

## СЕЛЕКТИВНОЕ ДЕТЕКТИРОВАНИЕ МЕССБАУЭРОВСКОГО СПЕКТРА ОТРАЖЕНИЯ

*К.Ф.Цицкишвили*

Осуществлено раздельное детектирование резонансно отраженных энергия-неизмененных и энергии-измененных  $\gamma$ -квантов, что дает возможность наблюдать изменение сверхтонкого взаимодействия в отражателе за время нахождения ядра в возбужденном состоянии и определить вероятность безотдачного переизлучения.

Отношение интенсивностей спектральных линий мессбауэровского спектра поглощения тонкого поликристаллического обарзца с изотропным фактором Лемба – Мессбауэра определяется вероятностями переходов между соответствующими уровнями. При обычном детектировании отношения интенсивностей спектральных линий мессбауэровского спектра поглощения и спектра отражения тонких образцов одинаковы, несмотря на то, что различные пики большинства спектров отражения содержат различные доли энергия-неизмененных (ЭН) и энергия-измененных (ЭИ)  $\gamma$ -квантов. Это происходит из-за того, что интенсивности линий спектра отражения определяются первым этапом процесса отражения – безотдачным поглощением так как обычные методы детектирования не дают возможности различать ЭН и ЭИ  $\gamma$ -кванты, образование которых происходит на втором этапе отражения – при переизлучении. Естественно, спектры, детектируемые обычным методом, не содержат информацию о явлениях, происходящих при переизлучении и вызывающих изменение энергии резонансно поглощенных  $\gamma$ -квантов. Эти явления: переизлучение  $\gamma$ -квантов без отдачи или с отдачей; возвращение ядра на тот же невозбужденный уровень, откуда произошло возбуждение, или на другой уровень; изменение сверхтонкого поля за время нахождения ядра в возбужденном состоянии.

Измерение изменения энергии  $\gamma$ -квантов, которое происходит в результате перехода ядра на другой невозбужденный уровень или из-за изменения сверхтонкого поля, производится методом двойного  $\gamma$ -резонанса селективного возбуждения<sup>1</sup>, но в связи с экспериментальными трудностями этот метод не нашел широкого применения, хотя он был впервые осуществлен давно<sup>2</sup>. То обстоятельство, что для конкретного случая доля ЭН и ЭИ  $\gamma$ -квантов в каждом пике отраженного спектра определяется вероятностью безотдачи переизлучения  $f'$  и скоростью изменения сверхтонкого поля (если оно происходит), дает возможность из спектров ЭН и ЭИ  $\gamma$ -квантов вычислить  $f'$  и скорость изменения сверхтонкого поля. Так как при регистрации спектров ЭН и ЭИ  $\gamma$ -квантов нужно фиксировать только факт изменения или неизменения энергии переизлученного  $\gamma$ -кванта без определения величины ее изменения, то эксперимент значительно упрощается. Многие задачи метода двойного  $\gamma$ -резонанса селективного возбуждения можно решать гораздо более простым методом – методом селективного детектирования резонансно отраженных  $\gamma$ -квантов.

Селективное детектирование резонансно отраженных ЭН и ЭИ  $\gamma$ -квантов осуществлено нами в эксперименте отражения, схема которого приведена на рис. 1. Доплеровское движение придается отражателю в таком направлении, что знаки доплеровского смещения при поглощении и переизлучении противоположны. Так как угол падения  $\alpha_1$  равен углу отражения  $\alpha_2$ , то доплеровское смещение поглощения компенсируется доплеровским смещением при переизлучении  $\pm E_\gamma \frac{v}{c} \cos \alpha_1 \mp E_\gamma \frac{v}{c} \cos \alpha_2 = 0$  и отражение  $\gamma$ -кванты доплеровского смещения не получают. Безотдично поглощенный и безотдично переизлученный  $\gamma$ -кванты имеют такую же энергию, как и  $\gamma$ -кванты, излученные источником безотдично. В такой геометрии эксперимента детектирование ЭН  $\gamma$ -квантов производится резонансным детектором (рис. 1, а) а ЭИ  $\gamma$ -квантов – путем фильтрации отраженных  $\gamma$ -квантов резонансным “черным” поглотителем (рис. 1, б). В нашем эксперименте резонансный “черный” поглотитель был изготовлен из двойного ферроцианида на основе  $^{57}\text{Fe}$ , изомерный сдвиг которого равен изомерному сдвигу источника  $^{57}\text{Co}(\text{Cr})$ . Такой фильтр полностью поглощает ЭН  $\gamma$ -кванты и почти не поглощает  $\gamma$ -кванты других энергий.

