

# 《天体物理学》

## 第二章 辐射 (a)

---

讲授：徐仁新

北京大学物理学院天文学系

# 天机被光子泄露

# 天体物理过程的信息载体

早实现：光子、中微子、宇宙线

刚实现：引力波（引力子）

光子（电磁波）探测是目前天体物理家获取信息的最主要手段，依其能量可分为

$\gamma$ 射线：能量  $E > \sim 1\text{MeV}$

X射线：  $\sim 0.1\text{keV} < E < \sim 1\text{MeV}$

紫外线

可见光：  $\sim 3000 \text{ \AA} < \lambda(\text{波长}) < \sim 7000 \text{ \AA}$

红外射线

射电波：  $\lambda > \sim 1\text{mm}$

依此顺序，光子的波动性逐渐增加、粒子性减弱。

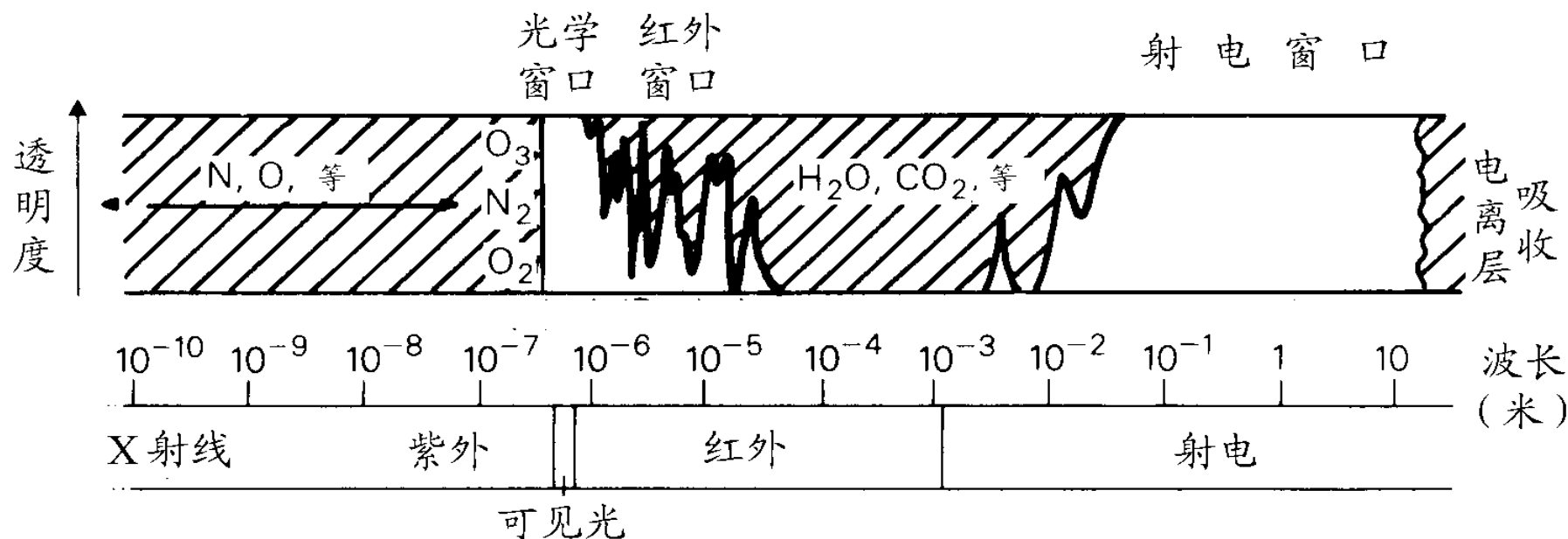
# 大气辐射窗口

经过地球大气层的吸收，电磁辐射只在三个频段能够透射：“大气辐射窗口”。

**光学窗口：**  $\sim 300\text{nm}$  至  $\sim 900\text{nm}$

**红外窗口：** 由若干  $\mu\text{m}$  波长的窄波段构成

**射电窗口：**  $\sim 1\text{mm}$  至  $\sim 30\text{m}$  ( $\sim 10\text{MHz}$  至  $\sim 300\text{GHz}$ )



# 1, 黑体辐射

**热辐射:** 处于热平衡的物体所发射的辐射

主要成分:  $mc^2 < \sim kT$  的粒子。  $m = 0$  光子是热辐射主要成分

**非热辐射:** 未处于热平衡物体的辐射

比如磁场环境下非热高能电子辐射: 回旋辐射、同步辐射

---

**Kirchhoff定律:**  $\psi_e(\nu, T) = \alpha(\nu, T) \cdot B(\nu, T)$

$B(\nu, T)$  是与材料无关的函数。此定律可用热力学定律证明

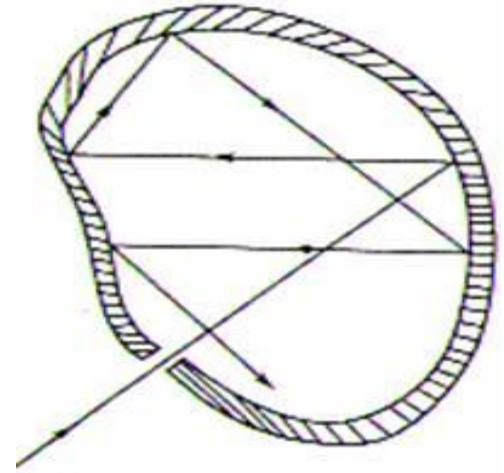
**黑体辐射:** 吸收系数  $\alpha(\nu, T) = 1$  的热辐射

可见: 黑体辐射是辐射效率最高的热辐射

