# 核辐射物理与探测学笔记

# 杨哲涵

量	値	注释
$k_B T$	25.3meV	也是热中子的动能
$\frac{e^2}{4\pi\epsilon_0}$	1.44 MeV fm	
hc	1240 MeV fm	
$m_ec^2$	0.511 MeV	
Ry	13.6 eV	Rydberg constant
$\mathrm{u}c^2$	931.494 MeV	

表1 常数表

# 1. 原子核的基本性质

不确定度关系

- 动量-位置不确定关系
- 能量-时间不确定关系
- 角动量-角位置不确定关系

同量异位素 质量数相同而电荷数不同 镜像核 质子数中子数互换,相等的没有镜像核 质量

- 质量过剩:原子
- 质量亏损:原子核

# 1.1. 原子核的结合能

定理 1:

$$E^2 - (pc)^2 = \left(m_0 c^2\right)^2$$

液滴模型 体积能,表面能,库伦能

$$B = a_V A - a_S A^{2/3} - a_C Z^2 A^{-1/3}$$

Weizacker 公式 半经验结合能公式

$$\begin{split} B(Z,A) &= a_V A - a_S A^{2/3} - a_C Z^2 A^{-1/3} \\ &- a_{\rm sym} (A/2-Z)^2 A^{-1} + B_P \\ B_p &= \begin{cases} + a_P A^{-1/2} \ {\rm even-even} \\ 0 \ \ {\rm odd} \\ - a_P A^{-1/2} \ {\rm odd-odd} \end{cases} \\ \hline \hline a_V \ a_S \ a_C \ a_{\rm sym} \ a_P \\ 15.835 \ 18.33 \ 0.714 \ 92.90 \ 11.2 \end{split}$$

表 2 Weizacker 公式参数(MeV)

1.2. 核力及核势垒

1.2.1. 核力的性质

- 短程强作用力
- 和电荷无关,这使得中子,质子的能级结构基本
   相同
- 具有饱和性,只与临近的几个核子相互作用
- 极短程内存在排斥芯,核子不能无限靠近
- 两核子间的核力与自旋相对取向有关

• 核力有自旋轨道耦合项

#### 1.3. 磁矩和电极矩

1.4. 原子核的统计性质

1.4.1. 费米子

自旋量子数为半整数的称为费米子

- 质子,中子,电子,中微子,µ子
- 交換反对称
- •费米-狄拉克统计
- 不可以占据相同的量子态,泡利不相容原理

### 1.4.2. 玻色子

自旋量子数为整数的称为玻色子

- 光子,π介子
- 交換对称
- 玻色-爱因斯坦统计
- 可以占据相同的量子态, 玻色-爱因斯坦凝聚



图 1 标准模型的基本粒子

对原子核而言

- 偶 A 核: 玻色子
- 奇A核:费米子
- 历史上用来否定原子核的质子-电子论
- 1.5. 原子核的自旋与宇称
- 1.6. 原子核的能态和核的壳层模型
- <mark>核的能态结构</mark> 原子核是由核子构成的体系,具有 能态结构
  - H 原子沒有能态结构
- 壳层模型 j = l±s 考虑核子的自旋-轨道耦合作 用
- 2. 原子核的放射性
- 2.1. 放射性衰变的规律 衰变常数

$$e^{-\lambda T_{1/2}} = 0.5$$
  
 $\lambda T_{1/2} = \ln(2)$ 

 $N(t) = N(0)e^{-\lambda t}$ 

平均寿命 放射性原子核的平均生存时间或存活 概率为0的时间

$$\begin{split} \tau &= \int t \cdot (-\operatorname{d}\!N(t)) = \frac{\int_0^\infty t \lambda N(t) \operatorname{d}\!t}{N(0)} \\ &= \int_0^\infty t \lambda e^{-\lambda t} \operatorname{d}\!t = \frac{1}{\lambda} = 1.44 T_{1/2} \end{split}$$

