

# СТАТИЧЕСКИЙ, ПРОМЕЖУТОЧНЫЙ И ДИНАМИЧЕСКИЙ ЭФФЕКТЫ ЯНА—ТЕЛЛЕРА В КРИСТАЛЛЕ $\text{CsMgCl}_3$

*B. K. Воронкова, A. E. Усачев, Ю. В. Яблоков*

Кристалл  $\text{CsMgCl}_3$  относится к кристаллам типа  $\text{CsNiCl}_3$  ( $P\bar{3}_3/mnn$ ), основным структурным мотивом которых являются колонки вдоль оси  $C_3$  тригонально вытянутых октаэдров  $(\text{MgCl}_6)^{4-}$ , имеющих три общих аниона [1]. Настоящая работа посвящена изучению методом ЭПР в диапазоне температур 4.2–300 К особенностей эффекта Яна–Теллера (ЭЯТ) ионов  $\text{Cu}^{2+}$ , изоморфно замещающих ионы  $\text{Mg}$  в центрах октаэдров хлора. Монокристаллы  $\text{CsMg}_{1-x}\text{Cu}_x\text{Cl}_3$  ( $x=0.005 \div 0.05$ ) выращивались методом Бриджмена в запаянных кварцевых ампулах.

В соответствии с наблюдаемыми свойствами следует выделить три типа спектров: низкотемпературный, высокотемпературный и промежуточный.

В низкотемпературном спектре ( $T < 40$  К) наблюдаются сигналы от шести центров  $\text{Cu}^{2+}$  с характерными для статического ЭЯТ угловыми зависимостями. Спектр ЭПР каждого центра описывается спин-гамильтонианом аксиальной симметрии

$$\hat{\mathcal{H}} = g_{\parallel}^{\text{H.T.}} \hat{H}_{z_i} + g_{\perp}^{\text{H.T.}} (\hat{H}_{x_i} \hat{S}_{x_i} + \hat{H}_{y_i} \hat{S}_{y_i}) + A_{\parallel} \hat{S}_{z_i} \hat{I}_{z_i} + A_{\perp} (\hat{S}_{x_i} \hat{I}_{x_i} + \hat{S}_{y_i} \hat{I}_{y_i}) \quad (1)$$

где  $g_{\parallel}^{\text{H.T.}} = 2.320 \pm 0.001$ ,  $A_{\parallel}^{\text{H.T.}} = 118 \times 10^{-4} \text{ см}^{-1}$ ,  $g_{\perp}^{\text{H.T.}} = 2.07 \pm 0.01$ ,  $A_{\perp}^{\text{H.T.}} < 15 \times 10^{-4} \text{ см}^{-1}$ ;  $x_i$ ,  $y_i$ ,  $z_i$  ( $i=1 \div 6$ ) — главные оси  $g$ - и  $A$ -тензоров. Оси  $z_i$  комплексов  $(\text{CuCl}_6)^{4-}$  расположены симметрично относительно оси  $C_3$  кристалла

и составляют с ней угол 56.5°. При ориентации  $\mathbf{H} \parallel C_3$  все шесть центров становятся эквивалентными и в спектре ЭПР наблюдаются четыре линии СТС (сверхтонкой структуры), расщепленные лигандными сверхтонкими взаимодействиями с ионами хлора ( $A_{\text{Cl}} \sim 12 \cdot 10^{-4} \text{ см}^{-1}$ ).

В высокотемпературном спектре ( $T > 200$  К) наблюдается один тип сигнала с неразрешенной СТС, описывающейся спин-гамильтонианом (1) со значениями  $g_{\parallel}^{\text{H.T.}} = 2.147$ ,  $g_{\perp}^{\text{H.T.}} = 2.157$ ,  $\Delta H_{\parallel} = 10.6$  мТл,  $\Delta H_{\perp} = 13.5$  мТл. Ось  $z$   $g$ -тензора совпадает с осью  $C_3$  кристалла.

В промежуточной области температур ( $40 \text{ K} < T < 200 \text{ K}$ ) обнаружено появление и трансформация нового типа спектра (см. рисунок). При ориентации  $\mathbf{H} \parallel z_i$  и  $T > 40$  К компоненты СТС начинают селективно уширяться, сдвигаться в область высоких полей, расщепляться и уменьшаться по интенсивности по мере повышения температуры. Спектр частично приобретает форму, характерную для поликристаллических образцов. Одновременно возрастает интенсивность нового спектра порошкообразного типа с неразрешенной СТС (см. рисунок). Главные направления  $g$ -тензора нового сигнала отличаются от найденных для низкотемпературного спектра и при повышении температуры приближаются к осям высокотемпературного спектра. Форма спектра ЭПР и характер его угловой зависимости в области  $40 \text{ K} < T < 200 \text{ K}$  аналогичны наблюдаемым в случае промежуточного ЭЯТ [2].