# 1, 黑体辐射

能量密度: Planck公式

$$\rho_{\nu}(T) = \frac{8\pi h\nu^3}{c^3} \frac{1}{e^{h\nu/(kT)} - 1}$$



辐射通量: Stefan-Boltzmann定律

$$B(T) = \frac{c}{4} \int_0^{+\infty} \rho_{\nu}(T) d\nu = \sigma T^4$$

Wien位移定律:  $\lambda_{\max} T = 0.29 \text{ cm K}$

辐射场状态方程:  $P(T) = \rho(T) / 3$

## 2, 回旋辐射

**典型非热辐射:** 电子加速运动产生的辐射

辐射场的计算

$$\begin{cases} \vec{E} = -\nabla\varphi - \frac{1}{c} \frac{\partial \vec{A}}{\partial t} = \frac{q}{R^2} \left[ \frac{\vec{n} - \vec{\beta}}{\gamma^2 (1 - \vec{\beta} \cdot \vec{n})^3} \right]_{\text{ret}} + \frac{q}{cR} \left[ \frac{\vec{n} \times \{(\vec{n} - \vec{\beta}) \times \dot{\vec{\beta}}\}}{(1 - \vec{\beta} \cdot \vec{n})^3} \right]_{\text{ret}} \\ \vec{B} = [\vec{n} \times \vec{E}]_{\text{ret}} \end{cases}$$

非相对论情形 ( $\beta \ll 1$ )

$$\begin{cases} \vec{E} = \frac{q}{cR} [\vec{n} \times \{(\vec{n} - \vec{\beta}) \times \dot{\vec{\beta}}\}]_{\text{ret}} \\ \vec{B} = [\vec{n} \times \vec{E}]_{\text{ret}} \end{cases}$$