能级宽度  $\Gamma \tau = \hbar$ 

- $\Gamma = \hbar \lambda$
- 活度  $A(t) = \lambda N(t)$ 
  - 单位时间发生衰变的原子核数目,反应放射 源的强弱,注意不是发射的粒子数
- 1 Ci =  $3.7 \times 10^{10}$  Bq =  $3.7 \times 10^{10} s^{-1}$ 衰变率  $J(t) = \lambda N(t)$

• 与活度定义相同,主要用来描述衰变过程 比活度  $a = \frac{A}{m}$ 

• 单位质量放射源的放射性活度

2.1.1. 测量半衰期

- 对中等寿命,可直接观察到活度的指数衰减,得 到半衰期
- 对较长寿命,无法看到活度变化,但可以分別测 量活度和放射性核素的个数(化学手段),利用  $A = \lambda N$ 即可得到半衰期

#### 2.2. 递次衰变规律

2.2.1. 二次衰变

涉及核素A,B以及稳定核素C

*t<sub>m</sub>*主要由衰变常数大的,即半衰期短的决定:

$$t_m = \frac{1}{\lambda_2 - \lambda_1} \ln \left( \frac{\lambda_2}{\lambda_1} \right)$$

总活度为:

$$\begin{split} A(t) &= N_{10}\lambda_1 \bigg( e^{-\lambda_1 t} + \\ & \frac{\lambda_2}{\lambda_2 - \lambda_1} \big( e^{-\lambda_1 t} - e^{-\lambda_2 t} \big) \bigg) \end{split}$$

2.2.2. 多次连续衰变规律

对于从数量为 $N_{10}$ 的核素开始的多次连续衰变,衰 变链中第n个核素的数量为

$$\begin{split} N_1(t) &= N_{10} e^{-\lambda_1 t} \\ N_{n\neq 1}(t) &= N_{10} \prod_{j=1}^n c_{n,j} e^{-\lambda_j t} \\ c_{n\neq 1,i} &= \frac{\prod_{j=1}^{n-1} \lambda_j}{\prod_{j=1, j\neq i}^n \lambda_j - \lambda_i} \end{split}$$

2.2.3. 长期平衡

2.3. 放射系

估测地球年龄,可用<sup>87</sup>Rb经 $\beta$ 衰变到<sup>87</sup>Sr的过程来估计,并用稳定核素<sup>86</sup>Sr估计地球形成之初的Sr含量.

天然放射系 地球上存在 3 个长期平衡放射系,此 外有 1 系已经衰变完了

• 钍系(4n系)



• 铀系(4n + 2系)从<sup>238</sup>U开始经 14 次衰变到达
 <sup>206</sup>Pb



图 3 铀系(4n+2系)

• 锕-铀系(4n + 3系)从<sup>235</sup>U开始经 11 次衰变到达
 <sup>207</sup>Pb



- 镎系(4n+1系)从<sup>237</sup>Np衰变到<sup>209</sup>Bi
  - <sup>237</sup>Np半衰期远比地球年龄小,至今这一系完 全衰变完了
  - 将<sup>238</sup>U放到反应堆用中子照射,连续吸收3个 中子,经过两次β<sup>-</sup>衰变形成<sup>241</sup>Pu,再经一次β<sup>-</sup> 衰变,一次α衰变形成<sup>237</sup>Np



# 2.4. 放射规律的一些应用

人工制备放射源 例如通过反应堆或加速器制备

#### 人工放射性核素,产生率为

$$P = N_{\rm target} \sigma_0 \Phi$$

$$\lg(\lambda) = A - BE_0^{-\frac{1}{2}}$$

- N<sub>target</sub>是样品中用来制备放射源的靶核的总数, 认为在辐照中不变
- $\sigma_0$ 是靶核的热中子截面
- Φ是热中子的注量率

考虑制得的核素自身以λ衰变,则照射时间为t时 数量及活度为

$$\begin{split} N(t) &= \frac{P}{\lambda} \big( 1 - e^{-\lambda t} \big) \\ A(t) &= P \big( 1 - e^{-\lambda t} \big) \end{split}$$

定义 $S = 1 - e^{-\lambda t}$ 为饱和因子,那么 $S(t \approx 6.65T_{1/2}) = 0.99$ .因此通常制备时照射时间以六 七倍半衰期为好.

