

Направление магнитного поля  $\mathbf{H}$  однозначно задается определенным расположением монокристалла в пространстве, так что фиксируется угол  $\alpha$  между волновым вектором  $\mathbf{K}$  и полем  $\mathbf{H}$ . Тогда для относительных интенсивностей линий магнитной структуры в спектре можно воспользоваться известным выражением

$$I_1 : I_2 : I_3 : I_4 : I_5 : I_6 = 3 : Z : 1 : 1 : Z : 3,$$

где  $Z = 4/(1 + 2\operatorname{ctg}^2 \alpha)$ , а  $I_i$  — интенсивность соответствующих линий в спектре.

Воспользовавшись значениями интенсивностей линий магнитного расщепления, полученными из рис. 2, можно найти, что поле  $\mathbf{H}$  на ядрах  $\text{Fe}^{51}$  расположено под углом  $\alpha = 32 \pm 4^\circ$  к оси [001] кристалла  $\text{TiFeS}_2$ .

### Л и т е р а т у р а

- [1] Султанов Г. Д., Мирзабабаев Р. М., Ибрагимов С. Г., Шукюров А., Касумов М. Т. ФТТ, 1987, т. 29, № 7, с. 2138—2140.  
[2] Химические применения мессбауэровской спектроскопии / Под ред. В. И. Гольданского, Л. М. Крижанского, В. В. Храпова. М.: Мир, 1970. 502 с.

Азербайджанский инженерно-строительный институт  
Баку

Поступило в Редакцию  
31 июля 1987 г.

УДК 537.312.62 539.21.096

Физика твердого тела, том 30, в. 3, 1988  
*Solid State Physics, vol. 30, № 3, 1988*

## АНОМАЛИИ ТЕМПЕРАТУРНОГО КОЭФФИЦИЕНТА ЛИНЕЙНОГО РАСПИРЕНИЯ В МЕТАЛЛООКСИДНОЙ КЕРАМИКЕ $\text{YBa}_2\text{Cu}_3\text{O}_{7-x}$

О. В. Басаргин, Л. А. Рудницкий,  
В. В. Моцалков, А. Р. Кауль,  
И. Э. Грабой, Ю. Д. Третьяков

Природа высокотемпературной сверхпроводимости в металлооксидных системах  $\text{La}-\text{Ba}-\text{Cu}-\text{O}$ ,  $\text{Y}-\text{Ba}-\text{Ca}-\text{O}$  [1, 2] пока не выяснена. Поэтому исследование физических и физико-химических свойств этих систем представляет большой интерес. В настоящей работе изучен температурный ход ТКЛР (температурного коэффициента линейного расширения) соединения  $\text{YBa}_2\text{Cu}_3\text{O}_{7-x}$  (фаза «один—два—три»).

Исследованные образцы были синтезированы криохимическим методом, включающим быстрое замораживание раствора солей керамико-образующих компонентов, сублимационное обезвоживание, термическое разложение солей и термообработку керамики на воздухе. Полученные образцы были практически однофазны, примеси других фаз не превышали 2—3 %.

Измерения ТКЛР выполнены на дилатометрах фирмы «Линсайд». В интервале температур от 77 К до 323 К в среде Не на модели Л—75/80, в интервале температур 293—773 К в воздушной среде на модели Л—75/20. Дилатометры были поверены по образцовым мерам 1-го разряда. Вывод данных производился параллельно на цифровой вольтметр с передачей на цифровую печать и на высококоомный двухкоординатный самописец. В данные по относительному удлинению образца для интервала 77—323 К была введена поправка на удлинение кварцевого стекла, для анализа результатов высокотемпературных измерений необходимости в такой поправке не было. Спай термопар находились в непосредственном контакте с образцом — стерженьком диаметром 3.5 мм и длиной около 11 мм. Скорость линейного программирования температуры составляла 2 К/мин при высокотемпера-

турных измерениях и 1 К/мин при низкотемпературных. Во всем диапазоне температур эксперименты были проведены в цикле нагрев—охлаждение. В интервале температур 293–723 К цикл нагрев—охлаждение был воспроизведен второй раз.

