

量子力学与统计物理导论

参考教材

量子力学教程（第二版）周世勋原著 陈灏修订
热力学 统计物理（第五版）汪志诚

教学内容

第一章 绪论

第二章 波函数和薛定谔方程

第三章 量子力学中的力学量

第四章 态和力学量表象

第五章 微扰理论

第六章 自旋与全同粒子

第七章 统计分布规律

第一章 绪论

§ 1.1 经典物理学的困难

§ 1.2 光的波粒二象性

§ 1.3 原子结构的波尔理论

§ 1.4 微粒的波粒二象性

§ 1.1 经典物理学的困难

(1) 经典物理学的成功

- 应用**牛顿方程**成功的讨论了从天体到地上各种尺度的力学客体的运动。汤姆森在1897年发现了电子，这个发现表明电子的行为类似于一个**牛顿粒子**。
- **麦克斯韦**在1864年发现的光和电磁现象之间的联系把光的**波动性**置于更加坚实的基础之上。
- 热现象理论有完整的**热力学**以及**玻尔兹曼、吉布斯**等人建立的**统计物理学**。

(2) 经典物理学的困难

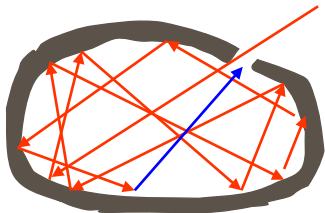
经典理论无法解释新的物理现象：

黑体辐射 光电效应 原子光谱 低温比热

§ 1.2 光的波粒二象性

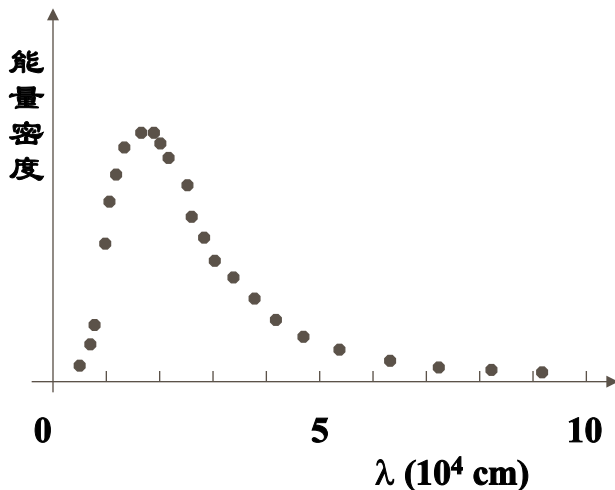
(1) 黑体辐射

黑体：能吸收射到其上的全部辐射的物体，这种物体就称为**绝对黑体**，简称黑体。



黑体辐射：由这样的空腔小孔发出的辐射就称为**黑体辐射**。

辐射热平衡状态：处于某一温度 T 下的腔壁，单位面积所发射出的辐射能量和它所吸收的辐射能量相等时，辐射达到**热平衡状态**。

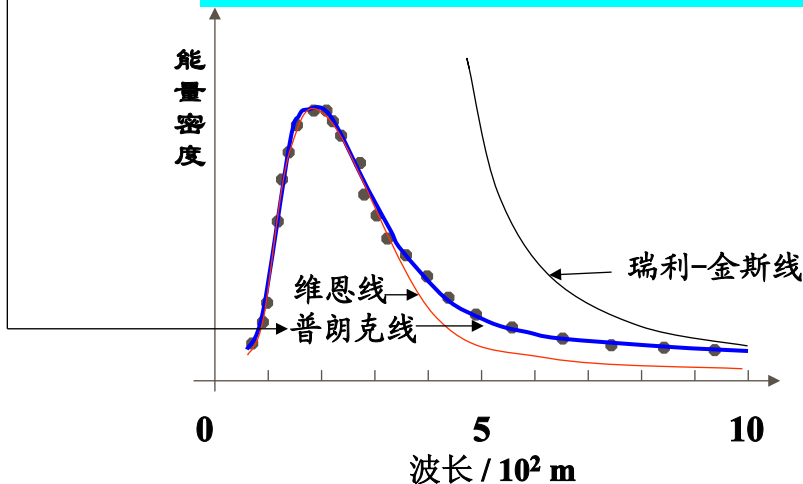


实验发现：热平衡时，空腔辐射的能量密度，与辐射的波长的分布曲线，其形状和位置只与黑体的绝对温度 T 有关而与黑体的**形状**和**材料**无关。

普朗克假定：黑体以 $E = h\nu$ 为能量单位不连续地发射和吸收辐射能量， h 为常数

普朗克辐射定律

$$\rho_\nu d\nu = \frac{8\pi h \nu^3}{C^3} \left(\frac{1}{\exp(h\nu/kT) - 1} \right) d\nu$$



