

29 июля 1972 г.

**НАБЛЮДЕНИЕ БЫСТРОГО
ВНУТРИМОЛЕКУЛЯРНОГО ПЕРЕНОСА ЭЛЕКТРОНА
МЕТОДОМ γ -РЕЗОНАНСНОЙ СПЕКТРОСКОПИИ (ГРС)**

*B. II. Алексеев, B. I. Гольданский, B. E. Прусаков,
A. B. Недеев, P. A. Стукан*

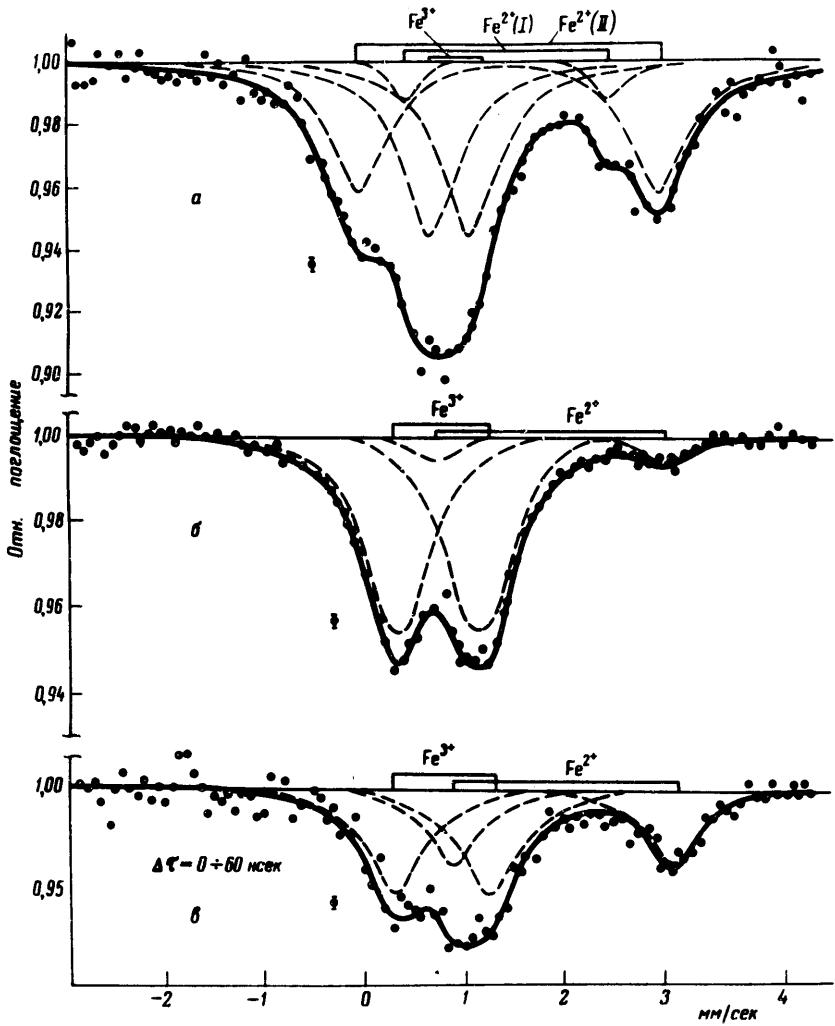
Используя γ -резонансную спектроскопию (ГРС) в сочетании с методом задержанных $\gamma - \gamma$ -совпадений, так называемый эффект "временной фильтрации" [1, 2], можно получить сведения о динамике быстропротекающих процессов во временном интервале $0 - 2\tau_0$ (где τ_0 – среднее время жизни мессбауэровского уровня).

В настоящей работе с помощью эмиссионной ГР-спектроскопии с применением методики задержанных $\gamma - \gamma$ -совпадений изучался электронный перенос в системах, образующихся после радиоактивного распада ферро- и феррицианидов Co^{57} .

В качестве командного использовался 122 кэв γ -квант, предшествующий 14,4 кэв мессбауэровскому переходу и искусственно со 136 кэв уровня Fe^{57} (время жизни 9 нсек). Отбор 14,4 кэв γ -квантов после излучения со 136 кэв уровня (т. е. после распада Co^{57} – с точностью ~ 9 нсек) осуществлялся с помощью блока времени-амплитудного преобразователя (ВАП) и дискриминатора.