- 这 5 个影响活度的因素,在照射时间足够长时,
   退化为 3 个
- 短寿命核素发生器 直接制备的短寿命核素活不 完运输过程,因此采用母体-子体的方法
- 母体长寿命,子体短寿命.两者建立暂时平衡
- 每隔t<sub>m</sub>可以收获最多量的子体

# 3. 原子核的衰变

**3.1.** α衰变

 ${}^{A}_{Z}X \rightarrow {}^{A-4}_{Z-2}Y + {}^{4}_{2}He$ 

#### 衰变能

$$E_0=T_\alpha+T_Y=(m_X-(m_Y+m_\alpha))c^2$$

由于动量守恒,有:

$$E_0 = \frac{m_Y + m_\alpha}{m_Y} T_\alpha \approx \frac{A}{A-4} T_\alpha$$

- 实际中测量的是 $T_{\alpha}$ ,而 $T_{Y}$ 由于 Y 核前进距离太 小等原因难以测量
- 探测器中测得的α能谱有宽度,这是由于探测本 身的分辨能力

#### 讨论

• A,Z 越大,α衰变能越大

3.1.1. 势垒穿透模型

#### **Geiger-Nuttall Rule**

 $\alpha$ 粒子相对母核的势函数

$$V(r) = \begin{cases} -V_0 & \text{where } r < R \\ \frac{e^2}{4\pi\varepsilon_0} \frac{Z_\alpha Z_Y}{r} & \text{where } r > R \end{cases}$$

当α粒子要带走角动量时,势能要被修正为

$$V(r) + \frac{l(l+1)\hbar^2}{2M_{\alpha}r^2} \text{ where } r > R$$

势垒高度

$$V_c = V(R)$$
 where  $R = R_Y + R_\alpha = r_0 \Big( A_Y^{\frac{1}{3}} + A_\alpha^{\frac{1}{3}} \Big)$ 

 其他重核衰变,如<sup>12</sup>C衰变难以发生,原因在于势 垒高度与Z<sub>12C</sub>成正比,这几乎是α衰变的势垒高 度的3倍

势垒宽度

$$b = \frac{Z_{\alpha} Z_Y e^2}{4\pi\varepsilon_0 E_0}$$

定义 2 Gamow factor:

$$G = \frac{2\sqrt{2\mu E_0}}{\hbar} \int_R^b \left(\frac{b}{r} - 1\right)^{\frac{1}{2}} \mathrm{d}r$$

3.1.2. 守恒

3.2. β衰变
半衰期范围 10<sup>-3</sup> s 到 10<sup>24</sup> a

- β<sup>-</sup>衰变: 原子核衰变时发射负电子
- β<sup>+</sup>衰变: 原子核衰变时发射正电子
- 轨道电子俘获 EC: 原子核从核外的电子壳层俘
   获一个轨道电子

讨论

- 经β衰变生成的子核一般处于激发态,激发态发射γ光子或内转换电子跃迁至基态,纯β衰变放射性核素不多
- β衰变宇称不守恒

**3.2.1.** β<sup>-</sup>衰变

 $^{A}_{Z}\!\mathrm{X} \rightarrow {}^{A}_{Z+1}\!\mathrm{Y} + e^{-} + \widetilde{\nu_{e}}$ 

衰变能

$$E_0(\beta^-) = \Delta(Z,A) - \Delta(Z+1,A)$$

3.2.2. β+衰变

$$^{A}_{Z} \mathrm{X} \rightarrow {}^{A}_{Z-1} \mathrm{Y} + e^{+} + \nu_{e}$$

衰变能

$$\begin{split} E_0(\beta^+) &= \Delta(Z,A) - \Delta(Z-1,A) \\ &- 2m_ec^2 \end{split}$$