讨论

$$\rho_{\nu} d\nu = \frac{8\pi h \nu^3}{C^3} \left(\frac{1}{\exp(h\nu/kT) - 1} \right) d\nu$$

- (1) ν 很大(波长很短), $\exp(h\nu/kT) - 1 \approx \exp(h\nu/kT)$

$$\rho_{\nu} d\nu = \frac{8\pi h \nu^3}{C^3} \left(\frac{1}{\exp(h\nu/kT) - 1} \right) d\nu \quad \rightarrow \quad \rho_{\nu} d\nu = \frac{8\pi h \nu^3}{C^3} \exp(-h\nu/kT) d\nu$$

$$\text{Wien} \quad \rho_{\nu} d\nu = C_1 \nu^3 \exp(-C_2 \nu/T) d\nu$$

- (2) ν 很小(波长很长), $\exp(h\nu/kT) - 1 \approx [1 + (h\nu/kT)] - 1 = (h\nu/kT)$

$$\rho_{\nu} d\nu = \frac{8\pi h \nu^3}{C^3} \left(\frac{1}{\exp(h\nu/kT) - 1} \right) d\nu \quad \rightarrow \quad \rho_{\nu} d\nu = \frac{8\pi h \nu^3}{C^3} \frac{kT}{h\nu} d\nu = \frac{8\pi}{C^3} \nu^2 kT d\nu$$

$$\text{Rayleigh-Jeans} \quad \rho_{\nu} d\nu = \frac{8\pi}{C^3} kT \nu^2 d\nu$$

(2) 光电效应

光照射到金属上，有电子从金属中逸出；逸出的电子称为光电子。

两个特点：存在临界频率、光电子能量只与光的频率有关

爱因斯坦第一个完全肯定光除了波动性外还具有微粒性，他指出：

电磁辐射在被发射和吸收时以能量为 $h\nu$ 的微粒形式出现，这种形式以速度 c 在空间运动，这种粒子称为光子或光子。

$$\frac{1}{2} \mu V^2 = h\nu - A$$

(3) 光(量)子的动量

光子能量 $E = h\nu$ ，由相对论知，具有速度为 V 的粒子的能量为

$$E = \frac{\mu_0 C^2}{\sqrt{1 - \frac{V^2}{C^2}}}$$

μ_0 为粒子静止质量，对光子， $V=C$ ， $\mu_0=0$

根据能量与动量的关系：

$$E^2 = (\mu_0 C^2)^2 + (pC)^2 = (pC)^2 \quad E = pC \quad \text{or} \quad p = E / C$$

$$\begin{cases} E = h\nu = \hbar\omega \\ \vec{p} = \frac{E}{C} \vec{n} = \frac{h\nu}{C} \vec{n} = \frac{h}{\lambda} \vec{n} = \frac{\hbar}{\lambda} \vec{n} = \hbar \vec{k} \end{cases}$$

波粒二象性

$$\hbar = \frac{h}{2\pi} \quad \lambda = \frac{\lambda}{2\pi} \quad \vec{k} = \frac{\vec{n}}{\lambda}$$