При исследовании распада феррицианида кобальта $\text{Co}^{2+}/[\text{Fe}^{\text{III}}(\text{CN})_6]$ методом обычной эмиссионной ГРС (см. рисунок б), а также ГРС с использованием методики $\gamma - \gamma$ -совпадений во временном интервале $0 - 160$ нсек, было обнаружено, что образуются практически только ионы Fe^{3+} , тогда как спектры во временном интервале $0 - 60$ нсек (рисунок в) обнаруживают примерно 30%-й вклад состояния Fe^{2+} (предполагая, что f для Fe^{2+} и Fe^{3+} примерно равны).

Известно, что в экспериментах по эффекту Мессбауэра в методике задержанных $\gamma - \gamma$ -совпадений даже для синглетной линии появляется ряд небольших сателлитов [1, 2], однако суммарная площадь всех этих пиков для спектров Fe^{57} во временном интервале $0 - 60$ нсек не превышает 8 – 10% от площади центрального пика. ГР-спектр, снятый нами в методике задержанных $\gamma - \gamma$ -совпадений, обрабатывался по



a – Эмиссионный ГР-спектр ферроцианида кобальта $\text{Co}^{2+}/[\text{Fe}^{\text{II}}(\text{CN})_6]^{4-}$, снятый в обычной мессбауэровской методике. Три дублета относятся соответственно к двум формам Fe^{2+} и одной – Fe^{3+} ¹⁾. Соотношение площадей ников Fe^{2+} и Fe^{3+} примерно 1:1. b – Эмиссионный ГР-спектр феррицианида кобальта $\text{Co}^{2+}/[\text{Fe}^{\text{III}}(\text{CN})_6]^{3-}$, снятый в обычной методике. Узкий дублет относится к $\text{Fe}^{3+}/[\text{Fe}^{\text{II}}(\text{CN})_6]^{4-}$, широкий дублет – к $\text{Fe}^{2+}/[\text{Fe}^{\text{III}}(\text{CN})_6]^{3-}$. c – Эмиссионный ГР-спектр феррицианида кобальта $\text{Co}^{2+}/[\text{Fe}^{\text{III}}(\text{CN})_6]^{3-}$, снятый в методике задержанных $\gamma-\gamma$ -совпадений во временном интервале 0 – 60 нсек

упрощенной методике, когда наличие сателлитов не учитывалось, однако ошибка из-за такого упрощения не превышает 5%, так как вклад сателлитов от Fe^{3+} в области спектра Fe^{2+} , частично компенсируется вкладом сателлитов от Fe^{2+} в области главных компонент спектра Fe^{3+} .

¹⁾При снятии ГР-спектров использовался стандартный поглотитель $\text{K}_4[\text{Fe}(\text{CN})_6]\text{3H}_2\text{O}$. Температура источников во всех опытах – 80°К. Изомерный сдвиг дан относительно нитропруссида натрия.

Полученные данные указывают, что в первый момент после нейтрализации высокозаряженных состояний ионов железа, образующихся за счет оже-переходов вследствие К-захвата ядрами Co^{57} , железо стабилизируется по крайней мере частично в виде Fe^{2+} , т. е. в валентном состоянии аналогичном материнскому атому Co . Однако получаемое при этом состояние $\text{Fe}^{2+}/[\text{Fe}^{\text{III}}(\text{CN})_6]$ не стабильно [3] и за время порядка десятков паносекунд происходит перенос электрона на внутрисферный низкоспиновый ион железа с образованием устойчивой системы $\text{Fe}^{3+}/[\text{Fe}^{\text{II}}(\text{CN})_6]^{4-}$.

Сходные результаты были получены нами и при рассмотрении с помощью обычной методики эмиссионной ГРС распада Co^{57} в кобальтицианидах. Если при распаде Co^{57} в кобальтицианидах Fe^{3+} , Ni^{2+} и Cu^{2+} образуется только форма Fe^{III} , в эмиссионных ГР-спектрах кобальтицианида $\text{Fe}^{2+}/[\text{Co}^{\text{III}}(\text{CN})_6]$ наблюдается почти исключительно синглетная линия ферроцианида $[\text{Fe}^{\text{II}}(\text{CN})_6]^{4-}$, что также указывает на перенос электрона от катиона на внутрисферный низко-спиновый ион Fe^{III} с образованием стабильной системы $\text{Fe}^{3+}/[\text{Fe}^{\text{II}}(\text{CN})_6]^{4-}$.

