

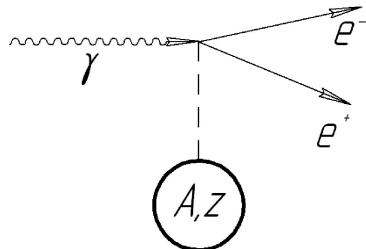
Лекция 9

«Рождение электрон-позитронных пар и поглощение гамма-квантов»

1. Рождение пар частиц
2. Позитроны
3. Пороговая энергия
4. Анализ формулы для порога рождения пар
5. Сечение рождения пар частиц
6. График сечения рождения пар
7. Поглощение γ -квантов в веществе
8. Ослабление пучка гамма-квантов
9. Каскадные ливни

Рождение пар частиц

Образование электрон-позитронной пары частиц происходит при взаимодействии гамма-кванта (высокой энергии E_{γ}) в кулоновском поле ядра массой $M(Z, A)$



Практически вся энергия гамма-кванта передается e - e паре частиц.

Процесс рождения гамма-квантом пары частиц в вакууме запрещен

$$\gamma \not\rightarrow e^- + e^+$$

Предположив, что эта реакция разрешена

преобразуем выражение

в системе центра инерции (*)

$$P_\gamma(E_\gamma, i\vec{E}_\gamma) = P_e(E_e, i\vec{p}_e c) + P_{e^+}(E_{e^+}, i\vec{p}_{e^+} c)$$

$$\begin{aligned} P_\gamma^2 &= (P_e + P_{e^+})^2 \\ \vec{p}_e^* + \vec{p}_{e^+}^* &= 0 \end{aligned}$$

$$0 = (E_e^* + E_{e^+}^*, i(\vec{p}_e^* c + \vec{p}_{e^+}^* c))^2$$

$$0 = (E_e^* + E_{e^+}^*)^2 = (m_e c^2 + T_e^* + m_{e^+} c^2 + T_{e^+}^*)^2$$

Нижнее выражение никогда не обращаются в нуль ($m > 0, T^* > 0$) – реакция запрещена.

Позитроны

Позитрон – это античастица по отношению к электрону. Массы частиц одинаковы по величине $m_e = m_{e^+}$, но электрические и лептонные заряды противоположны по знаку (электрон – это лептон): $|-q_{e^-}| = |+q_{e^+}|$, $L_e = +1$, $L_{e^+} = -1$.

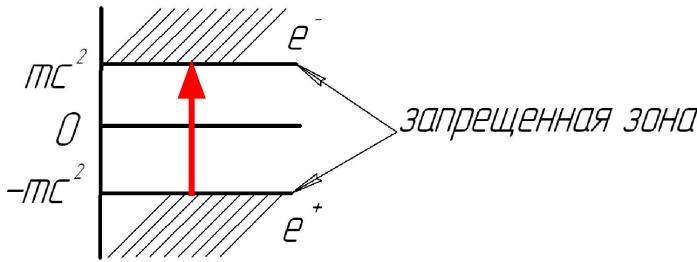
Из решения уравнения Дирака для релятивистского случая следует:

$$E = \pm \sqrt{(pc)^2 + (mc^2)^2}$$

Для покоящейся частицы ($pc=0$)

$$\text{энергия } E = \pm mc^2$$

Знак минус указывает, что частица находится в вакууме ниже запрещенной зоны, шириной $2mc^2$



Чтобы извлечь из вакуума пару частиц ($e^- - e^+$) надо затратить энергию не меньше, чем $2mc_e^2$



мишень

Точная формула (см. далее):

$$T_\gamma^{\min} = \frac{(2mc^2 + Mc^2)^2 - (Mc^2)^2}{2Mc^2}$$

Пороговая энергия

Пороговая энергия гамма-кванта (T_γ^{\min}) для реакции

$\gamma + M \rightarrow e^- + e^+ + M$ на неподвижной мишени массой M может быть вычислена по общей формуле

$$T_\gamma^{\min} = \frac{(\sum mc^2)^2 - (\sum mc^2)^2}{2m_{\text{мишень}}^2}$$

сумма масс конечного состояния ($m_e c^2 + m_{e^+} c^2 + Mc^2$),
а начального состояния – Mc^2