(3) 光量子理论的证实--康普顿效应

康普顿效应： 高频率的X射线被轻元素中的电子散射后波长随散射角增加而增大，即

1) $\lambda' > \lambda$; 2) $\Delta\lambda = \lambda' - \lambda$ 随散射角增加

如果将X射线视为光子，这种效应可以理解。



$$\begin{cases} \hbar\omega - \hbar\omega' = mc^2 - m_0c^2 \leftarrow \omega = 2\pi\nu = \frac{2\pi c}{\lambda} = \frac{c}{\tilde{\lambda}} = kc \\ \hbar\vec{k} - \hbar\vec{k}' = m\vec{v} \end{cases}$$

$$\hbar c(k - k') = (m - m_0)c^2 \quad \downarrow$$
$$\hbar^2(k^2 + k'^2 - 2kk') = (m - m_0)^2 c^2 \quad (1)$$

$$\hbar^2(k^2 + k'^2 - 2kk' \cos \theta) = (mv)^2 \quad (2)$$

$$(2) - (1) : \quad \hbar^2 2kk'(1 - \cos \theta) = (mv)^2 - (m^2 + m_0^2 - 2mm_0)c^2$$

$$4\hbar^2 kk' \sin^2 \frac{\theta}{2} = m^2(v^2 - c^2) - m_0^2 c^2 + 2mm_0 c^2$$

$$\downarrow \quad m = \frac{m_0}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}}$$

$$= \frac{m_0^2}{1 - \frac{v^2}{c^2}} (v^2 - c^2) - m_0^2 c^2 + 2mm_0 c^2$$

$$= \frac{m_0^2 c^2}{-(v^2 - c^2)} (v^2 - c^2) - m_0^2 c^2 + 2mm_0 c^2$$

$$= 2m_0(m - m_0)c^2$$

$$\hbar\omega - \hbar\omega' = mc^2 - m_0c^2 \quad \downarrow$$

$$\omega = kc \quad \longrightarrow \quad = 2m_0\hbar(\omega - \omega')$$

$$= 2m_0\hbar c(k - k')$$

$$2 \sin^2 \frac{\theta}{2} = \frac{m_0 c}{\hbar} \left(\frac{k - k'}{kk'} \right)$$

$$2 \sin^2 \frac{\theta}{2} = \frac{m_0 c}{\hbar} \left(\frac{k - k'}{kk'} \right) = \frac{m_0 c}{\hbar} \left(\frac{1}{k'} - \frac{1}{k} \right) = \frac{m_0 c}{\hbar} (\tilde{\lambda}' - \tilde{\lambda})$$

$$\tilde{\lambda} = \frac{\lambda}{2\pi} \quad \longrightarrow \quad = \frac{m_0 c}{\hbar} \Delta \tilde{\lambda} = \frac{m_0 c}{2\pi \hbar} \Delta \lambda$$

$$\Delta \lambda = 2 \frac{2\pi \hbar}{m_0 c} \sin^2 \frac{\theta}{2} = 2 \lambda_0 \sin^2 \frac{\theta}{2}$$

其中

$$\lambda_0 = \frac{2\pi \hbar}{m_0 c} = 2.4 \times 10^{-10} \text{ cm}$$

电子 Compton 波长

§ 1.3 原子结构的波尔理论

Planck--Einstein 光量子概念必然会促进物理学其他重大疑难问题的解决。1913年 **Bohr** 把这种概念运用到原子结构问题上，提出了他的原子的量子论。该理论今天已为量子力学所代替，但是它在历史上对量子理论的发展曾起过重大的推动作用，而且该理论的某些核心思想至今仍然是正确的，在量子力学中保留了下来

- (1) 波尔假定
- (2) 氢原子线光谱的解释
- (3) 量子化条件的推广
- (4) 波尔量子论的局限性

1885年，瑞士**巴尔末**发现紫外光附近的一个线系，并得出氢原子谱线的经验公式

$$\nu = R_H C \left(\frac{1}{2^2} - \frac{1}{n^2} \right) \quad n = 3, 4, 5, \dots$$

其中 $R_H = 1.09677576 \times 10^7 \text{ m}^{-1}$ 是氢的 *Rydberg* 常数, C 是光速。

以后又发现了一系列线系，它们都可以用下面公式表示

$$\nu = R_H C \left(\frac{1}{m^2} - \frac{1}{n^2} \right) \quad n > m$$

氢原子光谱

谱系	m	n	区域
Lyman	1	2, 3, 4,	远紫外
Balmer	2	3, 4, 5,	可见
Paschen	3	4, 5, 6,	红外
Brackett	4	5, 6, 7,	远红外
Pfund	5	6, 7, 8,	超远红外