Следует отметить, что наблюдаемый перенос электронов не связан с процессом нейтрализации высокозаряженных состояний железа, образующихся за счет оже-переходов, так как в работах [4, 5] по изучению последствий распада Co^{57} в системах CoO ; NiO ; Cu_2O ; MgO ; Al_2O_3 ; $\text{CoSO}_4 \cdot 7\text{H}_2\text{O}$ и $\text{CoCl}_2 \cdot 4\text{H}_2\text{O}$ с помощью методики задержанных γ - γ -соппадений показано, что указанный процесс происходит за время, много меньшее 10^{-7} сек. Оценка константы скорости, указанного выше переноса электронов K (1/сек) в предположении, что он происходит как необратимая мономолекулярная реакция с учетом экспоненциального распада $14,4$ кэв уровня Fe^{57} , может быть сделана на основании формулы:

$$P_{(\tau)} = P_{(0)} \frac{\lambda}{\lambda + K} \frac{1 - e^{-(\lambda + K)\tau}}{1 - e^{-\lambda\tau}},$$

где $\lambda = 1/\tau_0 = 7 \cdot 10^6$ 1/сек, τ – продолжительность временного интервала снятия мессбауэровского спектра (60 нсек или ∞ в наших опытах), $P_{(\tau)}$ – доля продуктов распада Co в состоянии Fe^{2+} , уменьшающаяся со временем τ от $P_{(0)}$ до $P_{(0)} \lambda (\lambda + K)^{-1}$. Величину $P_{(0)}$ естественно принять либо за единицу, поскольку исходная форма изотопа Co^{57} берется в виде Co^{2+} , либо $P_{(0)}$ – доля дублета Fe^{2+} в эмиссионном ГР-спектре $\text{Co}^{2+}/[\text{Fe}^{\text{II}}(\text{CN})_6]^{4-} = (\sim 0,5)$ (см. рисунок a), т. е. для соединения, в котором перенос электрона к внутрисферному железу не осуществляется. Опыты дали $P(60\text{нсек}) = 0,37 \pm 0,10$ и $P_{(\infty)} = 0,07 \pm 0,014$. Соответственно получаем $K \approx 10^8$ сек $^{-1}$ или $K \approx 5,5 \cdot 10^7$ сек $^{-1}$ ($T = 80^\circ\text{K}$), для $P_{(0)} = 1$ и $P_{(0)} = 0,5$.

Времена внутримолекулярного переноса электрона порядка 10 – 20 нсек слишком велики, чтобы можно было объяснить их простым туннельным переходом без перестройки формы двух потенциальных ям, т. е. случайным наложением двух очень узких ($\sim 10^{-7}$ эв) электронных уровней. Более естественным представляется предположение об активационно-туннельной природе перехода электрона с возбужденного уровня

ия в мелкой яме (Fe^{2+}) на те или иные уровни в более глубокой яме ($[\text{Fe}^{\text{III}}(\text{CN})_6]^{3-}$). Грубая оценка энергии активации такого процесса (при предэкспоненте $10^{13} - 10^{15} \text{ сек}^{-1}$ и $T = 80^\circ\text{K}$) дает $E \approx 0,08 - 0,1 \text{ эВ}$ в согласии с оценкой, приводимой в [6].

Дополнительную информацию о внутримолекулярном переносе электронов можно получить, изучая с помощью ГРС в методике задержанных $\gamma - \gamma$ -совпадений подобные соединения при температуре как выше, так и, особенно, ниже 80°K .

Институт химической физики

Академии наук СССР

Институт

оптико-физических измерений

Литература

- [1] C.S.Wu, Y.K. Lee, N.Benczer-Koller, P.C.Simms. Phys. Rev. Lett., 5, 432, 1960.
 - [2] R.E.Holland, F.J.Lynch, C.J.Perlow, S.S.Hanna. Phys. Rev. Lett., 4, 181, 1960.
 - [3] B.M.Chadwick, A.G.Sharpe. Advances in Inorg. chem. and Radiochem., 8, 83, 1969.
 - [4] W.Triftshäuser, D.Schroer. Phys. Rev., 187, 187, 1969.
 - [5] W.Triftshäuser, P.P.Craig. Phys. Rev., 162, 274, 1967.
 - [6] Д.С.Чернавский. УФН, 107, 157, 1972.
-

Поступила в редакцию
2 июня 1972 г.