

с использованием модели узких доменных границ являются оправданными при температурах, достаточно удаленных от T_0

$$(T_0 - T) > \frac{1}{\alpha_0} \left(\frac{z}{L^2} \right)^{1/2},$$

где L — толщина пластины [5].

Список литературы

- [1] Жирнов В. А. // ЖЭТФ. 1958. Т. 35. № 4. С. 1175—1180.
- [2] Даринский Б. М., Федосов В. Н. // ФТТ. 1971. Т. 13. № 1. С. 22—27.
- [3] Федосов В. Н., Сидоркин А. С. // ФТТ. 1977. Т. 19. № 8. С. 1322—1326.
- [4] Строкач А. А. // Укр. физ. журн. 1981. Т. 26. № 4. С. 656—659.
- [5] Ченский Е. В., Тарасенко В. В. // ЖЭТФ. 1982. № 3 (9). С. 1089—1099.

Воронежский государственный университет
им. Ленинского комсомола
Воронеж

Поступило в Редакцию
8 февраля 1989 г.
В окончательной редакции
26 мая 1989 г.

УДК 548 : 537.611.43 : 539.124

Физика твердого тела, том 31, в. 11, 1989

Solid State Physics, vol. 31, N 11, 1989

СТРУКТУРА И МАГНИТНЫЕ СВОЙСТВА КОМПЛЕКСОВ ДВУХВАЛЕНТНОГО СЕРЕБРА В КРИСТАЛЛАХ BaF_2

М. М. Зарипов, В. А. Уланов, М. Л. Фалин

Исследование примесных ионов Ag^{2+} ($4d^9, ^2D$) в кристаллах структурного типа флюорита CdF_2 , CaF_2 и SrF_2 [1] обнаружило, что координационным многогранником внедренного иона является сжатый по оси C_3 куб; причина искажения кубического окружения — эффект Яна—Теллера на основном орбитальном триплете иона Ag^{2+} ($^2T_{2g}$). Сопоставление полученных в [1] экспериментальных фактов с результатами исследования кристаллов этого же структурного типа SrCl_2 : Ag^{2+} [2] показывает, что кажущаяся чувствительность характера ян-теллеровского искажения комплексов серебра в CdF_2 , CaF_2 и SrF_2 к изменению свойств кристалламатрицы не является универсальной для всего структурного ряда, поскольку в кристалле SrCl_2 : Ag^{2+} ион серебра оказался смещением из позиции замещенного им катиона Sr^{2+} вдоль оси [001]. Возникает вопрос о причинах столь резкого изменения состояния примесного иона при его внедрении в изоструктурные кристаллы: связано ли это с различием химических свойств лигандов F^- и Cl^- или является следствием значительного изменения отношения η суммы ионных радиусов [3] примесного иона и лиганда к расстоянию «катион—анион» соответствующего беспримесного кристалла? В связи с этим представляют интерес свойства комплексов серебра в кристаллах BaF_2 , постоянная решетки которых удовлетворяет неравенству $a(\text{SrF}_2) < a(\text{BaF}_2) < a(\text{SrCl}_2)$.

Кристаллы для исследований выращены методом Бриджмена в атмосфере гелия со фтором. В процессе роста кристалла серебро внедряется в его решетку в состоянии Ag^+ . Для перевода его в состояние Ag^{2+} необходимо рентгеновское облучение образцов ($T \sim 300$ К), после чего в них возникают два типа парамагнитных центров (ПЦ) — ромбической и тетрагональной симметрий (соответственно ПЦ (D_{2h}) и ПЦ (C_{4v})). Оказалось, что в кристаллах, выращенных в атмосфере с большим содержанием фтора присутствуют в основном ПЦ (C_{4v}). Уменьшение концентрации фтора приводит к заметному снижению общей концентрации центров серебра, главным образом за счет ПЦ (C_{4v}).

