## РЕНТГЕНОГРАФИЧЕСКИЙ АНАЛИЗ, МАГНИТНАЯ ВОСПРИИМЧИВОСТЬ И ЭЛЕКТРОПРОВОДНОСТЬ TICoS<sub>2</sub>, TICoSe<sub>2</sub>

Р.Г. ВЕЛИЕВ, Э.М. КЕРИМОВА, Р.З. САДЫХОВ, Ю.Г. АСАДОВ, А.И. ДЖАББАРОВ

Институт Физики им. академика Г.М.Абдуллаева НАН Азербайджана AZ-1143, Баку, пр. Г. Джавида 33

Показано, что соединение TlCoS<sub>2</sub>, TlCoSe<sub>2</sub> являются ферримагнетиками и обладают полуметаллическим и металлическим характерами электропроводности, соответственно. Обнаружено влияние магнитного фазового перехода на перенос заряда в TlCoS<sub>2</sub>.

Göstərilmişdir ki,  $TlCoS_2$ ,  $TlCoS_2$  birləşmələri ferrimaqnitiklər və uyğun olaraq elektrokeçiriliciyin metal və yarım metal xüsusiyyətlərinə malikdirlər. Maqnit faza keçidinin  $TlCoS_2$ - də yükdaşıyıcılara təsiri müşahidə olunmuşdur.

It was shown that  $TICoS_2$ ,  $TICoSe_2$  compounds are ferrimagnetics and have semimetalic and metallic character of conductivity, respectileby The influence of magnetic phase transition on charge transport in  $TICoS_2$  have been found.

Низкосимметричность кристаллической структуры магнетиков типа *TlMeX*<sub>2</sub> (где, *Me*=3d-металл; X=S, *Se*, *Te*) [1-7] предопределяет зависимость их магнитных и электрических свойств от основных кристаллографических направлений, некоторых в случаях - вплоть до возникновения низкоразмерного эффекта, когда магнитная структура магнетика в парамагнитной области, в определенном температурном интервале находится «квазидвумерном» В или «квазиодномерном» магнитном упорядочении (модель Изинга-Гейзенберга) [8-12]. Такие магнитные структуры, в частности, двумерные ферро- и ферримагнитики, обладающие полупроводниковым или полуметаллическим характером электропроводности, могут быть базовыми материалами для спин-электроники.

Учитывая вышеизложенное, сплавлением химических стехиометрическом элементов, взвешенных В соотношении, были синтезированы  $TlCoS_2$ ,  $TlCoSe_2$ . Синтез проводился в электропечи, эвакуированных до остаточного давления ~10<sup>-3</sup> Па кварцевых ампулах. Для предотвращения взрыва ампул температура электропечи повышалась до температуры плавления серы (391 К), селена (493 К) и поддерживалась в течение трех часов. После этого температура печи плавно повышалась до температуры ~1100K, при которой ампулы выдерживались в течение 72 часов. Затем продукт реакции измельчался и синтез повторялся. После этого образцы приводились в порошкообразное состояние, спрессовывались и в эвакуированных кварцевых ампулах подвергались гомогенизирующему отжигу при температуре ~600К в течение 480 часов.

Так как магнитная структура магнетика формируется его кристаллической структурой, то прежде должны быть проведены рентгенографические исследования: определение типа кристаллической структуры, сингонии и параметров кристаллической решетки, которые в совокупности позволили бы предположить к какой слоистой или цепочечной структуре может быть отнесен конкретный синтезированный кристалл типа  $TlMeX_2$  (где, Me=3d-металл; X=S, Se, Te).

Рентгенографический анализ образцов  $TlCoS_2$  и  $TlCoSe_2$ , специально подготовленных после отжига, проводился при комнатной температуре (~300K) на

дифрактометре ДРОН-3М (СиК<sub> $\alpha$ </sub>-излучение,  $\lambda$ =1.5418 Å, Ni-фильтр, режим-35кВ,10мА). Угловое разрешение составляло~0.01°. Использовался съемки режим непрерывного сканирования. Углы дифракции определены методом измерений максимуму по интенсивности и ошибка определения углов отражений не превышала  $\Delta \theta = \pm 0.02^{\circ}$ .