**外磁场中相对论电子:**  $e \oplus B$

回旋辐射、同步辐射、曲率辐射

## 2, 回旋辐射

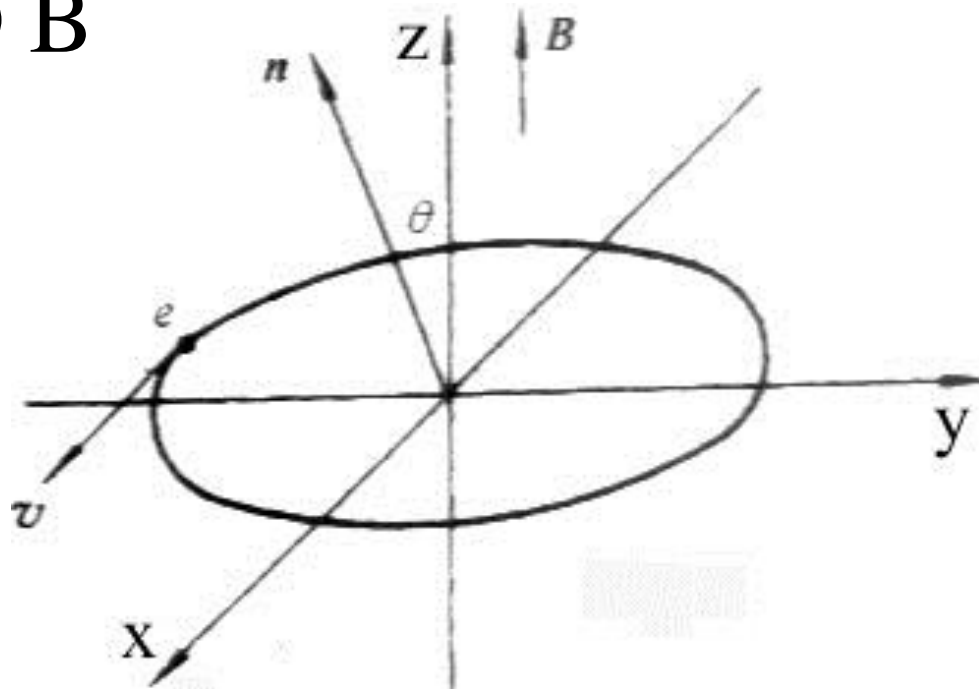
定性分析:  $e(\beta \ll 1) \oplus B$

Larmor半径  $r_L = \frac{mc v}{e B}$

Larmor圆频率  $\omega_L = \frac{e B}{m c}$

狭义相对论效应:

$$r_0 = \gamma r_L, \quad \omega_0 = \omega_L / \gamma$$



圆周运动: 可以分解为相位差 $\pi/2$ 的两个互相垂直电偶极子

电偶极辐射: 单频、辐射能流 $S \sim \sin^2 \vartheta \mathbf{n}$ , 电场矢量与 $\mathbf{d}$ 、 $\mathbf{n}$ 共面

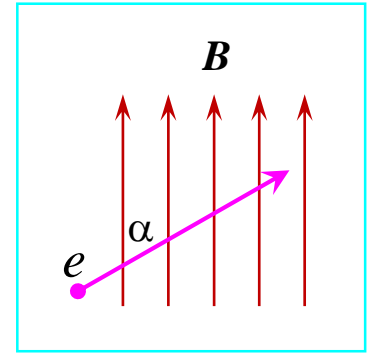
辐射场特性:

1, 单色, 2, 辐射近乎各向同性, 3, 椭圆偏振



## 2, 回旋辐射

电动力学计算结果:  $e(\beta \ll 1) \oplus B$



单个电子的辐射功率:  $P = 1.6 \times 10^{-15} \beta^2 B^2 \sin^2 \alpha$  (erg/s)

各向同性平均功率:  $\bar{P} = 1.1 \times 10^{-15} \beta^2 B^2$  (erg/s)

辐射角频率为  $S\omega_0$  ( $S = 1, 2, 3, \dots$ ), 谱功率为:

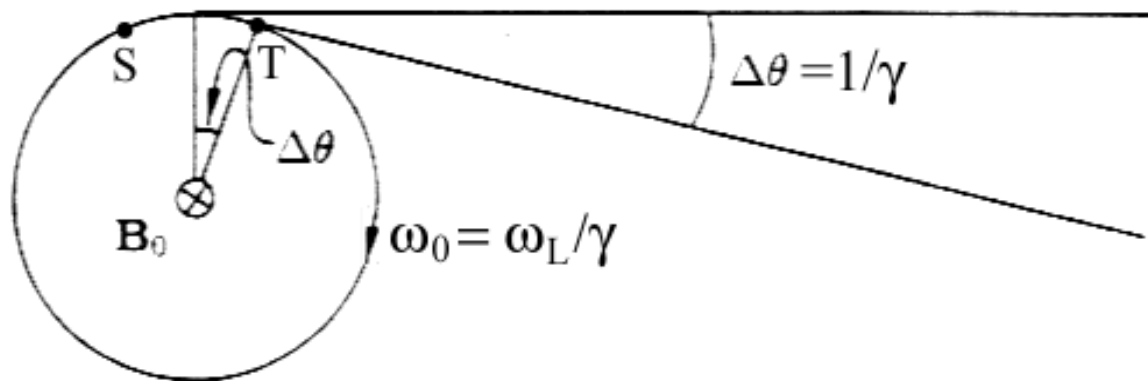
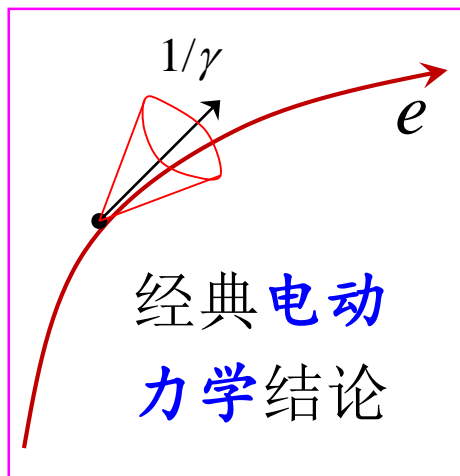
$$P_s \approx \frac{2e^2 \omega_L^2}{c} \frac{(S+1)S^{2S+1}}{(2S+1)!} \beta^{2S}$$
$$\Rightarrow P_{S+1}/P_S \sim \beta^2 \ll 1$$

