

# КОМБИНАЦИОННОЕ РАССЕЯНИЕ СВЕТА В СМЕШАННЫХ КРИСТАЛЛАХ $\text{Ag}_3\text{As}_{1-x}\text{Sb}_x\text{S}_3$

*Ю. Н. Ажнюк, М. П. Боднар, Ю. М. Высочанский,  
А. В. Гомонный, Д. Б. Гоэр, В. Г. Малеш,  
В. В. Панько*

В области низких температур кристаллы прустита  $\text{Ag}_3\text{AsS}_3$  (при 60, 48 и 26 К [1]) и пиаргирита  $\text{Ag}_3\text{SbS}_3$  (при 4.8 К [2]) претерпевают фазовые переходы, приобретая в низкотемпературной фазе сегнетоэлектрические свойства. Поэтому можно предположить существование на  $x$ ,  $T$ -диаграмме для системы твердых растворов  $\text{Ag}_3\text{As}_{1-x}\text{Sb}_x\text{S}_3$  поликритической точки, наблюдавшейся ранее для других объектов [3, 4]. Это наряду с применением  $\text{Ag}_3\text{AsS}_3$  и  $\text{Ag}_3\text{SbS}_3$  в нелинейно-оптических устройствах [5] возбуждает интерес к изучению фононных спектров твердых растворов на их основе.

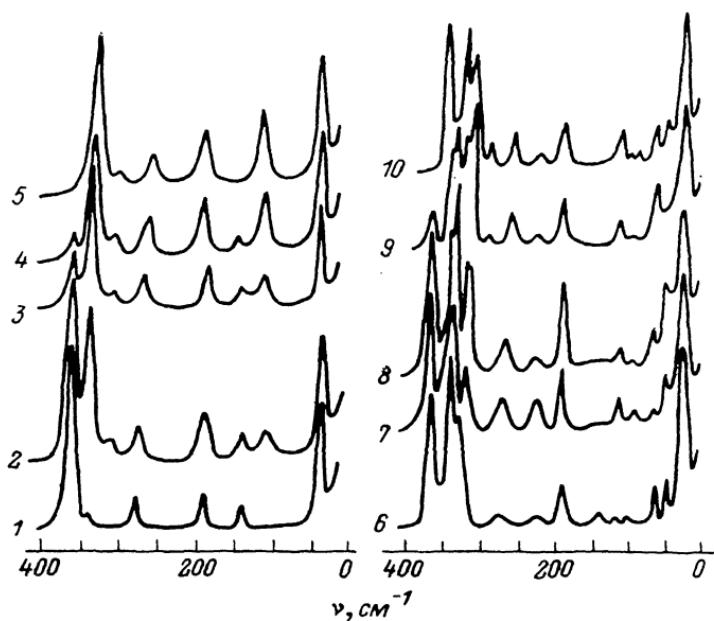


Рис. 1. Спектры КР первого порядка кристаллов  $\text{Ag}_3\text{As}_{1-x}\text{Sb}_x\text{S}_3$  в геометриях рассеяния  $X (ZZ)$   $Y (1-5)$  и  $X (ZY)$   $Z (6-10)$ .  
 $x=0 (1, 6), 0.25 (2, 7), 0.5 (3, 8), 0.75 (4, 9), 1 (5, 10)$ .

Спектры комбинационного рассеяния (КР) монокристаллов  $\text{Ag}_3\text{As}_{1-x}\text{Sb}_x\text{S}_3$  ( $0 \leq x \leq 1$ ) исследованы нами при  $T = 80 \pm 1$  К на спектрометре ДФС-24 с использованием Не—Не лазера ( $\lambda = 632.8$  нм) и системы счета фотонов в  $X (ZZ)$   $Y$ - и  $X (ZY)$   $Z$ -геометриях рассеяния ( $Z \parallel c$ , где  $c$  — оптическая ось кристалла), где, согласно правилам отбора [6], проявляются  $TO$ -фононы  $A_{1g}$  и  $E$ -симметрии соответственно (рис. 1).

Прустит и пиаргирит при 80 К имеют пространственную группу симметрии  $C_3^0$ , с двумя формульными единицами в элементарной ячейке. Наиболее полная, на наш взгляд, интерпретация их фононных спектров, которые, согласно теоретико-групповому анализу [7], содержат 28 оптических мод ( $6A_1 + 7A_2 + 13E$ ), дана в [6–8], поэтому ниже обратим главное внимание на их трансформацию с замещением  $\text{As} \rightarrow \text{Sb}$ .

