

УДК 539.219.3

© 1992

**СТРУКТУРНЫЕ ОСОБЕННОСТИ  
И ДИФФУЗИОННОЕ ДВИЖЕНИЕ ИОНОВ МЕДИ  
В СПЛАВАХ СУПЕРИОННЫХ ПРОВОДНИКОВ  $\text{Ag}_2\text{Se}-\text{Cu}_2\text{Se}$   
ПО ДАННЫМ ЯМР**

*Р. Ф. Кадргулов, А. И. Лившиц, Р. Ф. Якишибаев*

Исследованы соединение  $\text{Cu}_{2-\delta}\text{Se}$  ( $0 < \delta < 0.25$ ) и сплавы состава  $(\text{Cu}_{1-x}\text{Ag}_x)_2\text{Se}$  ( $0 < x < 0.5$ ) методом непрерывного ЯМР  $^{63}\text{Cu}$  в температурном диапазоне 293–540 К. Показано, что диффузионное движение ионов меди в  $\text{Cu}_{2-\delta}\text{Se}$  имеет место в низкотемпературной  $\beta$ -фазе. В области неполной растворимости для системы  $\text{Ag}_2\text{Se}-\text{Cu}_2\text{Se}$  спектры ЯМР имеют сложный вид и температурную зависимость, отражающую двухфазность системы. Степень локализации ионов меди в твердом растворе на основе гранецентрированной кубической модификации возрастает при их частичном замещении ионами серебра.

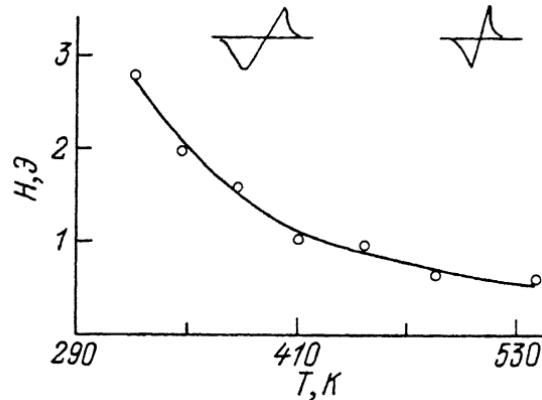
Ионный перенос в сплавах  $\text{Ag}_2\text{Se}-\text{Cu}_2\text{Se}$  в электролитическом состоянии осуществляется совместным движением ионов меди и серебра [1, 2]. Механизм этого процесса является сложным и его не удается интерпретировать на основе экспериментальных результатов, полученных только макроскопическими методами изучения диффузии ионов в твердых телах – кондуктометрии, радиоактивных изотопов. Поэтому метод ядерного магнитного резонанса (ЯМР), чувствительный к динамическим свойствам ионов в твердых телах, эффективен в исследовании таких соединений.

В настоящей работе представлены результаты экспериментальных исследований соединений  $\text{Cu}_{2-\delta}\text{Se}$  ( $0 < \delta < 0.25$ ) и сплавов состава  $(\text{Cu}_{1-x}\text{Ag}_x)_2\text{Se}$  ( $0 < x < 0.5$ ) методом непрерывного ЯМР  $^{63}\text{Cu}$  в температурном диапазоне 293–540 К.

Селенид меди обладает аномально высокой ионной проводимостью в высокотемпературной  $\alpha$ -фазе и относится к структурно-разупорядоченным системам [3, 4]. Особенностью структуры высокотемпературной кубической модификации селенида меди  $\alpha\text{-Cu}_{2-\delta}\text{Se}$  является наличие жесткой структуры, образованной четырьмя ионами селена, в междуузлиях которой статистически распределены катионы как подвижные части решетки. Большое число энергетически равнозначных междуузлий обуславливает высокую подвижность катионов и их слабую связь с жестким остовом.