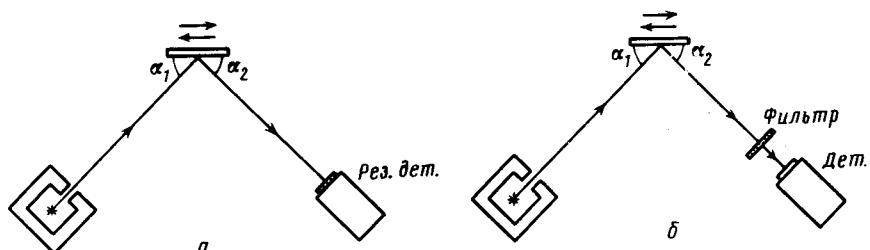


Рис. 1. Схема мессбауэровского эксперимента отражения для регистрации: а – энергия-измененных  $\gamma$ -квантов, б – энергия-измененных  $\gamma$ -квантов

$\gamma$ -резонансный спектр селективного детектирования имеет характерное отношение интенсивностей спектральных линий, которое зависит от упруго-неупругих процессов, происходящих в отражателе во время переизлучения и содержит информацию о них. Отношение интенсивностей обычного магнитнорасщепленного спектра ядра  $^{57}\text{Fe}$  в тонком поликристаллическом веществе: 3 : 2 : 1 : 1 : 2 : 3. При селективном детектировании в случае не зависящего от времени сверхтонкого поля без учета малоинтенсивных отражений Рэлея и Комптона<sup>3</sup> в спектре ЭН  $\gamma$ -квантов отношение интенсивностей дается выражением

$$9 : 4 : 1 : 1 : 4 : 9, \quad (1)$$

а в спектре ЭИ  $\gamma$ -квантов

$$(9 - 9f') : (6 - 4f') : (3 - f') : (3 - f') : (6 - 4f') : (9 - 9f'), \quad (2)$$

С помощью этой формулы из измеренного спектра ЭИ  $\gamma$ -квантов от  $\alpha\text{-Fe}_2\text{O}_3$  (рис. 2) определена вероятность безотдачного переизлучения гематита  $f' = 0,75 \pm 0,05$ .

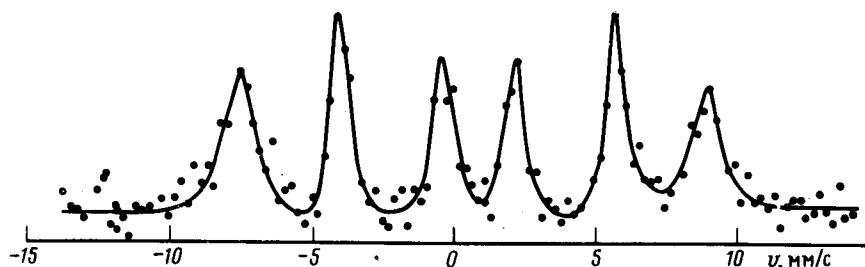


Рис. 2. Мессбауэровский спектр отражения энергия-измененных  $\gamma$ -квантов от  $\alpha\text{-Fe}_2\text{O}_3$  при комнатной температуре

Отклонение от приведенных отношений интенсивностей указывает на зависимость сверхтонкого поля от времени (в пределах времен, соизмеримых с  $\tau_0$ ), и эти отклонения нужно учитывать для каждой конкретной задачи. Например, в спектре ЭИ  $\gamma$ -квантов гематита с приближением к температуре Морина, при которой начинается флюктуация электронного спина<sup>1</sup>, начнется возрастание интенсивности шестого расщепленного пика, а в спектре ЭН  $\gamma$ -квантов, наоборот — уменьшение его интенсивности и в точке Морина, где время флюктуации минимально  $\tau = 1,1 \cdot 10^{-7}$  с, станет почти незметным. По величине изменения интенсивности можно оценить время флюктуаций.

Автор выражает благодарность А.М.Афанасьеву, Л.Л.Буишвили и Г.С.Смирнову за полезные обсуждения и стимулирование выполнения работы, а также А.В.Балуеву за предоставление двойного ферроцианида для резонансного "черного" поглотителя.

#### Литература

1. Balko B., Hoy Gilbert R. Advances in Mossbauer Spectroscopy, Appl. Phys., Chem. and Biol., Amsterdam e. a., 1983, 159.
2. Артемьев А.Н., Смирнов Г.В., Степанов Е.П. ЖЭТФ, 1968, 54, 1028.
3. Bara J.J. Phys. Stat. Sol., 1980, 58, 349.