Выражение для T_γ^{\min} получается из равенства 4-импульсов $P_\gamma + P_M = P_e + P_{e^+} + P_M$
 $P_\gamma = \frac{P_\gamma(T_\gamma^{\min}, iT_\gamma^{\min})}{\text{Порог. значение}}$, $P_M = \frac{P_M(Mc^2, i0)}{\text{Мишень покоится}}$, $P_{e^+}^* = P_e^* = P_e^*(mc^2, i0)$, $P_M^* = P_M^*(Mc^2, i0)$
В с.ц.и. все конечные частицы покоятся при пороге

При пороговой энергии гамма-кванта все частицы в с.ц.и. (*) должны покойться

Возвведение равенства в квадрат $(P_\gamma + P_M)^2 = (P_e^* + P_{e^+}^* + P_M^*)^2$

$$0 + 2P_\gamma P_M + (Mc^2)^2 = (m_e c^2 + m_{e^+} c^2 + Mc^2)^2 \quad \text{или} \quad 2T_\gamma^{\min} Mc^2 + (Mc^2)^2 = (2m_e c^2 + Mc^2)^2$$

и подстановка пороговых значений 4-импульсов дает формулу

$$T_\gamma^{\min} = \frac{(2mc^2 + Mc^2)^2 - (Mc^2)^2}{2Mc^2}$$

Анализ формулы для порога рождения пар

$$T_{\gamma}^{\min} = \frac{(2mc^2 + Mc^2)^2 - (Mc^2)^2}{2Mc^2}$$

Если мишень тяжелая (ядро $M \gg m_e$), то $T_{\gamma}^{\min} \approx 2m_e c^2$. Тяжелое ядро практически не получает энергию отдачи.

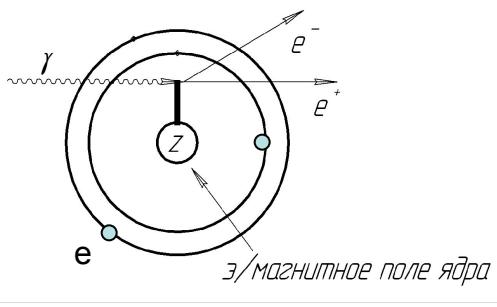
Если мишень легкая (рождение в поле атомного электрона, $M=m_e$), то $T_{\gamma}^{\min} = 4m_e c^2$. Мишень-электрон в реакции $\gamma + m_e = e^- + e^+ + m_e$ получает энергию, сравнимую с энергией частиц рожденной пары. В этом случае T_{γ}^{\min} оказывается в два раза выше.

При высоких энергиях e^-e^+ -пара направлена вдоль траектории гамма-кванта, а характерный угловой раствор между частицами около $\Delta\theta \approx m_e c^2 / E_{\gamma}$.

Позитроны (первые античастицы) были открыты в опытах (1931 г), которые проводились в горах по изучению характеристик космического излучения. В камере Вильсона, размещенной в магнитном поле, наблюдались закрученные треки частиц

Сечение рождения пар частиц

Теория образования $e-e^+$ пар под действием γ -квантов тесно связана с процессом тормозного излучения электронов высоких энергий. Диаграммы Фейнмана, описывающие этот процесс, выглядят идентично. Для расчета сечения $\sigma_{nap}(E_\gamma, Z)$ можно выделить два предельных случая при взаимодействии фотонов с э/м полем ядра мишени:



- отсутствие экранирования поля ядра, когда низко энергичный фотон взаимодействует на близких расстояниях от ядра $m_e c^2 = E_\gamma = \frac{m_e c^2}{\alpha Z^{1/3}}$

$$\sigma_{nap}(E_\gamma, Z) = \alpha \cdot r_e^2 \cdot Z^2 \cdot \left[\frac{28}{9} \ln\left(\frac{2E_\gamma}{m_e c^2}\right) - \frac{218}{27} \right]$$