角分布:  $\sim (1 + \cos^2 \theta) d\Omega$

# 3, 同步辐射

定性分析:  $e(\gamma \gg 1) \oplus B$

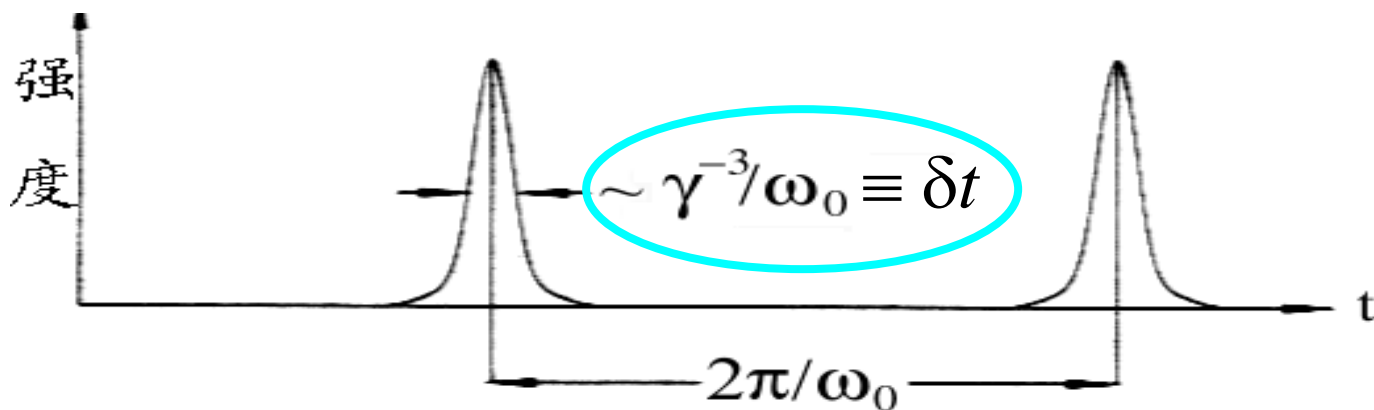
$\mathbf{v} \cdot \mathbf{B} = 0$  情形



电磁场强度  
辐射谱:

基频  $\omega_0$

$\omega_m \sim 1/\delta t$



# 3, 同步辐射

电动力学计算结果:  $e(\gamma \gg 1) \oplus B$

单个电子的辐射功率:  $P = 1.6 \times 10^{-15} \gamma^2 \beta^2 B^2 \sin^2 \alpha$  (erg/s)

各向同性平均功率:  $\bar{P} = 1.1 \times 10^{-15} \gamma^2 \beta^2 B^2$  (erg/s)