В работе [5] исследована динамика ионов меди в соединениях  $\text{Cu}_2\text{Se}$  и  $\text{Cu}_{1.8}\text{Se}$  методом ЯМР  $^{63}\text{Cu}$  и как результат приведены температурная зависимость ширин линий ЯМР  $^{63}\text{Cu}$  и энергии активации для этих соединений. Однако в работе не обсуждается форма линии ЯМР  $^{63}\text{Cu}$ , которая несет в себе информацию о структурных особенностях изучаемых соединений. Нами был расширен круг изучаемых соединений и проведен анализ формы линии ЯМР  $^{63}\text{Cu}$ . Вид спектров и температурная зависимость ширин спектральных линий для бинарного халькогенида  $\text{Cu}_2\text{Se}$  представлены на рис. 1. Сужение спектра ЯМР, вызванное интенсивным диффузионным движением резонирующих ядер, наблюдается при температуре выше комнатной в низкотемпературной  $\beta$ -фазе. Это означает, что

Рис. 1. Температурная зависимость ширин линий и вид спектров ЯМР  $^{63}\text{Cu}$  в  $\text{Cu}_2\text{Se}$ .



кристаллическая решетка этого соединения не является жесткой уже при низких температурах, т. е. интенсивное диффузионное движение катионов меди с частотами  $> 10^4$  Гц появляется задолго до температуры фазового перехода в высокотемпературную  $\alpha$ -фазу, равной 403 К. Отсутствие каких-либо аномалий в ходе зависимости  $H(T)$  в точке фазового перехода указывает на то, что динамические свойства ионов меди не претерпевают скачкообразных изменений при переходе системы в высокотемпературную  $\alpha$ -фазу. Характер температурной зависимости ширин линий для других изученных составов  $\text{Cu}_{1.75}\text{Se}$ ,  $\text{Cu}_{1.8}\text{Se}$ ,  $\text{Cu}_{1.9}\text{Se}$ ,  $\text{Cu}_{1.93}\text{Se}$ ,  $\text{Cu}_{1.95}\text{Se}$  совпадает с представленным на рис. 1, однако в отличие от результатов работы [5] температура начала сужения линии ЯМР для стехиометрического состава  $\text{Cu}_2\text{Se}$  не совпадает с комнатной и составляет 320 К. Кроме того, при переходе к образцам с большим значением отклонения от стехиометрического состава изменяется форма линии ЯМР  $^{63}\text{Cu}$ . Так, для линии ЯМР соединения  $\text{Cu}_2\text{Se}$  характерна большая затянутость. Это свидетельствует о том, что наряду с диффундирующими в структуре присутствует значительное количество «неподвижных» (частота движения  $< 10^4$  Гц) катионов меди, тогда как в  $\text{Cu}_{1.75}\text{Se}$  основная часть ионов меди участвует в диффузионном движении.

На основе высокотемпературной модификации  $\alpha\text{-Cu}_2\text{Se}$  могут существовать твердые растворы типа замещения. Отличительной чертой твердых растворов  $(\text{Cu}_{1-x}\text{Ag}_x)_2\text{Se}$  является то, что оба сорта катионов могут участвовать в ионном переносе. Поэтому представляет особый интерес исследование этих соединений методом ЯМР, поскольку в данном методе наблюдение ведется за ядром определенного типа (а именно  $^{63}\text{Cu}$ ) и из общего диффузионного процесса удается выделить движение отдельных ионов. Дело в том, что из-за малости (по сравнению с  $^{63}\text{Cu}$ ) магнитного момента ядер  $^{107}\text{Ag}$  и  $^{109}\text{Ag}$  их вклад в спектр ЯМР  $^{63}\text{Cu}$  мал и сужение спектров будет обусловливаться исключительно термически активированным движением ионов меди [6].

Согласно фазовой диаграмме системы  $\text{Ag}_2\text{Se}-\text{Cu}_2\text{Se}$  [1], в диапазоне температур от 373 до 393–473 К в зависимости от состава имеется область неполной растворимости. В этой области существует двухфазная смесь, состоящая из соединения  $\text{AgCuSe}$  и твердого раствора на основе  $\text{Cu}_2\text{Se}$  с ГЦК структурой. Количественное соотношение фаз и состав твердого раствора зависят от температуры и начального состава сплава. Выше температуры 473 К имеется ряд твердых растворов на основе высокотемпературной кубической модификации  $\text{Cu}_2\text{Se}$ . Граница растворимости в твердом состоянии простирается до состава  $\text{Ag}_{1.3}\text{Cu}_{0.7}\text{Se}$  со стороны  $\text{Cu}_2\text{Se}$  при 473 К [7].

