СИСТЕМАТИКА И СТРУКТУРА ИЗОМЕРНЫХ СОСТОЯНИЙ СФЕРИЧЕСКИХ ЯДЕР

А.М.Кострыгина (СПбГУ), И.А.Митропольский

История и определение

• 1823 г. Ю.Либих. Явление изомерии:

• 1830 г. Й.Берцелиус. Термин «изомерия»: явление, при котором вещества, имеющие одинаковый состав, отличаются по своим свойствам

 CH_3 - CH_2 -OH - этиловый спирт CH_3 -O- CH_3 - диметиловый эфир

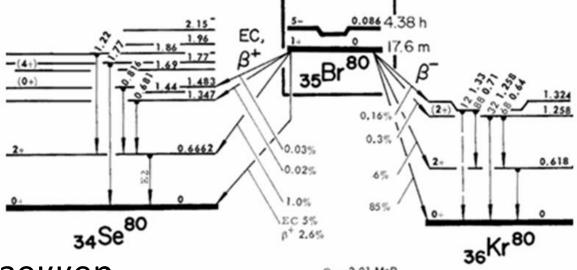
Изомерия атомных ядер

• 1921 г. О.Ган. Открытие ядерной изомерии:

Бета-распад ²³⁴Th: ²³⁴Pa (6.70 h) и ^{234m}Pa (1.16 m)

• **1935 г.** И.Курчатов, Б.Курчатов, Л.Мысовский, **Л.Русинов**. Искусственная изомерия:

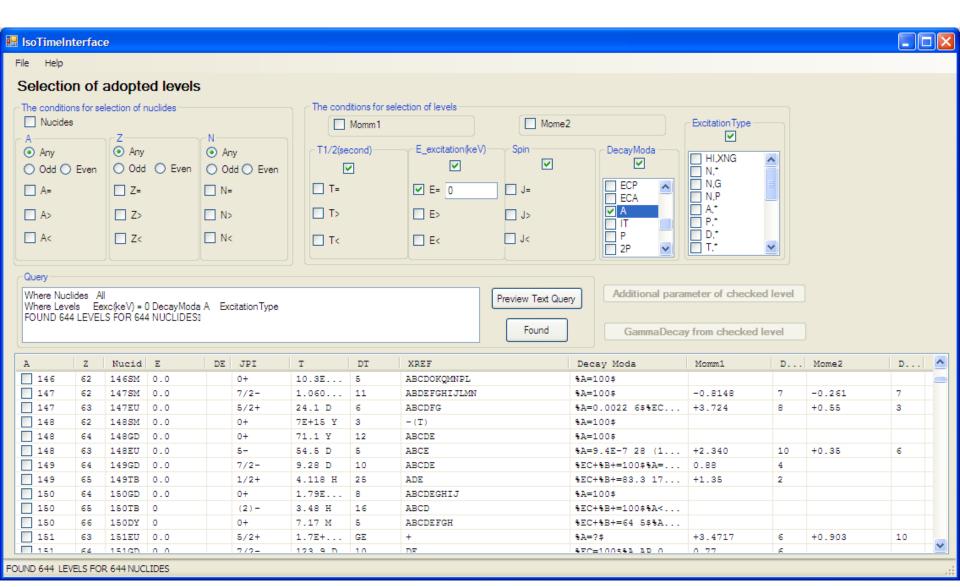
n+⁷⁹Br



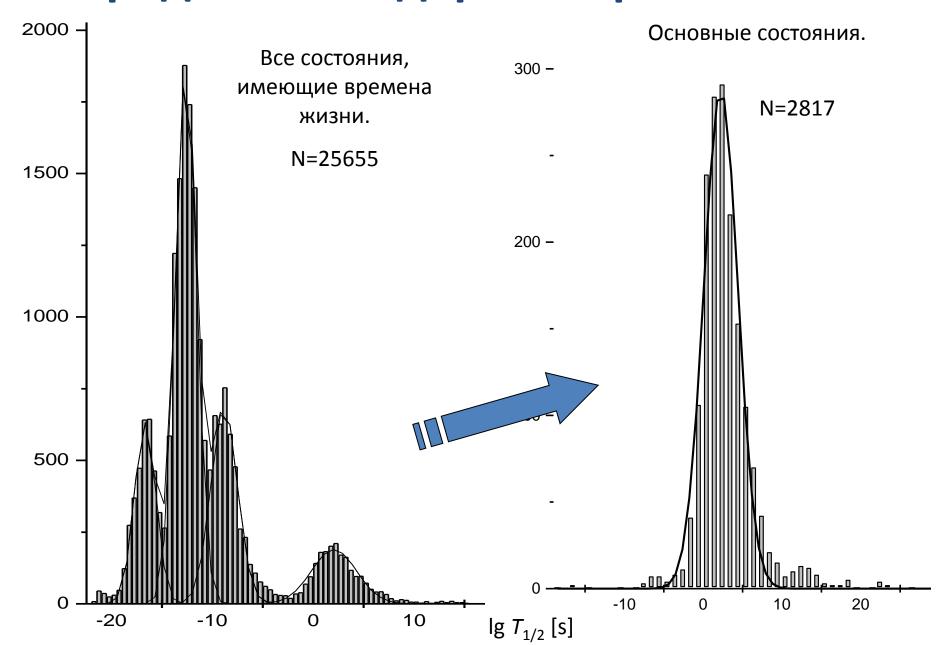
35Br80

• **1936 г.** К.Вайцзеккер Теория ядерной изомерии

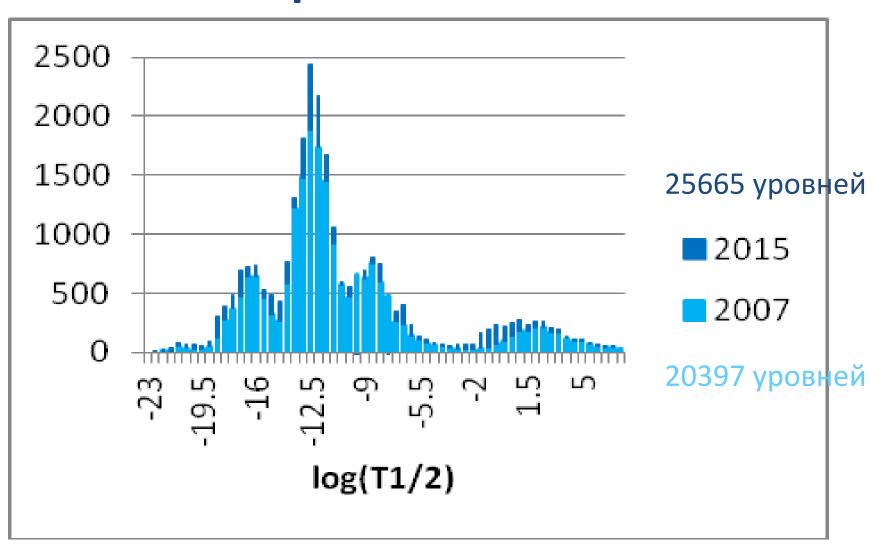
База данных о свойствах ядерных состояний с известным временем жизни