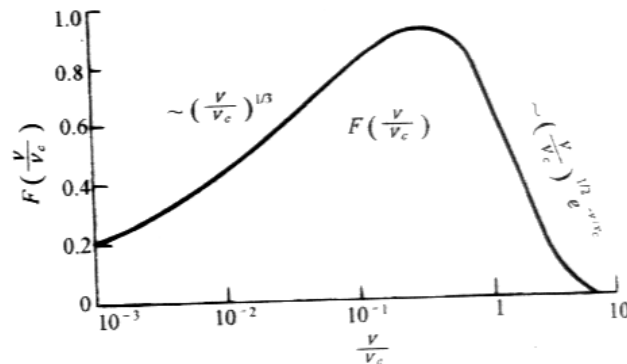
辐射平均寿命:  $\tau \sim \gamma mc^2 / P$

$$\tau \sim \frac{5.1 \times 10^8}{\gamma \beta^2 B^2 \sin^2 \alpha} \text{ (s)} \sim \frac{8.7 \times 10^{11}}{B^{3/2} v_m^{1/2} \sin^{3/2} \alpha} \text{ (s)} \sim 28 \text{ 年 (Crab)}$$

辐射谱为连续谱:

单能辐射谱近似为宽的、  
频率为  $\nu_m$  的单色“谱线”

$$\nu_m \sim \gamma^3 \nu_0 \sim 1/\delta t$$



# 4, Landau能级与曲率辐射

磁场强中相对论电子运动的量子效应

$$l \sim r_L \sim mc^2/(eB) \sim B^{-1}, \quad \lambda \sim \tilde{\lambda} = \hbar/(mc)$$

$$l \sim \lambda \Rightarrow B \sim B_q \equiv m^2 c^3/(e\hbar) = 4.414 \times 10^{13} \text{G}; \quad \text{临界磁场}$$

QED  $\Rightarrow$  能量本征值

$$E_n = \sqrt{c^2 p_{\parallel}^2 + m^2 c^4 \left(1 + 2 \frac{B}{B_q} n\right)}$$
$$n = n_L + s + \frac{1}{2} = 0, 1, 2, \dots \quad (n_L = 0, 1, 2, \dots, \quad s = \pm \frac{1}{2})$$

较弱磁场近似 ( $B \ll B_q$ , 但非小到量子效应可以忽略)

$$E_n = mc^2 + n\hbar\omega_L + \dots \quad (n = 0, 1, 2, \dots)$$

# 4, Landau能级与曲率辐射

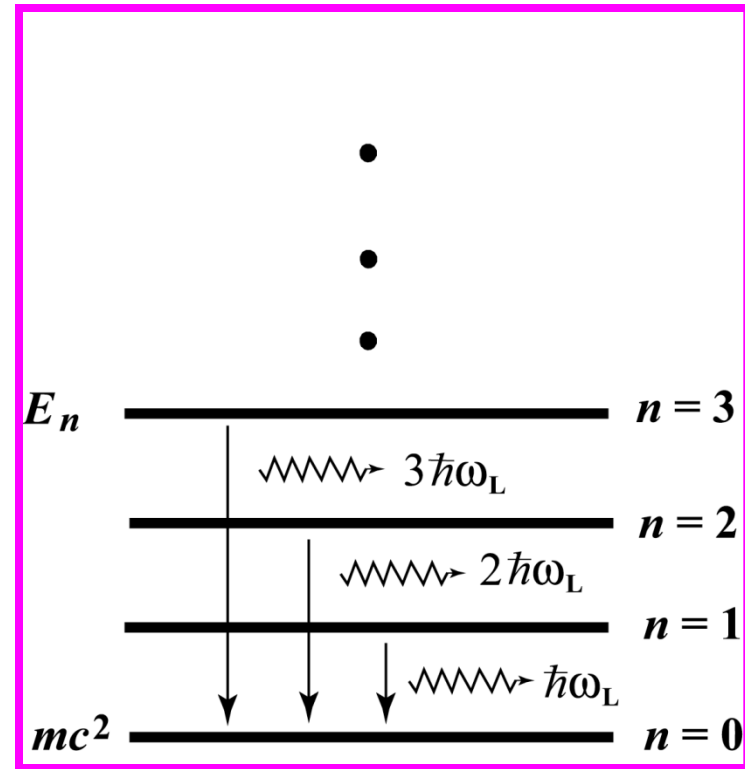
$$\left. \begin{array}{l} \text{能级间隔 } \Delta E = \hbar e B / (mc) \\ \text{定义 } \Rightarrow mc^2 = \hbar e B_q / (mc) \end{array} \right\} \Rightarrow \frac{B}{B_q} = \frac{\Delta E}{mc^2}$$