Характер спектра ЭПР иона  $\text{Cu}^{2+}$  (статический ЭЯТ) при наличии тригонального искажения структуры описан в [3, 4], где показано, что главные оси  $g$ -тензора не совпадают с направлением связей металлов —

лиганд ( $\text{Cu}-\text{Cl}$ ), вдоль которых октаэдр испытывает ЯТ искажения. Две главные оси  $g$ -тензора лежат в плоскости, проходящей через оси  $C_4$  и  $C_3$  октаэдров хлоров, а величина угла  $\varphi$ , характеризующего степень отклонения  $g_{z_i}$  от  $C_4$  и зависящего от соотношения тригональной и кубической компонент кристаллического поля, оказалась в нашем случае равной  $\varphi=1.8^\circ$ .

Изменение направления главных осей  $g$ -тензора с повышением температуры свидетельствует об уменьшении тетрагональной составляющей кристаллического поля относительно тригональной, т. е. о постепенном ее усреднении. Однако форма промежуточного спектра не может быть объяснена простым увеличением частоты падбарьерных переходов между эквивалентными минимумами адиабатического потенциала (АП), соответствующими статическим искажениям комплексов вдоль осей  $C_4$ .

Изменение вида спектра при повышении температуры от 40 до 200 К и совпадение его с видом спектра промежуточного ЭЯТ указывают на плавное изменение отношения  $3\Gamma/\Delta$  [2], где  $3\Gamma$  — тунNELЬНОЕ расщепление, а  $\Delta$  — расщепление случайными деформациями. Поскольку последнее ( $\Delta$ ) не меняется с повышением температуры, то величина  $3\Gamma$  должна увеличиваться. Величина  $3\Gamma$ , характеризующая степень перекрывания волновых функций комплексов различных минимумов, может возрастать как из-за температурной зависимости постоянных ЭЯТ вследствие температурного расширения кристалла, так и из-за увеличения заселенности возбужденных колебательных уровней в минимумах АП и усреднения по всем уровням одного минимума. Последнее, на наш взгляд, более вероятно. При температуре  $T=140$  К  $3\Gamma/\Delta \approx 0.4$ . Таким образом, наблюдаемый новый тип усреднения спектра ЭПР иона  $\text{Cu}^{2+}$  с переходом от статического к промежуточному и динамическому ЭЯТ объясняется нами последовательным заселением возбужденных колебательных уровней минимумов АП и их усреднением.

#### Л и т е р а т у р а

- [1] McPherson G. L., Kistenmacher T. J., Stucky G. D. J. Chem. Phys., 1970, vol. 52, N 2, p. 815—824.
- [2] Reynolds R. V., Boatner L. A. Phys. Rev., 1975, vol. 12, N 11, p. 4735—4754.
- [3] Толпаров Ю. Н., Бир Г. Л., Сочава Л. С., Ковалев Н. Н. ФТТ, 1974, т. 16, № 3, с. 895—905.
- [4] Керради Г., Полгар А. А. и др. ФТТ, 1986, т. 28, № 3, с. 739—748.

Казанский физико-технический  
институт КФ АН СССР  
Казань

Поступило в Редакцию  
29 февраля 1988 г.

УДК 535.343+535.372+535.377

Физика твердого тела, том 30, в. 8, 1988  
*Solid State Physics*, vol. 30, № 8, 1988

#### ПРИРОДА ЛОВУШКИ НОСИТЕЛЕЙ ЗАРЯДА В ОБЛУЧЕННЫХ КРИСТАЛЛАХ НАФТАЛИНА

A. K. Кадащук, Н. И. Остапенко, Ю. А. Скрышевский,  
С. З. Шульга, М. Т. Шпак

Ловушки носителей заряда в органических кристаллах играют важную роль в процессах, связанных с переносом заряда в этих кристаллах, поскольку могут изменять подвижность носителей заряда [1]. Однако вопрос об индентификации наблюдавшихся ловушек носителей заряда в чистых кристаллах [2] весьма проблематичен. Известно, что существуют дефекты структурного и примесного происхождения. В чистых кристаллах ло-