На рис.1. представлены дифрактограммы кристаллов  $TlCoS_2(a)$  и  $TlCoSe_2(b)$ . Кристаллы  $TlCoS_2$ ,  $TlCoSe_2$  легко расслаиваются и от естественной поверхности слоев с размерами 5x5x1 мм в интервале углов  $10^{\circ} \le 2\theta \le 70^{\circ}$  были зафиксированы семь отражений от  $TlCoS_2$  и четырнадцать – от  $TlCoSe_2$ . По этим отражениям были рассчитаны параметры кристаллической решетки  $TlCoS_2$ ,  $TlCoSe_2$ . Результаты расчета приведены в таблицах 1;2.

В структуре TlCoS<sub>2</sub> и TlCoSe<sub>2</sub> существуют группы из четырех равноотстоящих друг от друга слоев из атомов Tl, Co, S(1) или Se(1) и S(2) или Se(2) в одной и той же упаковочной позиции. В тригональной ячейке содержатся три такие взаимопроникающие группы. В структуре атомы Co центрируют тригональные призмы из атомов S(Se), а атомы Tl окружены тетраэдрически атомами S(Se). Каждый атом S(1) или Se(1) окружен тетраэдрически тремя атомами Co и одним атомом Tl, а атомы S(2) или Se(2) центрируют тригональные призмы из трех атомов Co и трех атомов Tl.

Изложенное выше позволяет заключить, что соединения TlCoS<sub>2</sub>, TlCoSe<sub>2</sub> имеют кристаллическую решетку тригональной сингонии, параметры которой в гексагональных осях определяются значениями: a=3.726Å, c=22.510Å, c/a~6.04, число формульных единиц в элементарной ячейке z=3, рентгеновская и a=3.746Å, c=22.770Å, плотность  $\rho_x = 6.026 \Gamma/cM^3$ с/а  $\approx$  6.08, z=3,  $\rho_x$ =7.365 г/см<sup>3</sup> соответственно. При этом можно предположить, что кристаллы TlCoS<sub>2</sub>, TlCoSe<sub>2</sub> являются слоистыми магнетиками, т.к отношение с/а для обоих кристаллов достаточно большое (~6).

Методом Фарадея на магнитоэлектрических весах в интервале температур 77-300К исследована парамагнитная восприимчивость ( $\chi$ ) соединений TlCoS<sub>2</sub>, TlCoSe<sub>2</sub>. При этом погрешность измерений составляла ~3%.



Рис. 1. Дифрактограммы кристаллов TlCoS<sub>2</sub>(а), TlCoSe<sub>2</sub>(б).

Расчет дифрактограммы кристалла TlCoS<sub>2</sub>

Nº	θ	$1/I_0$	d <sub>эксп</sub> , Å	d <sub>pacч</sub> , Å	hkl	Параметры элементарной ячейки
1	11°51′	40	3.7532	3.7517	006	
2	13°49′	40	3.2282	3.2275	100.007	Тригональная
3	14°23′	100	3.1035	3.1039	102	a=3.726 Å
4	15°59′	90	2.7992	2.7995	104	c=22.510 Å
5	17°57′	40	2.5013	2.5011	009	z=3
6	20°02′	10	2.2508	2.2510	0010	ρ <sub>x</sub> =6.026г/см <sup>3</sup>
7	26°26′	10	1.7320	1.7315	0013	

## Таблица 2.

Таблица 1.

Расчет дифрактограммы кристалла TlCoSe<sub>2</sub>

N₂	θ	1/I <sub>0</sub>	d <sub>эксп</sub> , Å	d <sub>расч</sub> , Å	hkl	Параметры элементарной ячейки
1	7°47′	10	5.6935	5.6930	004	
2	11°43′	20	3.7957	3.7953	006	Тригональная
3	13°45′	30	3.2445	3.2444	100	a=3.746 Å
4	15°52′	100	2.8196	2.8182	104	c=22.770 Å
5	16°57′	40	2.6446	2.6425	105	z=3
6	17°44′	50	2.5309	2.5302	009	ρ <sub>x</sub> =7.365г/см <sup>3</sup>
7	19°47′	10	2.2781	2.2772	0010	
8	22°44′	10	1.9951	1.9952	109	
9	23°58′	10	1.8980	1.8977	0012	
10	25°40′	50	1.7795	1.7794	114	
11	28°20′	20	1.6243	1.6266	200.0014	
12	29°31′	10	1.5646	1.5649	118	
13	30°31′	20	1.5181	1.5181	0015	
14	32°48′	20	1.4233	1.4233	0016	]

Температурная зависимость обратной парамагнитной восприимчивости  $\chi^{-1}(T)$  обоих соединений имеет гиперболический вид (рис.2), что является признаком ферримагнетизма.

