ИССЛЕДОВАНИЕ Ag_{1-y}Sn_{1+y}Se₂ И Ag_{1-y}Sn_{1+y}Te₂ МЕТОДОМ МЕССБАУЭРОВСКОЙ СПЕКТРОСКОПИИ

Методом мессбауэровской спетроскопии на изотопе ¹¹⁹Sn показано, что в соединении переменного состава $Ag_{1-y}Sn_{1+y}Se_2$ реализуется состояние олова, отвечающее формально трехвалентному олову и возникающее в результате быстрого электронного обмена между ионами Sn²⁺ и Sn⁴⁺, находящихся в узлах решетки типа NaCl. Для соединения $Ag_{1-y}Sn_{1+y}Te_2$ аналогичное состояние олова возникает в результате взаимодействия ионов Sn⁴⁺ с электронами зоны проводимости.

Известно, что примесь олова в *PbSe* является двухэлектронным центром с отрицательной корреляционной энергией [1]. Повышение температуры выше 80 К активирует электронный обмен между нейтральными и двукратно ионизованными центрами олова, однако из-за температурного сдвига уровней, связанных с оловом, оказывается невозможным реализовать предельный случай быстрого электронного обмена и наблюдать в мессбауэровском эксперименте «усредненное» состояние, которое формально отвечало бы однократно ионизованному центру [1].

Учитывая, что серебро в халькогенидах олова является одноэлектронным акцептором [2], можно предположить, что в тройных халькогенидах серебра и олова $Ag_{1-y}Sn_{1+y}X_2$ (X = Se, Te) стабилизируется такое необычное состояние олова. Это тем более вероятно, что эти соединения имеют решетки типа *NaCl*.

Соединения $Pb_{0,99}Sn_{0,01}Se$, $Pb_{0,985}Sn_{0,005}Na_{0,02}Se$, $Ag_{1-y}Sn_{1+y}Se_2$ (y = 0; 0,1; 0,2) и $Ag_{1-y}Sn_{1+y}Te_2$ (y = 0; 0,27) синтезировали методом сплавления исходных компонент марки ОСЧ в вакуумированных кварцевых ампулах. Затем расплав закаливали в ледяной воде. Все исследованные сплавы имели структуру типа *NaCl*. Для составов $Ag_{1-y}Sn_{1+y}Se_2$ наблюдался переход в сверхпроводящее состояние при температурах ~ 6 K.

При малом содержании олова в сплаве синтез проводили с использованием обогащенного до 92% изотопа ¹¹⁹Sn. Поверхностная плотность поглотителей составляла 0,1 мГ/см² по изотопу ¹¹⁹Sn. Типичные спектры приведены на рис. 1 — все они представляют собой одиночные линии, характерные для атомов олова в кубической решетке. Параметры спектров практически не зависят от режима термообработки сплавов. Изомерные сдвиги спектров $Ag_{1-y}Sn_{1+y}X_2$ возрастают с ростом *y*.

Олово в твердом растворе $Pb_{0,99}Sn_{0,01}Se$ замещает атомы свинца, и изомерный сдвиг мессбауэровского спектра ¹¹⁹Sn отвечает двухвалентному олову Sn²⁺

в октаэдрическом окружении атомов селена (рис. 1,*a*). Одновременное легирование *PbSe* оловом и натрием ($Pb_{0,985}Sn_{0,005}Na_{0,02}Se$) не изменяет положения олова в решетке, но изомерный сдвиг мессбауэровского спектра отвечает четырехвалентному олову Sn^{4+} (рис. 1,*e*).

В тройном соединении AgSnSe₂ олово формально трехвалентно, а его мессбауэровский спектр (рис. 1,б) отвечает единственному состоянию олова, причем изомерный сдвиг этого спектра является промежуточным между изомерными сдвигами описанных выше состояний Sn^{2+} и Sn^{4+} . В твердых растворах $Ag_{1-y}Sn_{1+y}Se_2$ варьирование у в пределах от 0 до 0,2 сохраняет единственное состояние олова, но приводит к изменению изомерного сдвига соответствующего ему спектра.

Для описания полученных результатов можно воспользоваться одной из двух моделей.



