

- [ 9 ] Shiba h ar a K., Saito T., Nishino S., Matsunam i H. Jn. Etended Abstracts of the 18-th International conference on Solid State Devices and Materials, Tokyo, 1986, P. 717-718.
- [ 10 ] Palmour J.W., Kong H.C., Davis R.F. // J. App. Phys. 1988. V. 64. N 4. P. 2168-2177.
- [ 11 ] Аникин М.М., Гусева Н.Б., Дмитриев В.А., Сыркин А.Л. // Изв. АН СССР. Сер. Неорг. матер. 1984. № 10. С. 1768-1770.
- [ 12 ] Попов И.В., Сыркин А.Л., Челноков В.Е. / Письма в ЖТФ. 1986. Т. 12. В. 4. С. 240-244.

Физико-технический институт  
им. А.Ф. Иоффе АН СССР,  
Ленинград

Поступило в Редакцию  
4 апреля 1989 г.

Письма в ЖТФ, том 15, вып. 16      26 августа 1989 г.  
05.4

## АТОМНЫЕ КОНФИГУРАЦИИ ВАКАНСИЙ В ВЫСОКОТЕМПЕРАТУРНЫХ СВЕРХПРОВОДНИКАХ

В.В. Кирсанов, Н.Н. Мусин

Открытые в 1986 году высокотемпературные сверхпроводники (ВТСП) [1] привлекли внимание возможностью широкого применения в энергетике, промышленности, науке.

При этом встает вопрос о радиационной стойкости ВТСП. Как показывают первые эксперименты по облучению ВТСП нейтронами [2] и ионами [3, 4], эти материалы очень чувствительны к радиационным дефектам. Пока неясно, какой тип дефектов является главным в ВТСП. С целью выяснения природы радиационных дефектов планируется провести ряд вычислительных экспериментов по моделированию точечных дефектов в ВТСП. Первые результаты описаны в данном письме. Методом молекулярной динамики была определена атомная конфигурация вакансии меди в  $La_{1.85}Ba_{0.15}CuO_4$ .

Вычислительный эксперимент проводился на модельном кристаллите, имеющем форму прямоугольного параллелепипеда и содержащем 635 атомов. Для описания взаимодействия между атомами использовался парный потенциал, предложенный в работе [5]. Модельный кристаллит окружался упругим континуумом. Взаимодействие поверхностных атомов с упругим континуумом моделировалось введением постоянных поверхностных и упругих сил. Избыток энергии отводился посредством искусственной диссиляции энергии. Для адекватного решения задачи о

Рис. 1. Картина смещений атомов вокруг вакансии меди.

движении атомов временной интервал выбирался в диапазоне  $(2\text{--}5) \cdot 10^{-16}$  с, что на порядок меньше типичного шага по времени для подобного класса задач [8].

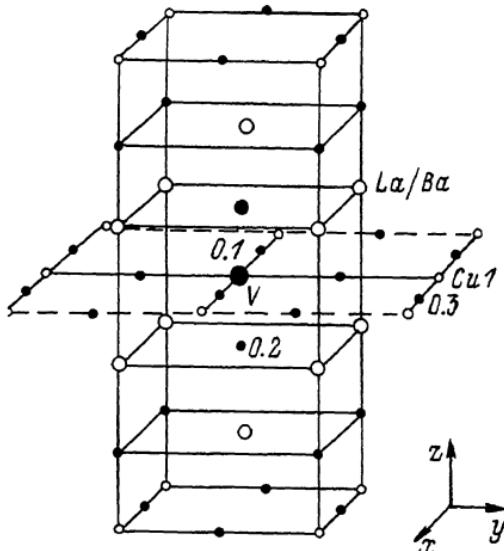
Параметры решетки кристалла  $\text{La}_{1.85}\text{Ba}_{0.15}\text{CuO}_4$  составляли:  $a = 3.7817$  Å,  $c = 13.2487$  Å. Их значения, а также координаты атомов в элементарной ячейке были взяты из работы [6].

Рассчитывалась атомная конфигурация вакансий в узле меди. На рис. 1 показано расположение атомов вокруг вакансии. Стрелками показаны вектора смещений атомов из положений в идеальном кристалле. Обозначения возле узлов определяют сорт атома, занимающего данный узел. Распределение атомов по координационным сферам следующее: 1 координационная сфера — O<sub>1</sub>, вторая — O<sub>2</sub>, третья — La/Ba, четвертая — CuI, пятая — O<sub>3</sub>. Величины смещений представлены в таблице. Динамика изменения величины смещений во время эксперимента показана на рис. 2.

Как видно из рис. 1 и таблицы, поведение атомов отличается от их поведения в более простых веществах [7]. Можно выделить два основных отлиния.

1. Направление отклонений атомов. Атомы первой, второй и пятой координационных сфер смещаются в направлении от вакансии, а атомы третьей и четвертой координационных сфер — к вакансии. При этом необходимо отметить, что первая группа атомов состоит из анионов (ионов кислорода), а вторая — из катионов (ионов La/Ba и Cu). Решетку  $\text{La}_{1.85}\text{Ba}_{0.15}\text{CuO}_4$  можно разделить на две подрешетки: подрешетку анионов и подрешетку катионов. Тогда для подрешетки анионов введение вакансии в узел меди эквивалентно введению межузельного атома, что и вызывает смещение ионов кислорода от вакансии. Для подрешетки катионов введение вакансии приводит к смещению ионов в сторону к вакансии.