Парамагнитная температура Кюри ( $T_p$ ) определена экстраполяцией зависимости  $\chi^{-1}(T)$  на ось температур и оказалось равной ~120К (TlCoS<sub>2</sub>) и ~75К (TlCoSe<sub>2</sub>).



*Рис.2*.Температурная зависимость обратной парамагнитной восприимчивости TICoS<sub>2</sub>(1), TICoSe<sub>2</sub>(2).

 $^{-1}(T)$ Из зависимости χ рассчитаны экспериментальные значения эффективного магнитного момента исследованных соединений, которые оказались равными 4.6μ<sub>Б</sub>  $(TlCoS_2)$ И 4.85μ<sub>Б</sub> (TlCoSe<sub>2</sub>). Теоретическое значение эффективного магнитного момента, рассчитанное с учетом чисто спинового значения магнитного момента трехвалентного иона Со<sup>3+</sup>, равно 4.9µ<sub>Б</sub>. Как видно, наблюдается хорошее согласие экспериментальных результатов с теоретическими. Как видно, для *TlCoS*<sub>2</sub> наблюдается некоторое отличие результата. экспериментального и теоретического которое говорит о том, что в парамагнитной области ферримагнетика TlCoS<sub>2</sub> в определенном температурном интервале имеется квазидвумерное магнитное упорядочение. Это предположение подтверждается и в авторы работе [13]. которой исследовали низкотемпературную теплоемкость (в адиабатическом калориметре) TlCoS<sub>2</sub> и делают вывод, что слоистое TlCoS<sub>2</sub> соединение является двумерным ферримагнетиком, магнитная структура которого в парамагнитной области в интервале температур 120-180К находится в квазидвумерном магнитном упорядочении.

Электропроводность ( $\sigma_{2}$ ), измеренная с точностью до 2%, и коэффициент термоэдс (S) TlCoS<sub>2</sub>, TlCoSe<sub>2</sub> (точность измерений 4%) исследовались  $\sim$ четырехзондовым компенсационным методом. Образцы для измерений имели форму параллелепипеда с размерами  $7.19 \times 4.83$  $\times$  2.04<sub>MM</sub>(TlCoS<sub>2</sub>) И 9.76 × 4.81 × 2.39мм(TlCoSe<sub>2</sub>). Омические контакты создавали путем электролитического осаждения меди на торцах образцов. Исследования электрических свойств проводились в температурном интервале 77-400К.

На рис.3 приведена температурная зависимость электропроводности -  $\sigma_3(T)$  и коэффициента термоэдс S(T) ферримагнетика TlCoS<sub>2</sub>. Как видно из рисунка, S(T) TlCoS<sub>2</sub> несколько увеличивается в температурном интервале 77-115К, достигая максимальной величины

при T  $\approx$  115К. Затем по мере повышения температуры в окрестности T  $\approx$  225К наблюдается изменение типа проводимости от p- до n-типа. Из рис.3 видно, что  $\sigma_3$  TlCoS<sub>2</sub> уменьшается по мере увеличения температуры от 77К. В окрестности T  $\approx$  115К на зависимости  $\sigma_3$ (T) соединения TlCoS<sub>2</sub> наблюдается излом, обусловленный, по-видимому, рассеиванием p-типа носителей заряда на спиновых неоднородностях [14], образующихся при переходе спиновой системы из магнитоупорядоченного состояния в парамагнитное.



*Рис.3.* Температурная зависимость электропроводности (1) и коэффициента термоэдс(2) TlCoS<sub>2</sub>.

Отметим, что температура (~115К), при которой на зависимостях  $\sigma_3(T)$  и S(T) TlCoS<sub>2</sub> (рис.3) имеет место аномалия, хорошо согласуется с температурой магнитного фазового перехода (~112К) ферримагнетика TlCoS<sub>2</sub> [15].