В области неполной растворимости спектры ЯМР имеют сложный вид и температурную зависимость, отражающую двухфазность системы (рис. 2). Для сплава  $\text{Ag}_{0.4}\text{Cu}_{1.6}\text{Se}$  спектр, соответствующий фазе  $\text{AgCuSe}$ , появляется при температуре 350 К. С повышением температуры он сужается и растет по интенсивности вплоть до 400 К. При этой температуре в спектре появляется новый компонент значительно большей ширины и, кроме того, сдвинутый в слабое поле на 100 м. д. Это свидетельствует о появлении диффузионного движения ионов меди в другой фазе, а именно в высокотемпературной модификации сплава. Дальнейшее повышение

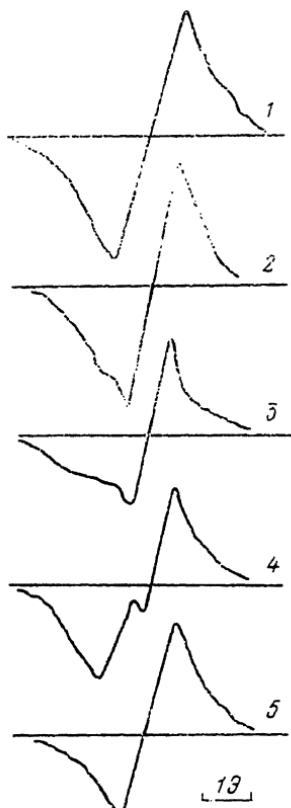


Рис. 2. Вид спектров ЯМР  $^{63}\text{Cu}$  для сплава  $\text{Ag}_{0.4}\text{Cu}_{1.6}\text{Se}$  при  $T = 388$  (1), 423 (2), 429 (3), 439 (4), 456 К (5).

[<sup>1</sup>, <sup>7</sup>]. Ниже температуры 453 К  $\text{AgCuSe}$

фаза  $\text{AgCuSe}$  является устойчивой [<sup>1</sup>, <sup>7</sup>]. Ниже температуры 453 К  $\text{AgCuSe}$  обладает тетрагональной сингонией, а выше 453 К существует как твердый раствор данного состава на основе высокотемпературной ГЦК модификации  $\alpha\text{-Cu}_2\text{Se}$ . Спектры ЯМР  $^{63}\text{Cu}$  соединения  $\text{AgCuSe}$  представляют собой узкие линии без особенностей, что свидетельствует о диффузионном движении ионов меди и однофазности образца в исследуемом интервале температур.

Особый интерес представляет исследование диффузионного движения ионов  $\text{Cu}^+$  в области существования твердых растворов на основе ГЦК модификации  $\alpha\text{-Cu}_2\text{Se}$ . Как видно из рис. 3, ширины спектральных линий монотонно возрастают при переходе от бинарного соединения  $\text{Cu}_2\text{Se}$  к сплаву  $\text{AgCuSe}$  при одинаковой температуре. Это указывает на уменьшение подвижности ионов меди при их частичном замещении в твердом растворе ионами серебра.

Температурные зависимости ширин линий ЯМР  $^{63}\text{Cu}$  для сплавов в области существования твердых растворов имеют такой же вид, что и для  $\alpha\text{-Cu}_2\text{Se}$ , и сдвинуты вдоль оси температур. Из предположения, что температурная зависимость ширины линии подчиняется экспоненциальному закону, оценены энергии активации ионов меди. Величина энергии активации ионов  $\text{Cu}^+$ , полученная из ЯМР измерений, совпадает в пределах погрешности для твердых растворов с различным содержанием серебра и равняется  $0.13 \pm 0.05$  эВ. Это значение согласуется также со значениями энергии активации, полученными из измерений [<sup>8</sup>, <sup>9</sup>] ионной проводимости на постоянном токе.

