Министерство образования и науки Республики Казахста Евразийский Национальный университет имени Л.Н. Гумилев Кафедра хими

Презентаці и презентаці

«Бета-рустод»

Подготовил студент XM-32: Агисова Фатиха Проверил: Алкеев К.Н

## Бета-распад

Явление β-распада состоит в TOM, ядро(A,Z)ЧТО самопроизвольно испускает лептоны 1-го поколения – электрон (позитрон) нейтрино электронное (электронное И антинейтрино), переходя в ядро с тем же массовым числом А, но с атомным номером Z, на единицу большим или меньшим. При е-захвате ядро поглощает один из электронов атомной оболочки (обычно из ближайшей к нему К-оболочки), испуская нейтрино.В литературе для е-захвата часто используется термин EC (Electron Capture).

Существуют три типа  $\beta$ -распада —  $\beta$ --распад,  $\beta$ +-распад и е-захват.

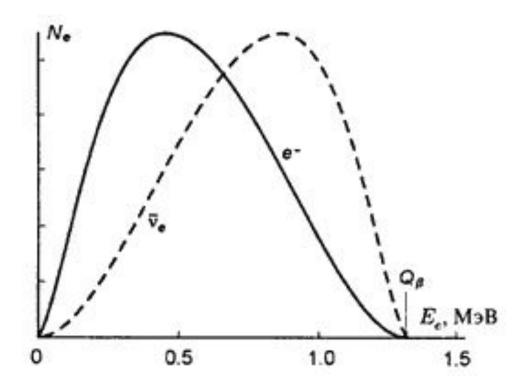
 Существуют три типа β-распада - β--распад, β+распад и е-захват.

- ►  $\beta$ -: (A, Z)  $\rightarrow$  (A, Z+1) + e- + ve,
- ►  $\beta$ +:  $(A, Z) \rightarrow (A, Z-1) + e+ + ve,$
- e:  $(A, Z) + e \rightarrow (A, Z-1) + ve$ .

Главной особенностью в-распада является то, что он обусловлен слабым взаимодействием. Бета-распад процесс не внутриядерный, а внутринуклонный. В ядре распадается одиночный нуклон. Происходящие при этом внутри ядра превращения нуклонов и энергетические условия в-распада имеют вид (массу нейтрино полагаем нулевой):

$$\beta^{-}$$
 (n  $\to$  p + e<sup>-</sup> + v<sub>e</sub>),  $M(A, Z) > M(A, Z+1) + m_e$ ,  $\beta^{+}$  (p  $\to$  n + e<sup>+</sup> + v<sub>e</sub>),  $M(A, Z) > M(A, Z-1) + m_e$ , e-захват (p + e<sup>-</sup>  $\to$  n + v<sub>e</sub>),  $M(A, Z) + m_e > M(A, Z-1)$ .

- В-распад, также как и α-распад, происходит между дискретными состояниями начального (A,Z) и конечного (A,Z±1) ядер. Поэтому долгое время после открытия явления β-распада было непонятно, почему спектры электронов и позитронов, вылетающих из ядра при β-распаде были непрерывными, а не дискретными, как спектры α-частиц.
- Считалось даже, что в В-распаде не выполняется закон сохранения энергии. Объяснение непрерывного характера в-спектра было дано В. Паули, который высказал гипотезу, что при в-распаде вместе с электроном рождается ещё одна частица с маленькой массой, т.е. в-распад - трехчастичный процесс. В конечном состоянии образуется ядро (A,Z±1), электрон и лёгкая нейтральная частица - нейтрино (антинейтрино). Т.к. масса ядра (A,Z±1) гораздо больше масс электрона и нейтрино, энергия враспада уносится лёгкими частицами. Распределение энергии  $\beta$ -распада  $Q_{_{\!R}}$  между электроном и этой нейтральной частицей приводит к непрерывному вспектру электрона.



Спектры электронов и антинейтрино, образующихся при  $\beta^-$ -распаде изотопа  $^{40}$ K,

$$^{40}\text{K} \rightarrow ^{40}\text{Ca} + e^{-} + _{\bar{v}}$$

- Из закона сохранения энергии следует, что спектр антинейтрино зеркально симметричен спектру электронов.
- $N_{\nu}(E) = N_{e}(Q_{\beta} E),$
- где  $N_v(E)$  число антинейтрино с энергией E,  $N_e(Q_\beta E)$  число электронов с энергией  $(Q_\beta E)$ ,  $Q_\beta$  энергия  $\beta$  распада, равная суммарной энергии, уносимой электроном и антинейтрино (энергия ядра отдачи  $^{40}$ Ca не учитывается).

- Наряду с законами сохранения энергии, импульса, момента количества движения в процессе β-распада выполняются законы сохранения барионного В и электронного лептонного L<sub>e</sub> квантовых чисел.
- ▶ Электроны, нейтрино имеют B = 0,  $L_e = +1$ .
- ► Позитроны, антинейтрино имеют B = 0,  $L_e = -1$ .
- Каждый нуклон, входящий в состав ядра, имеет B = +1,  $L_e = 0$ .
- Поэтому появление электрона при β<sup>-</sup>-распаде всегда сопровождается образованием антинейтрино. При β<sup>+</sup>-распаде образуются позитрон и нейтрино. При е-захвате из ядра вылетают нейтрино. Так как е-захват двухчастичный процесс, спектры нейтрино и ядра отдачи являются дискретными. Наблюдение дискретного спектра ядер отдачи, образующихся при е-захвате, было первым подтверждением правильности гипотезы Паули.