Параметры спиновых гамильтонианов парамагнитных центров серебра
в кристалле BaF_2 ($T=4.2$ К)

| Центр | g_X | g_Y | g_Z | (в МГц) | | | | | | | | γ , град | |
|-----------------|----------------------------|----------------------------|----------------------------|----------------------|---------------------|----------------------|---------------------|----------------------|---------------------|--------------------|---------------------|--------------------|--|
| | | | | a_X | a_Y | a_Z | $i = 1-4$ | | | $A_{\perp}^{(5)}$ | | | |
| | | | | | | | $A_x^{(i)}$ | $A_y^{(i)}$ | $A_z^{(i)}$ | | | | |
| ПЦ (D_{2h}) | $2.085 \pm$ ± 0.001 | $2.109 \pm$ ± 0.001 | $2.687 \pm$ ± 0.001 | $63 \pm$ ± 2 | $64 \pm$ ± 3 | $40 \pm$ ± 3 | $64 \pm$ ± 8 | $556 \pm$ ± 8 | $38 \pm$ ± 4 | — | $51 \pm$ ± 3 | | |
| ПЦ (C_{4v}) | $2.079 \pm$ ± 0.001 | $2.458 \pm$ ± 0.001 | $75 \pm$ ± 3 | $102 \pm$ ± 6 | $74 \pm$ ± 3 | $644 \pm$ ± 7 | $63 \pm$ ± 3 | $18 \pm$ ± 2 | | $7 \pm$ ± 2 | | | |

Примечание. Параметр $A_{\parallel}^{(5)}$ не определен.

Спектры ЭПР ПЦ (D_{2h}) наблюдаются только при низких температурах (~ 4.2 К). Угловые зависимости электронного зеемановского (ЭЗВ), сверхтонкого (СТВ) и суперсверхтонкого (ССТВ) взаимодействий описываются спин-гамильтонианом (СГ)

$$\chi = \beta H g S + S a I_{Ag} + \sum_{i=1}^4 (S A^{(i)} I_F^{(i)} - g_s \beta_s H I_F^{(i)}), \quad (1)$$

где $S=I_{Ag}=I_F=1/2$; g , a , $A^{(i)}$ — соответственно тензоры ЭЗВ, СТВ и ССТВ (с i -м лигандом). В системе координат ($X \parallel [1\bar{1}0]$, $Y \parallel [001]$,

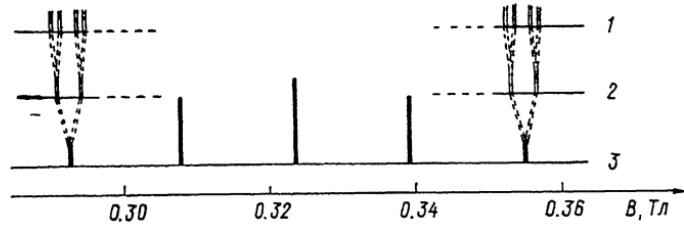
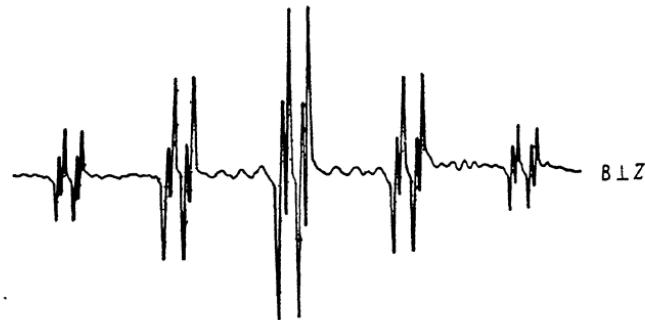


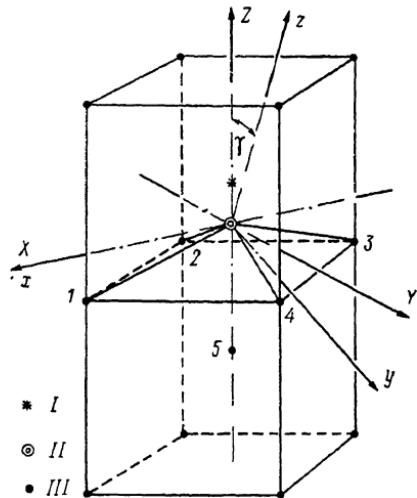
Рис. 1. Спектр ЭПР ПЦ (C_{4v}) в кристалле $\text{BaF}_2 : \text{Ag}^{2+}$. $H \parallel [001]$, $T=77$ К, $f=9.36$ ГГц.
1 — ССТВ с ^{19}F (5), 2 — СТВ с ^{107}Ag и ^{109}Ag , 3 — ССТВ с ^{19}F (1-4).

$Z \parallel [110]$) тензоры g и a диагональные. Тензор $A^{(i)}$ (i -й лиганд лежит в плоскости XOY) диагонализируется в системе координат XYZ , получаемой поворотом системы XYZ вокруг оси Z на угол γ . Суперсверхтонкая структура (ССТВ) от остальных четырех лигандов не разрешается.