Рис. 1. Мессбауэровские спектры ¹¹⁹Sn соединений: $a - Pb_{0,99}Sn_{0,01}Se$, $\delta - AgSnSe_2$ и $e - Pb_{0,985}Sn_{0,005}Na_{0,01}Tl_{0,01}Se$. Показаны изомерные сдвиги мессбауэровских спектров соединений Sn^{2+} , Sn^{3+} и Sn^{4+}

Ионная модель предполагает, что в узлах олова стабилизируются ионы Sn^{2+} и $Sn^{4+}\left[Ag^+_{1-y}Sn^{2+}_{\frac{1+3y}{2}}Sn^{4+}_{\frac{1-y}{2}}Se^{2-}\right]$, а наблюдаемая в спектрах одиночная линия отвечает состоянию олова, появляющемуся в результате быстрого двухэлек-

отвечает состоянию олова, появляющемуся в результате быстрого двухэлектронного (биэлектронного) обмена между ионами Sn^{2+} и Sn^{4+} [одноэлектронный обмен не совместим с низким значением парамагнитной восприимчивости $(\chi \sim 3.10^{-5} \text{ см}^3/\text{моль})$ соединения $Ag_{1-y}Sn_{1+y}Se_2$]. Изомерный сдвиг такой линии должен зависеть от *y* по соотношению

$$\delta = \frac{\delta_{Sn^{2+}} + \delta_{Sn^{4+}}}{2} + \left[\delta_{Sn^{2+}} - \delta_{Sn^{4+}}\right] \frac{y}{1+y} , \qquad (1)$$

где $\delta_{Sn^{2+}}, \delta_{Sn^{4+}}$ — изомерные сдвиги гипотетических состояний Sn^{2+} и Sn^{4+} в структуре соединения $Ag_{1-y}Sn_{1+y}Se_2$.

Зонная модель предполагает образование остова из ионов Ag^+ и Sn^{4+} и электронов, заполняющих зону проводимости $\left[Ag^+_{1-y}Sn^{4+}_{1+y}Se^{2-} + (1+3y)e\right]$ (здесь e — заряд электрона), а наблюдаемая в спектрах одиночная линия отвечает состоянию олова, появляющемуся в результате электронного обмена между ионом Sn^{4+} и зонными состояниями Изомерный сдвиг экспериментального спектра определяется в этом случае вкладами электронов остова иона Sn^{4+} (δ_{core}) и электронов проводимости

$$\delta = \delta_{core} + 2\delta_o \frac{y}{1+y} \tag{2}$$

[здесь предполагается, что (1+3y) электронов проводимости распределены по (1 + y) узлам олова], δ_0 — вклад в изомерный сдвиг от одного электрона проводимости.

Выражения (1) и (2) описывают линейные зависимости типа

$$\delta = A + \frac{B}{1+y}y,\tag{3}$$

т. е. зависимости изомерного сдвига δ от параметра $\frac{y}{1+y}$, однако константы А

и В в выражениях (1) и (2) имеют различный физический смысл.

Для оценки величин A и B в рамках ионной модели были измерены изомерные сдвиги мессбауэровских спектров примесных ионов Sn^{2+} и Sn^{4+} в решетке *PbSe*, которые оказались равными 3,65 мм/с и 1,52 мм/с соответственно. Примесные состояния олова Sn^{2+} и Sn^{4+} в решетке *PbSe* должны хорошо моделировать соответствующие состояния в решетке $Ag_{1-y}Sn_{1+y}Se_2$, поскольку в обеих матрицах олово находится в правильном октаэдрическом окружении из ионов селена. На рис. 2 сплошной линией показана зависимость изомерного сдвига мессбауэровского спектра ¹¹⁹Sn в $Ag_{1-y}Sn_{1+y}Se_2$ от $\frac{Y}{1+y}$, которая описывается прямой с параметрами A = 2,69 ± 0,04 мм/с и B = 1,94 ± 0,14 мм/с. Эти параметры находятся в хорошем согласии с величинами $\frac{\delta_{Sn^{2+}} + \delta_{Sn^{4+}}}{2} = 2,59 \pm 0,03 \text{ мм/c}$ и $\left[\delta_{Sn^{2+}} - \delta_{Sn^{4+}}\right] = 2,13 \pm 0,03 \text{ мм/c}$, которые следуют из ионной модели.