Распределение ядерных времен жизни



Динамика новых данных по временам жизни

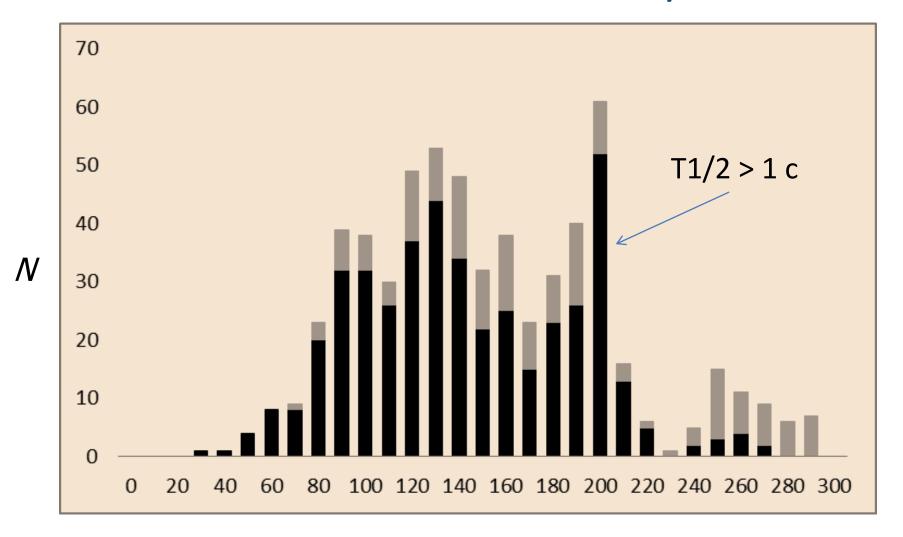


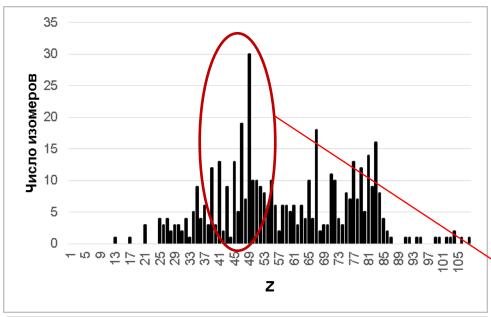
Времена жизни изомеров

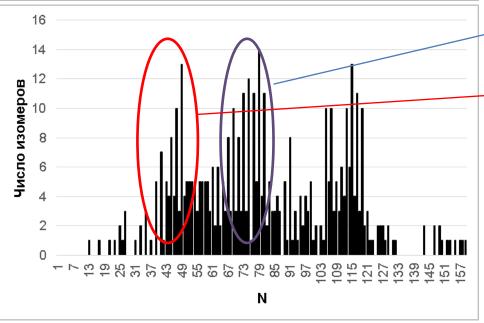
Изомер – возбуждённое состояние ядра с «аномально» большим временем жизни

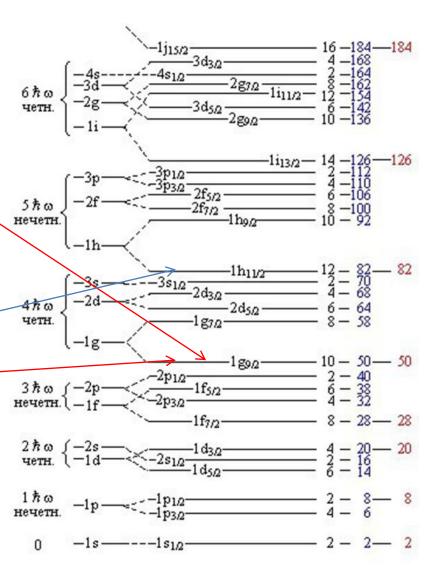
Время жизни	Число состояний	Число нуклидов
$T_{1/2} > 1 c$	603	548
$T_{1/2} > 10^{-3} c$	857	744
$T_{1/2} > 10^{-6} c$	1278	1007

Систематика изомеров с $T_{1/2} > 1$ мс









Свойства «протонных» изомеров

Нуклид	Z	Ιπ (0)	Iπ (E)	Χλ	Е, кэВ	T _{1/2} , c	DM
77Br	35	3/2-	9/2+	E3	105.86	256.8	IT
7 9Br	35	3/2-	9/2+	E3	207.61	4.85	IT
81Rb	37	3/2-	9/2+	E3	86.31	1.83E3	IT97.6%, EC2.4%
85Y	39	(1/2-)	9/2+	M4	19.68	1.75E4	EC, IT<2·10-3%
87Y	39	1/2-	9/2+	M4	380.82	4.81E4	IT98.43%, EC1.57%
89Y	39	1/2-	9/2+	M4	908.97	15.663	IT
91Y	39	1/2-	9/2+	M4	555.58	2.98E3	β-<1.5%, IT
93Y	39	1/2-	9/2+	M4	758.72	0.82	IT
97Y	39	(1/2-)	(9/2+)	M4	667.52	1.17	β->99.3%, IT<0.7%
91Nb	41	9/2+	1/2-	M4	104.6	5.25E6	IT96.6%, EC3.4%
93Nb	41	9/2+	1/2-	M4	30.77	5.09E8	IT
95Nb	41	9/2+	1/2-	M4	235.69	3.12E5	ΙΤ94.4%, β-5.6%
97Nb	41	9/2+	1/2-	M4	743.35	58.7	IT
99Nb	41	9/2+	1/2-	M4	365.27	150	β->96.2%, IT<3.8%

Вероятности изомерных переходов

$$W_{fi}(X\lambda) = \frac{8\pi}{\hbar} \frac{\lambda + 1}{\lambda [(2\lambda + 1)!!]^2} \left(\frac{E_{\gamma}}{\hbar c}\right)^{2\lambda + 1} B(X\lambda)$$

