0.185^2 \times 10^{-46} + 0.659^2 \times 10^{-46}.$$

$$p_e = 6.84 \times 10^{-24} \text{ Kg} \cdot \text{m} / \text{s}.$$

$$\tan \theta = \frac{0.659}{0.185} = 3.562,$$

$$\theta = 74.3^\circ.$$



## § 20.5 光的波粒二象性

在几何光学条件下(波长比障碍物小很多), 光如同粒子、直线传播。

在波动光学或电磁波理论中, 1. 波长和障碍物线度相近时, 有干涉和衍射现象; 2. 波长远大于障碍物线度时, 光波能绕过障碍物继续传播。

几何光学可以看成是波动光学的极限情况(理论上可证明), 所以经典物理认为光本质上是波。

在光电效应和康普顿散射实验中, 光的粒子性很明显, 且不能看成是经典电磁波的极限情况(能量是一份一份的, 即量子, 不是经典电磁波的概念)。这促使人们更深入地思考光的本性。

主流看法: 不把谁看成谁的极限情况, 光既是粒子也是波, 具有粒子和波动两方面的属性。这种二重性叫光的波粒二象性。

粒子性对应的代表性物理量是能量和动量，波动性对应的代表性物理量是频率和波长。粒子性和波动性通过下面两个定量关系紧密联系在一起。

$$E = h\nu = h \frac{c}{\lambda}, \quad p = \frac{h}{\lambda}.$$

此外，

光强  $I = Nh\nu$ , ( $N$ 为光子的数目，爱因斯坦提出)

干涉、衍射等现象中光强的分布正比于粒子(光子)在各处出现的几率。(德国科学家波恩提出)

量子力学是按波粒二象性这种看法向前推进的。



作业

**20.15, 20.16, 20.17.**

## 周二、四班第三次小测验

1. (0.5分) 一束自然光垂直入射到由两偏振片组成的偏振系统，已知两偏振片的偏振化方向夹角为 $60^\circ$ ，则透射光强与入射光强之比为( )。  
A.  $1/2$ ; B.  $1/4$ ; C.  $1/8$ ; D.  $3/8$ .

2. (1分) 波长 $\lambda=600nm$ 的单色光垂直入射到一平面透射光栅上，光栅常数 $d=2.4\times 10^{-6}m$ ，缝宽 $a=0.8\times 10^{-6}m$ 。光栅衍射的第1级主极大的衍射角为\_\_\_\_\_；第\_\_\_\_\_级主极大缺级。

3. (1.5分) 一凸透镜焦距 $f_1=10cm$ ，一凹透镜焦距 $f_2=-10cm$ ，两透镜共轴放置，间距 $d=5cm$ 。若一物体位于凸透镜左侧 $20cm$ 处，求最终像的位置及像的虚实性。

4. (2分) 在杨氏双缝干涉实验中，双缝间距 $d=0.2mm$ ，缝到屏的距离 $D=1m$ ，入射光波长 $\lambda=550nm$ 。求：

(1)中央明纹两侧第3级明纹中心的间距；

(2)若用厚度 $e=6.6\times 10^{-5}m$ 、折射率 $n=1.58$ 的透明薄片覆盖其中一缝，中央明纹将向哪侧移动？移动距离为多少？