Рис.4. Температурная зависимость электропроводности (1) и коэффициента термоэдс (2) TlCoSe<sub>2</sub>.

Изменение типа проводимости в  $TlCoS_2$  от p- до птипа, по-видимому, связано с делокализацией 3d – электронов в парамагнитной области и участием их в переносе заряда. Выше ~350K на зависимости S(T)  $TlCoS_2$  наблюдается резкий спад в сторону отрицательных значений, и это обстоятельство указывает на полуметаллический характер проводимости в TlCoS<sub>2</sub>, так как уменьшение электропроводимости (рис.3) наблюдается до T $\approx$ 250K, затем  $\sigma_3$  незначительно увеличивается в интервале 250-325K. Дальнейшее понижение проводимости TlCoS<sub>2</sub> в области 325-400K, повидимому, связано с наступлением собственной проводимости TlCoS<sub>2</sub>.

На рис.4 представлена температурная зависимость электропроводности -  $\sigma_3(T)$  и коэффициента термоэдс – S(T) соединения TlCoSe<sub>2</sub>. Как видно, зависимости  $\sigma_3(T)$  и

- [1]. *Y Laurent, P. Picot, R. Pierot*, Bull. Soc. Franc. Miner et Cristallogr., Paris, (1969) 38.
- [2]. A. Kutoglu, Naturwissenchaften B.61, №3 (1974) 125.
- [3]. M. Zabel, K. Range, Z. Naturforsch., 34, No1 (1979) 1.
- [4]. *K. Klepp, H. Boller*, Monatsh. Chem., 110, №5, ()1979в 1045/
- [5]. *M. Rosenberg, A. Knulle, H. Sabrowsky, C. Platte,* Phys. Chem. Solids, 43, №2, (1982)87.
- [6]. *Г. И. Маковецкий, Е.И. Касинский*, Неорган. Материалы, 20, №10, (1984) 1752.
- [7]. К.С.Александров, Н.В.Федосеева, И.П. Спевакова, Магнитные фазовые переходы в галлоидных кристаллах. Новосибирск. (1983). 48 с.
- [8]. М.А.Алджанов, А.А.Абдуррагимов, С.Г.Султанова, М.Д.Наджафзаде, ФТТ, 49. №2. (2007.) 309.
- [9]. *M.Aljanov, M.Nadjafzade, Z.Seidov, M.Gasumov*, Tr. J. Physics., 20, №9 (1996) 1071.

S(T) TlCoSe<sub>2</sub> имеют металлический характер во всем исследованном температурном интервале.

Таким образом, как показали наши исследования TlCoS<sub>2</sub> и TlCoSe<sub>2</sub> оказались ферримагнетиками с низкосимметричной кристаллической структурой. При этом магнитная структура TlCoS<sub>2</sub> в парамагнитной области квазидвумерна. Поэтому двумерный TlCoS<sub>2</sub> ферримагнетик вследствие своего полуметаллического характера электропроводимости может быть базовым материалом для спин-электроники. Ферримагнетик TlCoSe<sub>2</sub> обладает металлическим характером проводимости.

- [10]. M. Aljanov, N.G. Guseinov, G.D. Sultanov and M.D. Nadjafzade, Physics., Stat. Sol. (b) 159, №2 (1990) K. 107.
- Z.Seidov, H. Krug von Hidda, J. Hemberger, A. Loidl, G. Sultanov, E. Kerimova and Panfilov, Phys.Rev.B. 65 (2001) 014433.
- [12]. M. Aljanov, E. Kerimova, S. Mechtieva, M. Nadjafzade, G. Sultanov, G. Akhmedova, Fizika, 8 №1 (2002) 20.
- [13]. Г.В. Лосева, С.Г. Авчинников, В. Сб: Физика магнитных материалов, под. Ред. В.А. Игнатченко, Петраковского, Новосибирск (1983) 60.
- [14]. Р.З. Садыхов, Е. М.Керимова, Ю.Г. Асадов, Р.К. Велиев, ФТТ, 42, №8 (2000) 1449
- [15]. Р.К. Велиев, Р.З. Садыхов, Ю.Г. Асадов, Е. М.Керимова, А.И. Джаббаров, Кристаллография, 53, №1. (2008) 131.