对于电子而言，有：

$$\Delta E_e = 11.6 B_{12} \text{ keV}$$

而对于质子，有：

$$\Delta E_p = 6.3 B_{12} \text{ eV}$$

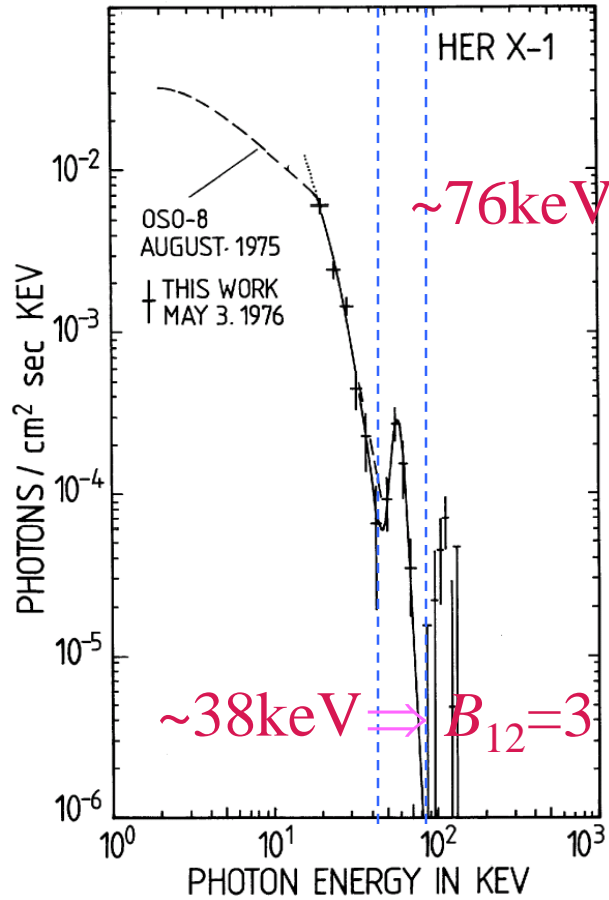


$B \ll B_q$  情形下的Landau能级

∴ 确定了Landau能级间隔就可测得天体磁场

# 4, Landau能级与曲率辐射

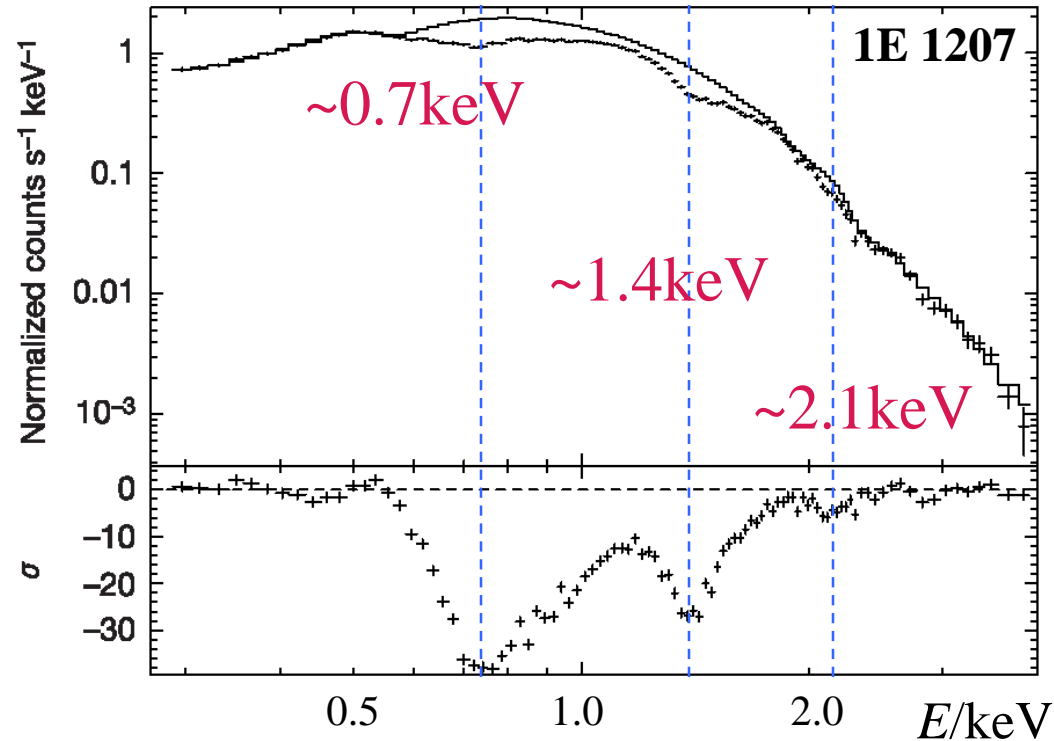
$$\Delta E_e = 11.6 B_{12} \text{ keV}, \quad \Delta E_p = 6.3 B_{12} \text{ eV}$$