2. Величина отклонений. Анионы в целом отклоняются сильнее, чем катионы. Это может быть связано с разной массой ионов: ионы кислорода, как более легкие, отклоняются сильнее. Следует указать на неожиданное сильное смещение ионов La/Ba в отличие от ионов Cu.



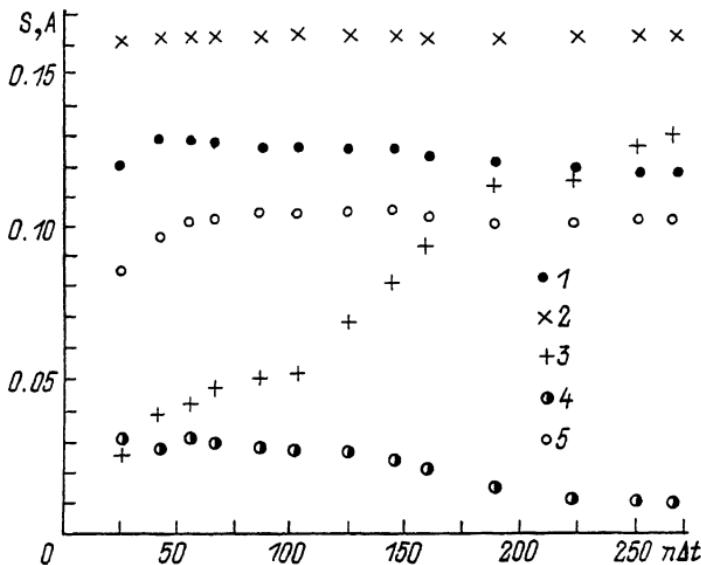


Рис. 2. Изменение величины смещений в процессе вычислительного эксперимента,  $\Delta t = 2.64 \cdot 10^{-15}$  с. Координационные сферы: первая - 1, вторая 2, третья - 3, четвертая - 4, пятая - 5.

Величина отклонений атомов пяти координационных сфер  
 $La_{1.85}Ba_{0.15}CuO_4$  от положения равновесия

Смещение, А	Номер координационной сферы				
	1	2	3	4	5
	0.12	0.16	0.13	0.01	0.1

Поведение атомов вокруг вакансии имеет немонотонный характер и по величине отклонений, и по направлениям их отклонения. Разработанный метод позволяет рассчитывать атомные конфигурации вакансий и других точечных дефектов для известных в настоящее время ВТСП, что и предполагается сделать в самое ближайшее время.

#### Список литературы

- [1] Веднорг Г., Мильер К.А. // Z. Phys. 1986. V. B64 P. 189-190.
- [2] Давыдов С.А., Карькин А.Е., Мирамельштейн А.В. и др. // ФММ. 1987. Т. 64. В. 2. С. 399-400.

- [3] А н т о н е н к о С.В. и др. // Письма в ЖЭТФ. 1987. Т. 46. В. 9. С. 362-364.
- [4] А н т о н е н к о С.В. и др. // Письма в ЖЭТФ. 1988. Т. 47. В. 5. С. 260-263.
- [5] P r a d e J., K u l k a r n i A., W e t t e F. // Solid Commun. 1987. V. 64. N 10. P. 1267-1271.
- [6] J o r g e n s e n J., S c h u t t l e r H., H i n k s D. et al. // Phys. Rev. Lett. 1987. V. 58. N 10. P. 1024-1027.
- [7] G i b s o n J., G o l a n d A., M i l g r a m M., V i n e y a r d G. // Phys. Rev. 1960. V. 120. P. 1229-1238.
- [8] Ж е т ба е в а М.П., К и р са н о в В.В. Расчет атомных конфигураций и взаимодействия дефектов разных типов в металлах. ИЯФ АН КазССР, Препринт № 3-81, Алма-Ата, 1981.

Калининский политехнический  
институт

Поступило в Редакцию  
2 января 1989 г.

В окончательной редакции  
14 июня 1989 г.

Письма в ЖТФ, том 15, вып. 16  
04; 05.2

26 августа 1989 г.

## РАСПРОСТРАНЕНИЕ ВОЛНОВОГО ФРОНТА ЭЛЕКТРОТЕПЛОВОГО РАЗОГРЕВА В ДИЭЛЕКТРИКАХ

П.Н. Б о н д а р е н к о, О.А. Е м е л ь я н о в,  
С.Н. К о й к о в

В сильных электрических полях наблюдается электротепловой разогрев диэлектриков, который может завершиться тепловым пробоем [1]. Классическая теория этого явления была разработана Фоком и предполагала экспоненциальную температурную зависимость удельной мощности тепловыделения  $q_V(T)$ , обусловленную диэлектрическими потерями. В указанном случае диэлектрические потери имеют место вследствие сквозной проводимости  $\gamma = \gamma_0 \exp\left[-\frac{W}{kT}\right] = A \exp[b(T-T_0)]$  (как на постоянном, так и на переменном токе). В действительности температурная зависимость  $q_V(T)$  на переменном токе может иметь максимум, обусловленный релаксационными диэлектрическими потерями. В данной работе показано, что в этом случае могут наблюдаться своеобразные явления – наличие двух устойчивых состояний теплового равновесия и распространение волнового фронта разогрева по диэлектрику.