- полное экранирование заряда ядра атомными электронами, когда фотон пролетает за пределами атома и происходит дальнее взаимодействие за счет деформированного поперечного э/м поля. В этом случае сечение остается практически постоянным, независимо от энергии гамма-квантов

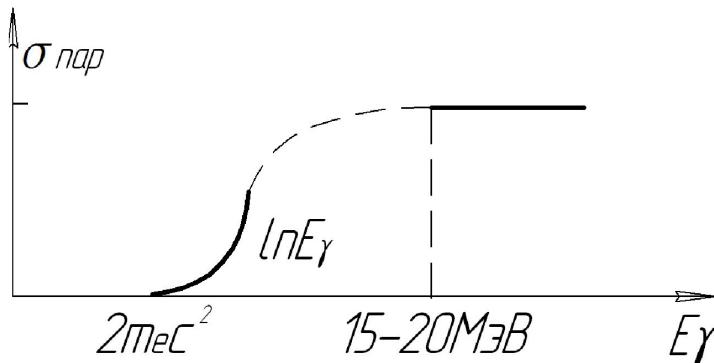
$$\sigma_{nap}(E_\gamma, Z) = \alpha \cdot r_e^2 \cdot Z^2 \cdot \left[\frac{28}{9} \ln\left(\frac{183}{Z^{1/3}}\right) - \frac{2}{27} \right] \quad \text{где} \quad \frac{m_e c^2}{\alpha Z^{1/3}} = E_\gamma$$

$$r_e = \frac{e}{m_e c^2}$$

э/м размер электрона

График сечения рождения пар

В процессе рождения пар частиц ядро проявляет себя как единый заряд Z , а сечение $\sigma_{\text{пар}}(E_\gamma, Z)$: Z^2 квадратично зависит от заряда и имеет размерность $\text{см}^2/\text{ядро}$



Характерное значение сечения на плато составляет $\sigma \approx Z^2 \cdot 0.6 \text{мб} \text{бр}^{-2} / \text{ядро}$

Электроны вносят небольшую добавку в полное сечение, отнесенное к атому

$$\sigma_{\text{пар}}^{\text{атом}} = \sum_{e=1}^Z \sigma_{\text{пар}}^e + \sigma_{\text{пар}}^z \approx f(E_\gamma) \cdot Z + f(E_\gamma) \cdot Z^2 \ll Z \cdot (Z+1)$$

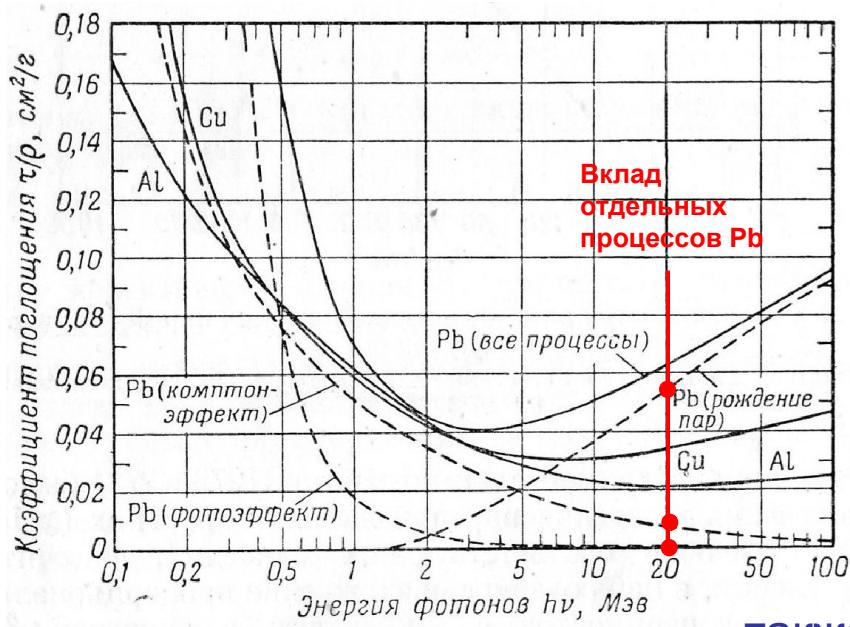
При больших значениях Z вклад атомных электронов в сечение образования пар составляет несколько процентов.