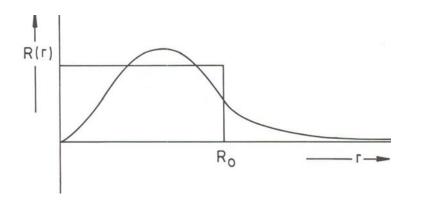
Здесь $E_{\gamma}=E_i-E_f$ энергия перехода, а приведенная вероятность

$$X = E$$
: $B(E\lambda) = \sum_{\mu,m_f} |\langle f | \int \rho r^{\lambda} Y_{\lambda\mu} d^3 r | i \rangle|^2$

$$X = M: \qquad B(M\lambda) = \sum_{\mu, m_f} \left| \left\langle f \middle| \frac{-i}{c(\lambda+1)} \int r^{\lambda} (\boldsymbol{r} \times \nabla Y_{\lambda\mu} \cdot \boldsymbol{j}) d^3 r \middle| i \right\rangle \right|^2$$

$$T_{1/2} = \frac{\ln 2}{W}$$

Одночастичные оценки



$$\langle r^{\lambda} \rangle \approx \frac{3}{\lambda + 3} R_0^{\lambda}$$

$$B_W(E\lambda) \approx \frac{e^2}{4\pi} \left(\frac{3}{3+\lambda}\right)^2 R_0^{2\lambda}$$

$$B_W(M\lambda) \approx \frac{10}{\pi} \mu_N^2 \left(\frac{3}{3+\lambda}\right)^2 R_0^{2\lambda-2}$$

$$R_0 = r_0 \cdot A^{1/3}$$

 $r_0 = 1.2 \, \phi M$

Времена жизни

$$T = \frac{ln2}{W}$$

$$lgT = \lg(ln2) - \lg W$$

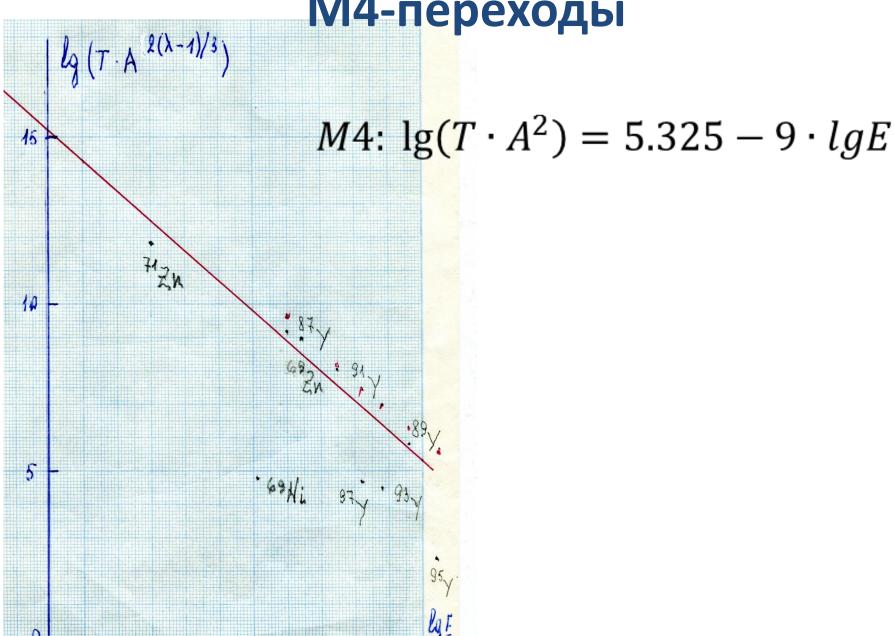
E λ : $W = C(E\lambda) \cdot E^{2\lambda+1} \cdot A^{2\lambda/3}$