На рис. 1 представлена дилатограмма (зависимость относительного удлинения  $\Delta l/l$  от  $T$ ), полученная при разогреве от 77 К. На этом же рисунке показана температурная зависимость ТКЛР. ТКЛР монотонно изменяется в интервале температур 300–120 К, но далее претерпевает резкий скачок (уменьшается примерно в два раза), после чего, пройдя через точку сверхпроводящего перехода, показывает незначительное возрастание. Зависимость ТКЛР— $T$ , полученная в режиме охлаждения (на рис. 1 не приведена) аналогична, но характеризуется более низкой температурой скачка ТКЛР.

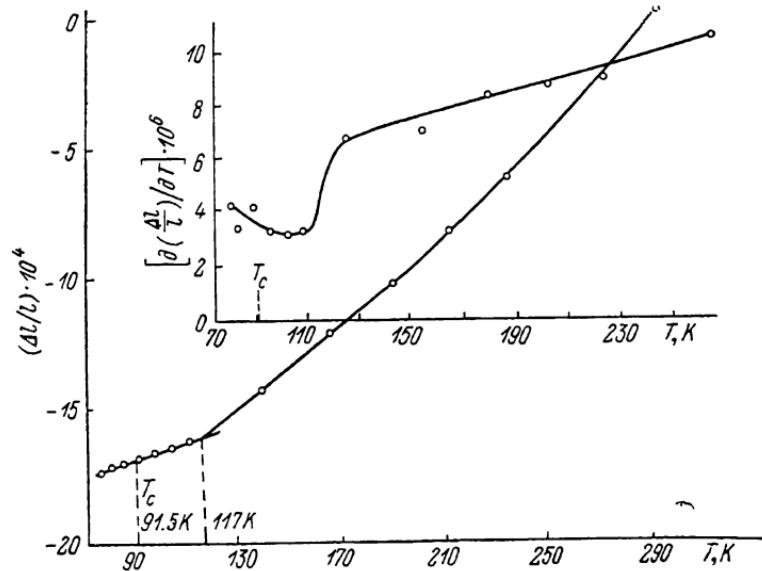


Рис. 1. Дилатограмма нагрева и зависимость ТКЛР— $T$  керамики  $\text{YBa}_2\text{Cu}_3\text{O}_{7-x}$  в интервале температур 77–273 К.

Среда — Не, скорость разогрева 1 К/мин.

В исследованном соединении величина  $T_c$ , определенная резистивным методом по середине сверхпроводящего перехода, составила 91.5 К при ширине перехода 1.5 К. В точке резкого изменения ТКЛР скачка объема образца не происходит (дилатограмма не имеет разрыва). В этой же температурной области (110–120 К) методом низкотемпературной рентгеновской дифрактометрии поликристаллов при исследовании структуры  $\text{Y Ba}_2\text{Cu}_3\text{O}_{7-x}$  [3, 4] было обнаружено резкое уменьшение параметра « $a$ » элементарной ячейки.

Можно предположить, что низкотемпературная аномалия ТКЛР, представленная на рис. 1 для соединения  $\text{YBa}_2\text{Cu}_3\text{O}_{7-x}$ , является характерной для высокотемпературных сверхпроводников на основе металлооксидной керамики: показано, что у соединения  $\text{La}_{1.8}\text{Sr}_{0.2}\text{CuO}_4$  непосредственно перед сверхпроводящим переходом появляется аномалия ТКЛР [3]. По-видимому, структурная неустойчивость является фактором, играющим важную роль при достижении высоких значений  $T_c$ .

На рис. 2 приведены дилатограммы нагрева и охлаждения керамики  $\text{YBa}_2\text{Cu}_3\text{O}_{7-x}$  в области 293–773 К. По приведенной на этом же рисунке температурной зависимости ТКЛР (построенной по дилатограмме второго нагрева на воздухе) можно предположить, что термоциклирование керамики в среде воздуха сопровождается по крайней мере двумя переходами. Об этом свидетельствует наличие аномалий хода кривой ТКЛР— $T$ . Один из переходов (более высокотемпературный), возможно, отвечает

структурному переходу от ромбоэдрической к тетрагональной элементарной ячейке (при нагревании). Для соединения  $\text{YBa}_2\text{Cu}_3\text{O}_{7-x}$  при  $x=0$  такой переход наблюдали в области 970 К [5], однако при отличных от нуля значениях  $x$  (с ростом дефектности по кислороду) этот переход может сместиться в область более низких температур. Для более конкретной интерпретации найденных эффектов необходимы дальнейшие исследования.