Анализ полученных данных (см. таблицу) приводит к модели ПЦ (D_{2h}), в которой ион Ag^{2+} занимает позицию замещенного им Ba^{2+} , при этом координационный куб последнего оказывается сжатым по оси C_2 . Несоответствие между наблюдаемой симметрией ССТВ и симметрией позиций четырех эквивалентных лигандов (по предполагаемой модели — C_4) объясняется тем, что в данном случае возможности метода ЭПР не позволяют выявить тонкие эффекты низкой симметрии.

Температурный диапазон наблюдения спектров ЭПР ПЦ (C_{4v}) более широкий ($T < 190$ К), что указывает на сильное тетрагональное искажение решетки кристалла вблизи примеси. СГ этого центра по виду почти полностью совпадает с СГ (1), отличие состоит лишь в том, что здесь верхний предел индекса суммирования i равен пяти. Это связано с наблюдаемыми в спектрах ЭПР (рис. 1) дополнительными расщеплениями, которые объясняются присутствием в соседней с примесью ячейке фторовского мотива (по направлению [001]) избыточного междуузельного иона F^- . ССТВ с ядром этого иона описывается тензором осевой симметрии $A^{(5)}$. В системе координат ($X \parallel [1\bar{1}0]$, $Y \parallel [1\bar{1}0]$, $Z \parallel [001]$) тензоры ЭЗВ, СТВ и ССТВ с междуузельным F^- (g , a , $A^{(6)}$ соответственно) диагональные. Тензор $A^{(i)}$ (i -й лиганд лежит в плоскости YOZ) диагонализируется в системе координат, получаемой поворотом системы XYZ вокруг оси X на угол γ . Здесь, как и в случае с ПЦ (D_{2h}), низкосимметричная часть ССТВ не выделена, однако направление осей системы координат, диагонализирующей соответствующий тензор $A^{(i)}$ ($i=1-4$), и значительное ССТВ с лигандами I—4 (рис. 2) говорят о большом смещении иона Ag^{2+} из позиции замещенного им Ba^{2+} по направлению к междуузельному F^- .

Рис. 2. Модель ПЦ (C_{4v}) в кристалле $BaF_2 : Ag^{2+}$. I — позиция замещенного катиона Ba^{2+} , II — примесный ион Ag^{2+} , III — анион F^- .



Из наших экспериментов по выращиванию примесных кристаллов $BaF_2 : Ag$ следует, что число междуузельных ионов F^- в образцах зависит от концентрации фтора в атмосфере выращивания. Очевидно, что они далеко не все связаны с ионами Ag^{2+} , однако внедрение ионов серебра по соседству с ними, по-видимому, энергетически более выгодно, чем их внедрение в бездефектную решетку. Поэтому можно считать, что центры ПЦ (D_{2h}) являются характерными для кристалла BaF_2 .

Совместный анализ результатов исследований, выполненных нами в [1, 4-6] и в настоящей работе, а также другими авторами [2, 7, 8], выявляет эмпирическую зависимость, согласно которой тип ян-теллеровского искажения восьмикратного кубического окружения nd^9 -ионов ($n=3, 4$) в ионных кристаллах может быть определен по отношению η : при $\eta > 0.87$ наблюдается тригональный тип искажения, если $\eta \sim 0.84 \div 0.86$ ромбический, а при $\eta < 0.84$ тетрагональный тип с нецентральным положением примесного иона.

Список литературы

- [1] Зарипов М. М., Уланов В. А., Фалин М. Л. // ФТТ. 1989. Т. 31. № 2. С. 248—250.
- [2] Bill H., Millert C., Lacroix R. // Proc. XVII Cong. AMPERE. 1972. P. 233—235.
- [3] Shannon R. D., Prewitt C. T. // Acta Cryst. B. 1969. V. 25. N 2. P. 925—946.
- [4] Зарипов М. М., Уланов В. А. // ФТТ. 1988. Т. 30. № 5. С. 1547—1549.
- [5] Zaripov M. M., Ulanov V. A., Falin M. L. // Proc. XXIV Cong. AMPERE, 1988. P. B73.
- [6] Zaripov M. M., Ulanov V. A. // Proc. XXIV Cong. AMPERE. 1988. P. B79.
- [7] Cassas-Gonzales J., den Hartog H. W., Alcala R. // Phys. Rev. B. 1980. V. 21. N 9. P. 3826—3832.
- [8] Bill H. // Phys. Lett. A. 1973. V. 44. N 2. P. 101—103.

Казанский физико-технический институт
КФ АН СССР
Казань

Поступило в Редакцию
29 мая 1989 г.