Truemper et al., 1978, ApJ, 219, L105

$$\Delta E_e = 0.7 \text{ keV} \Rightarrow B = 6 \times 10^{10} \text{ G}$$

$$\Delta E_p = 0.7 \text{ keV} \Rightarrow B \sim 10^{14} \text{ G}$$



Bignami et al., 2003 Nature, 423, 725

# 4, Landau能级与曲率辐射

## Landau能级激发态的时标

$$\tau \sim 10^9 \gamma^{-1} B^{-2} \sim 10^{-18} \gamma_3^{-1} B_{12}^{-2} \ll \text{运动学时标} \sim L/c > 10^{-4}$$

⇒ 电子“束缚于磁力线”运动

## 类比于同步辐射讨论

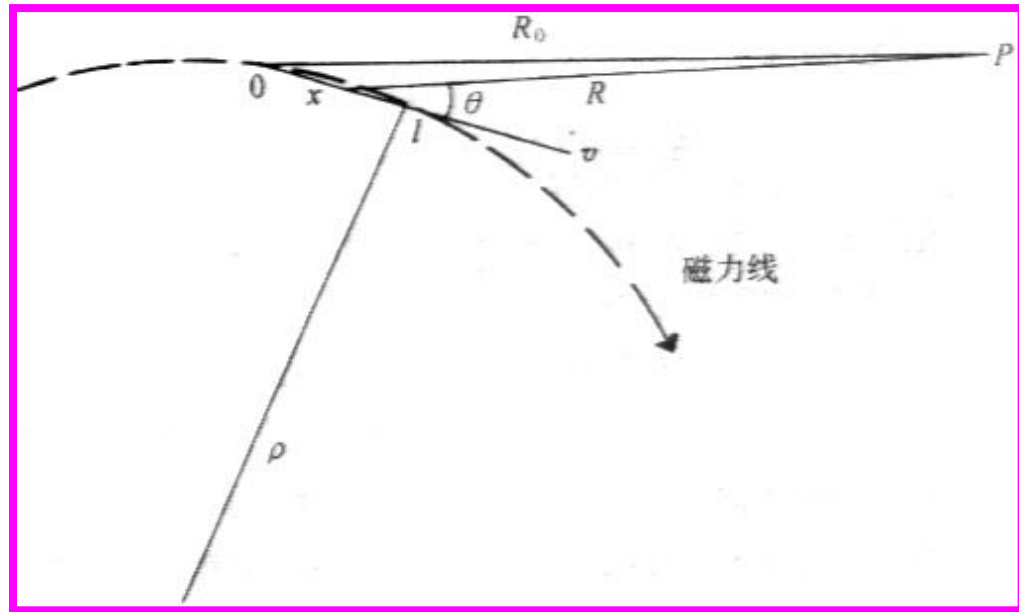
将曲率辐射类比于回旋半径为曲率半径 $\rho$ 的同步辐射

同步辐射 $r_0 = c/(2\pi\nu_0)$

$$\nu_m \sim \nu_c = (3/2)\gamma^3 \nu_0$$

⇒ 峰值频率 ( $r_0$ 代以 $\rho$ ):

$$\nu_m \approx \frac{3}{2} \gamma^3 \left( \frac{c}{2\pi\rho} \right) \quad \text{对于确定}\rho, \text{曲率辐射谱亦可近似看作“线”谱}$$



# 总 结

- 0, 信息载体与大气辐射窗口
- 1, 黑体辐射
- 2, 回旋辐射
- 3, 同步辐射
- 4, Landau能级与曲率辐射



# 作业

习题：

1、2