Как видно из рис. 1, в низкочастотной области спектров КР всех исследованных кристаллов проявляется группа полос, которые при изменении  $x$  от 0 до 1 либо вовсе не изменяют своего положения (полосы с часто-

тами  $\nu=25$  и  $37 \text{ см}^{-1}$ , либо испытывают слабый монотонный сдвиг по частоте (от  $48$  и  $64 \text{ см}^{-1}$  в прустите до соответственно  $46$  и  $60 \text{ см}^{-1}$  в пираргирите). При этом ощущимых изменений их относительных интенсивностей не наблюдается. Т. е. обсуждаемые фононы обнаруживают типично однодомовое поведение. Согласно [7], эти полосы соответствуют либрационным колебаниям пирамид  $\text{AsS}_3^{\text{-}}(\text{SbS}_3^{\text{-}})$  вокруг оси  $c$  (в случае симметрии  $A_1$ ) и гексагональных осей  $a_1$ ,  $a_2$ ,  $a_3$  (для колебаний типа  $E$ ) с изменением при этом величин углов связи  $S-\text{Ag}-S$ . Частота их весьма слабо зависит от  $x$ , поскольку при указанных колебаниях находящиеся в вершинах пирамид взаимозамещаемые атомы As и Sb не испытывают заметных смещений. Отметим, что угол  $S-\text{Ag}-S$  для кристаллов  $\text{Ag}_3\text{AsS}_3$  и  $\text{Ag}_3\text{SbS}_3$  практически одинаков и равен  $165^\circ$  [7].

Согласно модели однородных смещений [9, 10], предполагающей хаотическое распределение взаимозамещаемых атомов по узлам подрешетки твердого раствора и одинаковые смещения частиц одного сорта по всему кристаллу, низкочастотные полосы спектров КР  $\text{Ag}_3\text{As}_{1-x}\text{Sb}_x\text{S}_3$ , отвечающие нелокализованным колебаниям

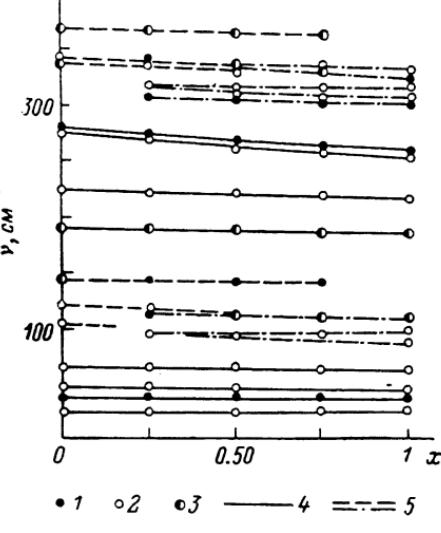


Рис. 2. Зависимость частот колебаний симметрии  $A_1$  (1) и  $E$  (2) от состава смешанных кристаллов  $\text{Ag}_3\text{As}_{1-x}\text{Sb}_x\text{S}_3$ .

3 — случаи совпадения частот колебаний обоих типов симметрии, 4 — одномодовый, 5 — двухмодовый характер концентрационной перестройки фононного спектра.

решетки, должны обладать однодомовым характером, что экспериментально и наблюдается.

Аналогичный одномодовый характер носит перестройка фононного спектра в области частот  $180-280 \text{ см}^{-1}$ , соответствующих преимущественно либрационным колебаниям тетраэдров с изменением при этом длины связей  $\text{Ag}-\text{S}$ .

Как видно из рис. 1, в области частот  $80-150 \text{ см}^{-1}$  в спектрах прустита и пираргирита имеется по одной полосе колебаний симметрии  $A_1$  при  $\nu=143$  и  $114 \text{ см}^{-1}$  соответственно (кривые 1, 5) и по три полосы симметрии  $E$  с  $\nu=104$ ,  $120$  и  $142 \text{ см}^{-1}$  для  $\text{Ag}_3\text{AsS}_3$  (кривая 6) и  $\nu=88$ ,  $100$ ,  $112 \text{ см}^{-1}$  для  $\text{Ag}_3\text{SbS}_3$  (кривая 10). Эти полосы соответствуют изгибным колебаниям связей  $S-\text{As}-S$ ,  $S-\text{Sb}-S$  с изменением углов при вершинах анионных пирамид [7]. В спектрах смешанных кристаллов в обсуждаемой области присутствуют полосы с частотами, близкими к частотам колебаний, свойственных обоим крайним соединениям. При этом с увеличением  $x$  интенсивности полос «пруститовой» компоненты твердого раствора падают, несколько понижаются и их частоты. По аналогии интенсивности полос «пираргиритовой» компоненты смешанного кристалла уменьшаются, а их частоты несколько возрастают с понижением  $x$ . Это свидетельствует о том, что обсуждаемые колебания обладают двухмодовым характером перестройки. Отметим, что для мод  $E$ -симметрии в спектрах твердых растворов проявляются не все соответствующие двухмодовому типу перестройки полосы, что связано со слабой их интенсивностью и возможностью наложения отдельных полос.