При высоких энергиях гамма-квантов ($E_\gamma > 10 \text{ МэВ}$) сечение фото- и комптон-эффекта стремится к нулю. Рождение пар становится основным процессом в поглощении гамма-излучения.

Поглощение γ-квантов в веществе

При прохождении пучка гамма-квантов через вещество происходит его ослабление главным образом за счет трех процессов: фотоэффекта, комптон-эффекта и образования электронно-позитронных пар частиц:

$$\sigma_{\gamma} = \sigma_{компт}(E_{\gamma}, Z) + \sigma_{фото}(E_{\gamma}, Z) + \sigma_{пар}^{ee}(E_{\gamma}, Z)$$



В области **малых энергий** преобладает **фотоэффект**, при **больших энергиях** – **рождение пар** $e-e$, при **промежуточных энергиях** – **комптон-эффект** превышает процесс фотопоглощения.

Соотношение между отдельными процессами также сильно изменяется от вещества

$$\sigma_{фото} \propto \frac{Z^5}{E_{\lambda}^{7/2}}; \quad \sigma_{компт} \propto \frac{Z}{E_{\gamma}}; \quad \sigma_{пар} \propto Z^2 \ln E_{\gamma}$$

$$[\sigma] = \frac{\text{см}^2}{\text{атом}}$$

Ослабление пучка гамма-квантов

Ослабление пучка (уменьшение интенсивности) за счет поглощения или однократного рассеяния происходит по экспоненциальному закону

$$N(x) = N_0 \exp(-\mu x)$$

где μ - линейный коэффициент ослабления ($1/\text{см}$), который связан с сечением σ_γ ($\text{см}^2/\text{атом}$) соотношением $\mu = \sigma \left(\frac{\text{см}^2}{\text{атом}} \right) \cdot n \left(\frac{\text{атом}}{\text{см}^3} \right)$

В свою очередь, концентрация атомов получается

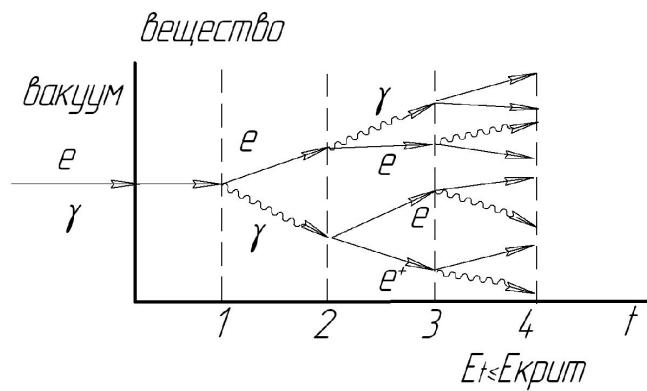
$$n = \frac{N_{av}}{A} \left(\frac{\text{атом}}{\text{см}^3} \right) \cdot \rho \left(\frac{\text{г}}{\text{см}^3} \right)$$

Если толщина поглотителя измеряется в единицах г/см^2 , то линейный коэффициент становится массовым коэффициентом

$$\text{ослабления } \mu(\text{см}^2 / \text{г}) = \mu(1 / \text{см}) / \rho(\text{г} / \text{см}^3)$$

Каскадные ливни

Попадание электрона или гамма-кванта большой энергии ($E_0 \gg E_{kp}$) на границу вещества приводит к лавинообразному нарастанию числа вторичных частиц, состоящих из e^-e^+ пар и гамма-квантов, с уменьшающейся по глубине энергией.



Это своеобразный каскадный ливень из $N(t)$ частиц: электронов, позитронов и гамма-квантов. В веществе эффективно происходят процессы размножения



пока энергия вторичных частиц e^- , e^+ и гамма-квантов не станет меньше E_{kp}

Число частиц $N_t = 2^t$

Положение максимума $t^{\max} \approx \frac{1}{\ln 2} \cdot \ln \frac{E_0}{E_{kp}}$

Энергия E_0 : $\int N(t)dt$

Прибор - калориметр (полное поглощение энергии)