波尔假定

1) 原子具有能量不连续的定态

2) 量子跃迁

$$\nu_{mn} = [E_n - E_m] / h$$

→ 频率条件

3) 角动量量子化

电子的角动量 L 只能

取 \hbar 的整数倍, 即

$$L = n\hbar$$

其中 $n = 1, 2, 3 \dots$

Rydberg 常数

$$R_H = \frac{\mu e^4}{4\pi\hbar^3 c}$$

与实验结果一致

索末菲将 Bohr 量子化条件推广为推广后的量子化条件可用于多自由度情况,

$$\oint p_i dq_i = n_i h$$

其中 p_i 是广义动量, q_i 是相应的广义坐标。

这样索末菲量子化条件不仅能解释氢原子光谱, 而且对于只有一个电子 (Li, Na, K 等) 的一些原子光谱也能很好的解释。

局限性:

1. 不能证明较复杂的原子, 如比氢稍微复杂的氦原子的光谱;
- 2) 不能给出光谱的谱线强度。

原因: 把微观粒子看作是质点, 把经典力学的规律作用在微观粒子上。

发展: 微观粒子波粒二象性的认识与量子力学的建立。

§ 1.4 微粒的波粒二象性

(1) 德布罗意关系

根据Planck-Einstein 光量子论，光具有波动粒子二重性，以及Bohr量子论，启发了de. Broglie，他提出了实物粒子（静质量 m 不等于 0 的粒子）也具有波动性。也就是说，粒子和光一样也具有波动-粒子二重性，二方面必有类似的关系相联系。

• 假定：与一定能量 E 和动量 p 的实物粒子相联系的波（他称之为“物质波”）的频率和波长分别为：

$$\begin{aligned} E &= h \nu \Rightarrow \nu = E/h \Rightarrow \omega = 2\pi \nu = 2\pi E/h = E/\hbar \\ p &= h/\lambda \Rightarrow \lambda = h/p \Rightarrow k = 1/\lambda = 2\pi/\lambda = p/\hbar \end{aligned}$$

该关系称为de. Broglie关系。

(2) 德布罗意波

因为自由粒子的能量 E 和动量 p 都是常量，所以由 de Broglie 关系可知，与自由粒子联系的波的频率 ν 和波矢 k （或波长 λ ）都不变，即是一个单色平面波。由力学可知，频率为 ν ，波长为 λ ，沿单位矢量 n 方向传播的平面波可表为：

$$\Psi = A \cos[\vec{k} \cdot \vec{r} - \omega t] \quad \text{其中 } \omega = 2\pi\nu, \quad \vec{k} = \frac{2\pi}{\lambda} \vec{n}。$$

写成复数形式

$$\begin{aligned} \Psi &= A \exp[i(\vec{k} \cdot \vec{r} - \omega t)] \\ &= A \exp\left[\frac{i}{\hbar}(\vec{p} \cdot \vec{r} - Et)\right] \end{aligned}$$

这种波就是与自由粒子相联系的单色平面波，或称为描写自由粒子的平面波，这种写成复数形式的波称为 **de Broglie 波**

(3) 戴维孙-革末电子衍射实验

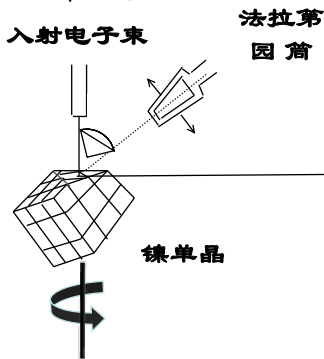
设自由粒子速度远小于光速，动能为E，则德布罗意波长为：

$$\lambda = \frac{h}{p} = \frac{h}{\sqrt{2mE}} = \frac{h}{\sqrt{2meU}} \approx \frac{12.26}{\sqrt{U}} \text{V}^{\frac{1}{2}} \cdot \text{\AA}$$

150V-----1Å; 10000V---0.123Å，比宏观线度短，相当（或略小于）原子间距，波动性难发现。

1927年，Davisson和Germer电子衍射实验证实了德布罗意假说的正确性。

电子的双缝衍射实验同样证实了其波动性，原子、分子和中子等粒子也观察到了衍射现象，肯定了波长与动量之间的德布罗意关系。



作 业

1.2

1.3

1.4