Высокочастотные ( $300-370 \text{ см}^{-1}$ ) валентные внутренние колебания тетраэдрических анионов  $\text{AsS}_3^{\text{-}}$  и  $\text{SbS}_3^{\text{-}}$  обоих типов симметрии также проявляют двухмодовый тип перестройки, что отчетливо видно из рис. 1.

Полученные результаты свидетельствуют о проявлении в твердых растворах  $\text{Ag}_3\text{As}_{1-x}\text{Sb}_x\text{S}_3$  как одномодового, так и двухмодового типов транс-

формации фононного спектра с составом (рис. 2). Установленный характер концентрационной перестройки спектральных полос подтверждает выполненную ранее для крайних соединений ряда [7] идентификацию форм соответствующих нормальных колебаний и представляется важным для анализа концентрационной зависимости фазовых переходов в обсуждаемой системе твердых растворов.

### С п и с о к л и т е р а т у р ы

- [1] Хасанов С. С. // Автореф. канд. дис. Черноголовка, ИФТТ АН СССР, 1987.
- [2] Гаврилова Н. Д., Новик В. К., Попова Т. В. // ФТТ. 1982. Т. 24. № 10. С. 3068—3073.
- [3] Анисимов М. А., Городецкий Е. Е., Запрудский В. М. // УФН. 1981. Т. 133. № 1. С. 103—137.
- [4] Гомонный А. В., Грабар А. А., Высоцанский Ю. М., Беляев А. Д., Мачулин В. Ф., Гурзан М. И., Сливка В. Ю. // ФТТ. 1981. Т. 23. № 12. С. 3602—3607.
- [5] Воронин Э. С., Сахновский В. Л. // УФН. 1979. Т. 127. № 1. С. 99—133.
- [6] Ребане Л. А., Халлер К. Э. // ФТТ. 1982. Т. 24. № 8. С. 2351—2360.
- [7] Byer N. H., Bobb L. C., Lefkowitz I., Deaver B. S. Jr. // Ferroelectrics. 1973. V. 5. N 3/4. P. 207—217.
- [8] Ewen P. J. S., Taylor W. // Sol. St. Comm. 1983. V. 45. N 3. P. 227—230.
- [9] Genzel L., Martin T. P., Perry C. H. // Phys. St. Sol. (b). 1974. V. 62. N 1. P. 83—92.
- [10] Зингер Г. М., Ипатова И. П., Субашев А. В. // ФТП. 1976. Т. 10. № 3. С. 479—485.

Институт ядерных исследований АН УССР  
Киев  
Ужгородский государственный университет  
Ужгород

Поступило в Редакцию  
18 октября 1988 г.  
В окончательной редакции  
13 февраля 1989 г.

УДК 538.945

*Физика твердого тела, том 31, в. 8, 1989*  
*Solid State Physics, vol. 31, N 8, 1989*

## АКУСТИЧЕСКАЯ ЭМИССИЯ В СВЕРХПРОВОДЯЩЕЙ КЕРАМИКЕ $\text{YBa}_2\text{Cu}_3\text{O}_{7-y}$

О. Ю. Сердобольская, Г. П. Морозова

Акустическая эмиссия в твердых телах обычно возникает в процессе изменения их структуры под влиянием внешних воздействий, например при образовании микротрещин под действием давления или температуры, при прорастании доменов в сегнетоэлектрических и магнитных материалах. В последнем случае акустическая эмиссия связана со скачками Баркгаузена при переключении кристалла и может сопровождаться люминесценцией кристалла.

При акустических исследованиях высокотемпературных сверхпроводящих керамик многими авторами отмечалось скачкообразное изменение амплитуды звука, которое может быть ошибочно принято за скачки затухания, хотя это скорее всего связано с интерференционными явлениями при перестройке отдельных кристаллитов. Более подробно эту перестройку можно исследовать методом акустической эмиссии.

Исследовался образец сверхпроводящей керамики  $\text{YBa}_2\text{Cu}_3\text{O}_{7-y}$ , имеющий коэффициент заполнения 0.8 и температуру сверхпроводящего перехода 90—93 К. Образец имел форму таблетки диаметром 15 и толщиной 2 мм. Каждый акт случайного процесса акустической эмиссии представлял собой генерацию акустического импульса, который, расходясь от центра эмиссии и отражаясь от краев образца, вызывал ударное возбуждение всего образца с наклеенным на него преобразователем звука. Преобразователь из ниобата лития с резонансной частотой 5 МГц притирался на си-