3.2.3. 禁戒条件

3.2.4. 轨道电子俘获(EC)

$$^{A}_{Z}\!\mathbf{X} + e^{-}_{i} \rightarrow {}^{A}_{Z-1}\!\mathbf{Y} + \boldsymbol{\nu}_{e}$$

衰变能

$$E_0(\varepsilon) = \Delta(Z,A) - \Delta(Z-1,A) - B_i$$

定理 3 电子结合能公式:

$$\begin{split} B_K(Z) &\approx \mathrm{Ry} \ (Z-1)^2 \\ B_L(Z) &\approx \frac{1}{4} \ \mathrm{Ry} \ (Z-5)^2 \\ B_M(Z) &\approx \frac{1}{9} \ \mathrm{Ry} \ (Z-13)^2 \end{split}$$

3.3. γ跃迁

衰变能  $E_{\gamma}$ 是 $\gamma$ 光子的能量, $T_R$ 是子核反冲能

$$E_0 = E_i - E_f = E_\gamma + T_R$$

3.3.1. 穆斯堡尔效应

3.3.2. 多级性

定理 4 γ跃迁宇称守恒:γ跃迁是电磁相互作用,因 此宇称守恒,设π<sub>γ</sub>是光子宇称,有

$$\pi_{\gamma} = \frac{\pi_i}{\pi_f}$$

定理 5  $\gamma$ 跃迁角动量守恒: 设跃迁前后原子核角 动量分別为 $\vec{I}_i$ 与 $\vec{I}_f$ ,有 $\vec{L} = \vec{I}_i - \vec{I}_f$ 

$$L = |I_i - I_f|, |I_i - I_f| + 1, ..., |I_i + I_f|$$

定理 6 电多级辐射光子宇称:  $\pi_{\gamma} = (-1)^{L}$ 

定理 7 磁多级辐射光子宇称: 
$$\pi_{\gamma}=(-1)^{L+1}$$

讨论

• 光子带走的角动量不能为 0

3.3.3. 概率公式

定理 8 Weisskopf 单质子模型: Weisskopf 假定 $\gamma$  跃迁是核内 1 个质子状态变化导致的

$$\begin{split} \lambda_E(L) &= \frac{1}{4\pi\varepsilon_0} \frac{2(L+1)}{L((2L+1)!!)^2} \\ &\left(\frac{3}{L+3}\right)^2 \frac{e^2}{\hbar c} (kR)^{2L} \omega \\ \lambda_M(L) &= \frac{1}{4\pi\varepsilon_0} \frac{20(L+1)}{L((2L+1)!!)^2} \\ &\left(\frac{3}{L+3}\right)^2 \frac{e^2}{\hbar c} \left(\frac{\hbar}{m_P cR}\right)^2 (kR)^{2L} \omega \end{split}$$

讨论

• 
$$\lambda_M(L)$$
一般与 $\lambda_E(L+1)$ 有相同的量级

3.3.4. 选择定则



图 6  $\Delta I = 1$ 的例子





3.3.5. 同质异能跃迁

- 同质异能态 通常将寿命较长(>0.1s)的核激发态 成为同质异能态
- 同质异能素 质子数,中子数相同但处在长寿命激 发态上的核素称为同质异能素,表示为<sup>Am</sup>X
- 同质异能跃迁 同质异能态的γ跃迁称为同质异 能跃迁

#### 讨论

- 高激发态一般不会是同质异能态
- 偶偶核的同质异能态很少
- 奇 A 核的同质异能态最多
- 同质异能态的内转换系数最大
- 3.3.6. 內转換电子

內转換 原子核将退激能量交给核外电子,使电子

从原子中电离的现象.能量以发射特征 X 射 线或俄歇电子的形式放出.