Для зонной модели трудно дать надежную оценку величины δ_{core} , но величина $2\delta_0$ должна быть заметно меньше соответствующего коэффициента $\left[\delta_{Sn^{2+}} - \delta_{Sn^{4+}}\right]$ в формуле (1) из-за того, что электроны проводимости менее лока-

лизованы, чем 5s электроны иона Sn^{2+} . Оценку δ_0 можно получить из данных по изомерным сдвигам мессбауэровских спектров ¹¹⁹Sn сплавов Ag-Sn [3], откуда следует, что $2\delta_0 \sim 0.35$ мм/с, что значительно меньше B = 1,94 мм/с, полученного из экспериментальной зависимости (рис. 2).

Таким образом, можно считать, что ионная модель дает количественное согласие с экспериментальными данными для $Ag_{1-v}Sn_{1+v}Se_2$. Однако это не означает, что зонная модель не может реализоваться в твердых растворах $Ag_{1-v}Sn_{1+v}X_2$. На рис. 2 пунктирной прямой показана зависимость изомерного сдвига мессбауэровского спектра ¹¹⁹Sn от состава твердых растворов $Ag_{1-v}Sn_{1+v}Te_2$. Наклон этой прямой существенно меньше, чем для $Ag_{1-v}Sn_{1+v}Se_2$ и соответствует B = 0,32 мм/с. Такое значение В явно противоречит ионной модели, но, с другой стороны,



Рис. 2. Зависимости изомерного сдвига мессбауэровских спектров ¹¹⁹Sn соединений: $a - Ag_{1-y}Sn_{1+y}Se_2$ и $\delta - Ag_{1-y}Sn_{1+y}Te_2$ от параметра $\frac{y}{1+y}$: $l - данные для соединения <math>Ag_{1-y}Sn_{1+y}Se_2$, 2 - данные для примесных атомов олова в

PbSe, 3 — данные для соединения $Ag_{1-y}Sn_{1+y}Te_2,$ 4 — данные для соединения SnTe

это значение В хорошо совпадает с оценкой, сделанной выше для зонной модели.

Соединение переменного состава $Ag_{1-y}Sn_{1+y}Se_2$ является сверхпроводником с необычайно высоким значением критической температуры, не характерным для халькогенидов элементов IV группы, тогда как соединение $Ag_{1-y}Sn_{1+y}Se_2$ сверхпроводящими свойствами не обладает. По-видимому, такое различие в поведении двух изоструктурных соединений объясняется различным механизмом электронного обмена, который приводит к необычному «трехвалентному» состоянию олова. Различие электронных структур $Ag_{1-y}Sn_{1+y}Se_2$ и $Ag_{1-y}Sn_{1+y}Te_2$ может быть связано с разницей в размерах ионов Se^{2^-} и Te^{2^-} . Укажем также, что селен образует соединения как с двух-, так и с четырехвалентным оловом (*SnSe*, *SnSe*₂), а теллур — только с двухвалентным оловом (*SnTe*).

БИБЛИОГРАФИЧЕСКИЙ СПИСОК

1. Насрединов Ф. С., Немов С. А., Мастеров В. Ф., Серегин П. П. Мессбауэровские исследования двухэлектронных центров олова с отрицательной корреляционой энергией в халькогенидах свинца // ФТТ. 1999. Т. 41. С. 1897–1917.

3. Серегин П. П. Физические основы мессбауэровской спектроскопии. СПб., 2002.

^{2.} Шелимова Л. Е., Томашик В. Н., Грыцив В. И. Диаграммы состояния в полупроводниковом материаловедении (системы на основе халькогенидов Si, Ge, Sn и Pb). М., 1991.

ФИЗИКА

R. Castro, A. Marchenko, E. Khuzhakulov

A STUDY OF Ag_{1-y}Sn_{1+y}Se₂ AND Ag_{1-y}Sn_{1+y}Te₂ BY MEANS OF MOSSBAUER SPECTROSCOPY

A ¹¹⁹Sn Mossbauer study of the $Ag_{1-y}Sn_{1+x}Se_2$ compound reveals a tin state which formally corresponds to trivalent tin and is produced as a result of fast electron exchange between Sn^{2+} and Sn^{4+} ions occupying NaCI-type lattice sites. A similar tin state appears in $Ag_{1-y}Sn_{1+x}Te_2$ in the interaction of Sn^{4+} ions with conduction band electrons.