$$lg(T \cdot A^{2\lambda/3}) = lg \frac{ln2}{C(E\lambda)} - (2\lambda + 1)lgE$$

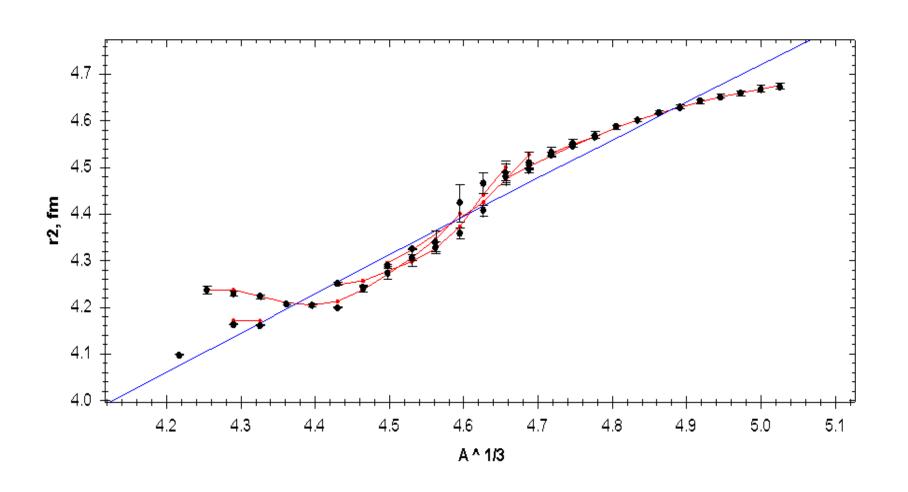
 $\mathsf{M}\lambda\colon\;W=C(M\lambda)\cdot E^{2\lambda+1}\cdot A^{(2\lambda-1)/3}$

$$lg(T \cdot A^{2(\lambda-1)/3}) = lg \frac{ln2}{C(M\lambda)} - (2\lambda + 1)lgE$$

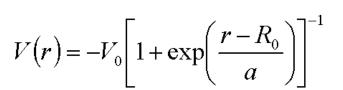
М4-переходы

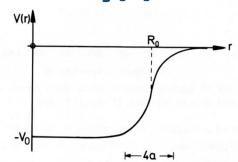


Радиусы ядер, NuRa

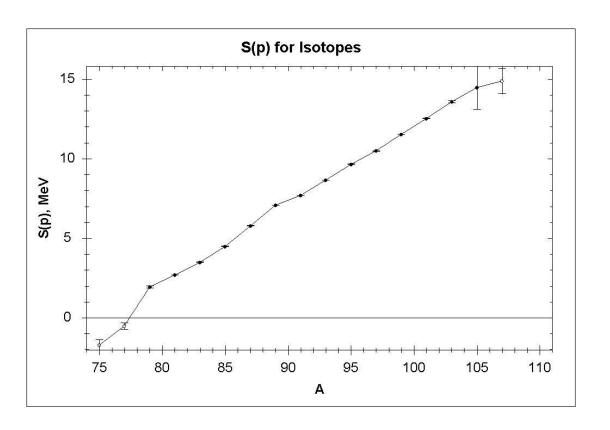


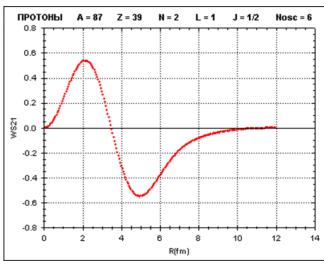
Потенциал Вудса-Саксона

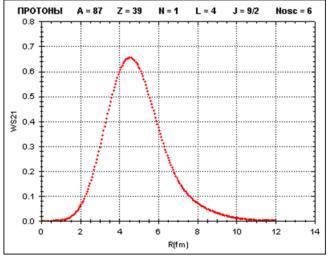




$$R_0 = r_0 A^{1/3}$$
, $V_0 \approx 50 \text{ M} \Rightarrow \text{B}$, $a \approx 0.5 \text{ фм}$, $r_0 \approx 1.2 \text{ фм}$









Изомеры в А-нечетных ядрах с N=35-49 8 10 -12 -10

Заключение

- Основной вывод проведенной систематики состоит в том, что рассмотренные изомерные состояния в сферических ядрах имеют одночастичную природу.
- Подгонка ядерных радиусов практически не влияет на время жизни изомеров.
- У более легких ядер нет высокоспиновых одночастичных орбиталей; изомерия наблюдается только в нечетнонечетных ядрах и связана с «высокоспиновыми» состояниями, возникающими при сложении моментов нечетных нуклонов.
- Для более тяжелых сферических ядер область изомеров определяется орбиталью 1h11/2.
- Ассиметричное заполнение оболочек (Z<N) способствует появлению деформации, и природа изомерии связана уже не со спином, а с «К-запретом».

Спасибо за внимание!

Mitropolsky_IA@pnpi.nrcki.ru