内转换电子的动能

$$T_e = E_i - E_f - B_i = E_\gamma - B_i$$

这里 $B_i$ 是第i层电子的结合能



內转換系数

$$\alpha \coloneqq \frac{\lambda_e}{\lambda_\gamma} = \frac{n_e}{n_\gamma}$$

注意 $\lambda_{\gamma}(1+\alpha)$ 才是两个能级间跃迁过程对应的 衰变常数



### 讨论

退激时,发射内转换电子和发射光子是互相竞争
 的

3.4. 衰变纲图

# 4. 原子核反应

具有一定能量的粒子轰击靶核,使其组成或能量 状态发生变化,成为不稳定核素,并放出粒子.

# 讨论

- 涉及的能量可以很高
  - 中高能反应能量可以达到几百 MeV
- 可以产生不稳定核素

# 4.1. 原子核反应概况

**4.2.** 核反应和 Q 方程 a+A→b+B

定理 9 核反应中的能量守恒:

 $\left( m_{a} + m_{A} \right)^{2} + \left( T_{a} + T_{A} \right) = \left( m_{b} + m_{B} \right)^{2} + \left( T_{b} + T_{B} \right)$ 

#### 定义 10 反应能 Q:

$$\begin{split} Q &= (T_b + T_B) - (T_a + T_A) \\ &= (m_a + m_A)c^2 - (m_b + m_B)^{c^2} \\ &\approx (\Delta_a + \Delta_A) - (\Delta_b + \Delta_B) \\ &= (B_b + B_B) - (B_a + B_A) \end{split}$$

Q > 0: 放能反应
Q < 0: 吸能反应</li>

• 如果余核处在激发态 $E^*$ ,那么有 $m_B^* = m_B + \frac{E^*}{c^2}$ , $Q' = Q - E^*$ 

定理 11 Q 方程: 假设靶核A静止, Q 方程将出射粒子的动能 $T_b$ 与入射粒子动能 $T_a$ , 出射粒子的方向 $\theta$ , 反应能Q把这四个量联系起来

$$\begin{split} Q &= \left(1 + \frac{m_b}{m_B}\right) T_b - \left(1 - \frac{m_a}{m_B}\right) T_a \\ &- \frac{2\sqrt{m_a m_b T_a T_b}}{m_b} \cos \theta \end{split}$$

$$\sqrt{T_b} = \pm \left( \left( \frac{A_B - A_a}{A_B + A_b} + \frac{A_a A_b}{\left(A_B + A_b\right)^2} \cos^2 \theta \right) T_a \right)$$

$$+\frac{A_B}{A_B+A_b}Q\Bigg)^{1/2}+\frac{\sqrt{A_aA_bT_a}}{A_B+A_b}\cos\theta$$



4.3. 实验室坐标系与质心坐标系

4.4. 核反应截面和产额

定义 12 截面: 反映一个入射粒子与单位面积上的 一个靶核发生反应的概率

$$\sigma = \frac{N'}{IN_s}$$

定义 13 **总截面**:不同反应道有各自截面,分截面 之和称为总截面

$$\sigma = \sum_i \sigma_i$$

定义 14 微分截面:

定义 15 产额:入射粒子在靶中引起的核反应数 N′与入射粒子数I<sub>0</sub>之比

$$Y = \frac{N'}{I_0}$$

定理 16 中子入射的产额:

 $Y=1-e^{-\sigma ND}$ 

- 对于薄靶,有 $Y \approx \sigma ND$
- 对于厚靶,有 $Y \rightarrow 1$

4.5. 核反应中的分波分析

4.6. 核反应机制及核反应模型

#### 4.6.1. 复合核机制

- 复合核如何衰变与它如何形成无关
- 反应在10<sup>-15</sup>s 量级
- •入射粒子能量不太高: 10-20MeV
- 靶核质量较大

5. 辐射与物质的相互作用

5.1. 重带电粒子

## 5.2. 快电子

**6. 辐射与物质探测中的统计学** 用样本方差代替统计涨落的估计值意味着放弃了 对分布处于泊松分布的先验知识,结果算出来的 误差一定偏大.