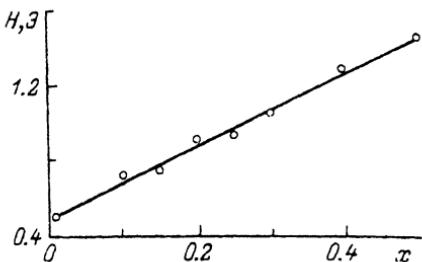


Рис. 3. Зависимость ширины линии ЯМР  $^{63}\text{Cu}$  от состава  $x$  для твердого раствора  $(\text{Cu}_{1-x}\text{Ag}_x)_2\text{Se}$  при температуре 543 К.

температуры приводит к плавному сужению и росту интенсивности второго компонента, сопровождаемое уменьшением интенсивности первого до его полного исчезновения при 450 К. Таким образом, при этой температуре имеется однофазная система, соответствующая сплаву с заданным составом. Нагрев до 500 К лишь еще больше сужает спектральную линию до значения 1.0 Э.

Характер поведения спектров ЯМР  $^{63}\text{Cu}$  для сплава  $\text{Ag}_{0.6}\text{Cu}_{1.4}\text{Se}$  полностью повторяет поведение спектров для сплава  $\text{Ag}_{0.4}\text{Cu}_{1.6}\text{Se}$ , но при более высоких температурах. Существенно, что химический сдвиг между компонентами больше  $-130$  м. д., что отражает изменение локального окружения для ионов меди.

В области температур 293—453 К

ширина спектральных линий монотонно

возрастает при переходе от бинарного соединения  $\text{Cu}_2\text{Se}$  к сплаву  $\text{AgCuSe}$  при одинаковой температуре. Это указывает на уменьшение подвижности ионов меди при их частичном замещении в твердом растворе ионами серебра.

Температурные зависимости ширин линий ЯМР  $^{63}\text{Cu}$  для сплавов в области существования твердых растворов имеют такой же вид, что и для  $\alpha\text{-Cu}_2\text{Se}$ , и сдвинуты вдоль оси температур. Из предположения, что температурная зависимость ширины линии подчиняется экспоненциальному закону, оценены энергии активации ионов меди. Величина энергии активации ионов  $\text{Cu}^+$ , полученная из ЯМР измерений, совпадает в пределах погрешности для твердых растворов с различным содержанием серебра и равняется  $0.13 \pm 0.05$  эВ. Это значение согласуется также со значениями энергии активации, полученными из измерений [<sup>8</sup>, <sup>9</sup>] ионной проводимости на постоянном токе.

## Список литературы

- [1] Miyatani S. // J. Phys. Soc. Japan. 1973. V. 34. N 2. P. 423—432.
- [2] Yakshibaev R. A., Balapanov M. Kh., Mukhamadeeva N. N., Akmanova G. R. // Phys. Stat. Solidi (a). 1989. V. 112. P. 97—100.
- [3] Ralffs P. // Z. Phys. Chem. 1936. Bd 31. N 1. S. 157—194.
- [4] Borchert W. // Z. Kristallogr. 1945. Bd 106. N 1. S. 5—24.
- [5] Kanashiro T., Ohno T., Saton M., Okamoto K., Kojima A., Akao F. // Solid State Ionics. 1981. V. 3—4. P. 327—330.
- [6] Абрагам А. Ядерный магнетизм. М.: ИЛ, 1963. 551 с.
- [7] Якшибаев К. А., Конев В. Н., Мухамадеева Н. Н., Балапанов М. Х. // Изв. АН СССР. Неорганическая химия. 1988. Т. 24. № 3. С. 501—504.
- [8] Якшибаев Р. А., Конев В. Н., Балапанов М. Х. // ФТТ. 1984. Т. 26. № 12. С. 3641—3645.
- [9] Якшибаев Р. А., Балапанов М. Х., Конев В. Н. // ФТТ. 1987. Т. 29. № 3. С. 937—939.

Башкирский государственный университет  
Уфа

Поступило в Редакцию

9 апреля 1991 г.

В окончательной редакции  
12 февраля 1992 г.

---