• β-радиоактивные ядра имеются во всей области значений массового числа A, начиная от единицы (свободный нейтрон) и кончая массовыми числами самых тяжелых ядер.

За счет того, что интенсивность слабых взаимодействий, ответственных за  $\beta$ -распад, на много порядков меньше ядерных, периоды полураспада  $\beta$ -радиоактивных ядер в среднем имеют порядок минут и часов. Для того чтобы выполнялись законы сохранения энергии и углового момента при распаде нуклона внутри ядра, оно должно перестраиваться. Поэтому период, а также другие характеристики  $\beta$ -распада в сильной степени зависят от того, насколько сложна эта перестройка. В результате периоды  $\beta$ -распада варьируются почти в столь же широких пределах, как и периоды  $\alpha$ -распада. Они лежат в интервале  $T_{1/2}(\beta) = 10^{-6}$  с  $-10^{17}$  лет.

На малую интенсивность слабых взаимодействий указывает большое среднее время жизни нейтрона ( $\tau \approx 15$ мин).

β-распад разрешен при выполнении соотношений (3.2). В этих соотношениях фигурируют массы исходного и конечного ядер, лишенных электронных оболочек, т.к. в масс-спектроскопических измерениях определяются не массы ядер, а массы атомов атМ. Поэтому в справочных таблицах обычно приводятся массы атомов. Массы исходного и конечного атомов связаны с массами ядер соотношениями

- $^{aT}M(A,Z) = M(A,Z) + Zm_e$ .
- В (3.3) не учитываются энергии связи электронов в атомах, т.к. они находятся на границе точности самых прецизионных измерений. Подставив (3.3) в (3.2), получим условия нестабильности атома по отношению к β-распаду
- $\begin{array}{lll} & \beta^{\text{-}} : & {}^{\text{aT}}M(A,\,Z) > {}^{\text{aT}}M(A,\,Z+1), \\ & \beta^{\text{+}} : & {}^{\text{aT}}M(A,\,Z) > {}^{\text{aT}}M(A,\,Z-1) + 2m_{_{e}}, \\ & e : & {}^{\text{aT}}M(A,\,Z) > {}^{\text{aT}}M(A,\,Z-1). \end{array}$

При β<sup>+</sup>-распаде и электронном захватив ядре происходит один и тот же процесс превращения протона в нейтрон. Поэтому оба эти процесса могут идти для одного и того же ядра и часто конкурируют друг с другом. Из сравнения условий для этих двух видов распада видно, что с энергетической точки зрения электронный захват более выгоден. В частности, если начальный и конечный атомы удовлетворяют неравенствам

$$ightharpoonup$$
 at  $M(A,Z-1) + 2m_e > {}^{at}M(A,Z) > {}^{at}M(A,Z-1),$ 

то электронный захват разрешен, а β<sup>+</sup>-распад запрещен. Такая ситуация имеет место при превращении изотопа бериллия <sup>7</sup>Ве в результате е-захвата в изотоп лития <sup>7</sup>Li . В ядре <sup>7</sup>Ве происходит электронный захват

• 
$$e^- + {}^7Be \rightarrow {}^7Li + v_e$$

и запрещён позитронный распад, так как различие масс атомов в энергетической шкале составляет 0.861 МэВ, т. е. меньше, чем  $2m_e c^2 = 1.02$  МэВ.

- Энергия В-распада, выраженная через массы атомов, имеет вид
- $β^{-}: Q_{β} = [a^{T}M(A, Z) a^{T}M(A, Z+1)]c^{2},$   $β^{+}: Q_{β} = [a^{T}M(A, Z) a^{T}M(A, Z-1) 2m_{e}]c^{2},$   $e: Q_{β} = [a^{T}M(A, Z) a^{T}M(A, Z-1)]c^{2}.$
- Она заключена в интервале от 18.61 кэВ при распаде трития

$$^3\text{H} \rightarrow ^3\text{He} + \text{e}^{\text{-}} + \overline{\nu}_{\text{e}}$$

до 13.4 МэВ при распаде тяжелого изотопа бора

$$^{12}B \rightarrow ^{12}C + e^{-} + \overline{\nu}_{_{e}}$$

Кулоновский барьер при  $\beta$ -распаде несуществен. Это обусловлено тем, что у позитрона и у электрона, массы, а следовательно и импульсы малы. Поэтому, образовавшись в результате распада нуклона, они не могут долго находиться в ядре в соответствии с соотношением неопределенности. Кроме того, между образовавшейся при  $\beta^+$ -распаде заряженной частицей  $e^+$  действуют кулоновские силы, а не ядерные силы, как в случае  $\alpha$ -распада. Из-за более слабой зависимости от энергии  $\beta$ -распада по сравнению с  $\alpha$ -распадом,  $\beta$ -распад часто происходит на возбужденные состояния конечного

При  $\beta$ -распаде существенную роль играет полный момент количества движения J, уносимый лептонами. Процесс е-захвата сопровождается испусканием характеристического рентгеновского излучения атомом (A,Z-1).