## \_\_ НЕОРГАНИЧЕСКИЕ МАТЕРИАЛЫ \_ И НАНОМАТЕРИАЛЫ

УЛК 544.022

# СТРУКТУРА И ЭЛЕКТРИЧЕСКИЕ СВОЙСТВА НОВОГО Zn-ЗАМЕЩЕННОГО КИСЛОРОДНО-ИОННОГО ПРОВОДНИКА HA OCHOBE BaLaInO₄

© 2021 г. Н. А. Тарасова<sup>а, \*</sup>, И. Е. Анимица<sup>а, b</sup>, А. О. Галишева<sup>а</sup>, И. А. Анохина<sup>а, b</sup>

<sup>а</sup>Уральский федеральный университет им. первого Президента России Б.Н. Ельцина, ул. Мира, 19, Екатеринбург, 620002 Россия

<sup>b</sup> Институт высокотемпературной электрохимии УрО РАН, ул. С. Ковалевской, 22, Екатеринбург, 620137 Россия

> \*e-mail: Natalia. Tarasova@urfu.ru Поступила в редакцию 17.07.2020 г. После доработки 10.08.2020 г. Принята к публикации 15.08.2020 г.

Впервые получена фаза состава  $BaLaIn_{0.9}Zn_{0.1}O_{3.95}$ , характеризующаяся блочно-слоевой структурой Раддлесдена—Поппера (пр. гр. Pbca), выполнена ее рентгенографическая аттестация. Установлено, что в атмосфере сухого воздуха ( $pO_2=0.21$  атм,  $pH_2O=3.5\times 10^{-5}$  атм) она проявляет доминирующий кислородно-ионный тип проводимости. Показано, что при акцепторном допировании катионной подрешетки  $BaLaInO_4$  ионами  $Zn^{2+}$  наблюдается рост электропроводности вследствие образования в структуре вакансий кислорода. С ростом ионного радиуса допанта происходит увеличение значений кислородно-ионной проводимости как результат увеличения свободного объема кристаллической решетки.

Ключевые слова: BaLaInO<sub>4</sub>, структура Раддлесдена-Поппера, кислородно-ионная проводимость

**DOI:** 10.31857/S0044457X21010098

## **ВВЕДЕНИЕ**

Одним из ключевых аспектов перехода к экологически чистой ресурсосберегающей энергетике является разработка новых материалов, потенциально способных к применению в твердооксидных топливных элементах (ТОТЭ) [1–4]. Одним из важнейших компонентов ТОТЭ является электролит, который должен обладать высокими значениями ионной проводимости.

Число известных структурных типов с высокой кислородной проводимостью ограничено. Это соединения со структурой флюорита (оксид циркония  $ZrO_2$ , стабилизированный  $Y_2O_3$ ,  $Sc_2O_3$  или CaO; оксид церия  $CeO_2$ , стабилизированный  $Gd_2O_3$ ), перовскита ( $LaGaO_3$ , допированный стронцием и магнием), слоистые перовскитоподобные фазы Ауривиллиуса (BIMEVOX), семейство редкоземельных цирконатов со структурой пирохлора  $Ln_2Zr_2O_7$  (Ln = Nd-Tb) [5].

На настоящий момент одним из наиболее изученных кислородно-ионных проводников и, соответственно, наиболее подготовленным в плане использования как электролитическая мембрана в твердооксидном топливном элементе, является допированный диоксид циркония. Однако кис-

лородно-ионные электролиты на основе диоксида циркония подвержены деградации свойств вследствие изменения фазового состава и имеют высокую рабочую температуру ~900°С [6]. Это приводит к проблеме как химической совместимости, так и совместимости коэффициентов термического расширения компонентов ТОТЭ.

Из указанных выше структурных типов, проявляющих кислородно-ионную проводимость в области средних температур, значимый уровень электролитической проводимости реализуется только для фаз семейства ВІМЕVОХ. Однако нестабильность Ві-содержащих фаз в восстановительных средах делает невозможным использование таких систем в ТОТЭ. Все это позволяет говорить о том, что дальнейшее развитие О<sup>2</sup>-проводящих материалов предполагает исследование соединений с иным типом структуры.

В последние годы в литературе появились сведения о проявлении кислородно-ионного транспорта в соединениях на основе  $SrLaInO_4$  [7] и  $BaNdInO_4$  [8–10] со структурой Раддлесдена—Поппера  $AA'BO_4$ . Структура данных соединений представляет собой чередование перовскитоподобных слоев  $A_4A'_4BO_3$ , содержащих октаэдры

ВО<sub>6</sub>, со слоями каменной соли А'О. При этом частичное замещение ионов А'- и В-подрешеток ионами двухзарядных металлов может приводить к росту кислородно-ионной составляющей проводимости вследствие появления в структуре вакансий кислорода:

$$2MO \xrightarrow{Me_2O_3} 2M'_{Me} + 2O'_O + V'_O, \qquad (1)$$

где  $M_{Me}^{'}$  — атом металла M в позиции металла Me,  $O_{O}^{\times}$  — атом кислорода в регулярной позиции,  $V_{O}^{"}$  — вакансия кислорода.

Помимо данных соединений в литературе описано существование фазы состава BaLaInO<sub>4</sub> [11], изоструктурной упомянутым выше соединениям и характеризующейся ромбической симметрией (пр. гр. *Pbca*). Возможность кислородноионного переноса, а также влияние допирования ионами щелочноземельных элементов подрешетки La были исследованы нами ранее [12]. Было показано, что появление в структуре вакансий кислорода вследствие замещения трехзарядного иона La<sup>3+</sup> двухзарядными катионами щелочноземельных металлов, обладающих большими по сравнению с лантаном ионными радиусами, приводит к значимому росту электропроводности (вплоть до ~1.5 порядков величины). Однако аспект корреляции размера допанта с величиной кислородно-ионного транспорта не был рассмотрен. В то же время для блочно-слоевых структур в литературе присутствуют сведения о возможности замещения ионов In<sup>3+</sup> двухзарядными ионами металлов [13, 14], что дает основания полагать возможность аналогичного замещения для BaLaInO<sub>4</sub>.

В настоящей работе для установления корреляции между структурными характеристиками допированных фаз на основе  $BaLaInO_4$  и их транспортными свойствами проведено замещение ионов  $In^{3+}$  ионами меньшего радиуса —  $Zn^{2+}$ . Впервые получен образец состава  $BaLaIn_{0.9}Zn_{0.1}O_{3.95}$ , исследована его структура и электрические свойства. Проведен сравнительный анализ структурных и электротранспортных характеристик базового  $BaLaInO_4$  и допированных  $BaLaIn_{0.9}Zn_{0.1}O_{3.95}$  и  $BaLa_{0.9}M_{0.1}InO_{3.95}$  (M=Ca,Sr,Ba) образцов. Выявлено влияние размера иона-допанта на подвижность ионов кислорода.

### ЭКСПЕРИМЕНТАЛЬНАЯ ЧАСТЬ

Образцы  $BaLaInO_4$  и  $BaLaIn_{0.9}Zn_{0.1}O_{3.95}$  были получены методом твердофазного синтеза из предварительно осушенных  $BaCO_3$ ,  $La_2O_3$ ,  $In_2O_3$  и ZnO согласно приведенным ниже реакциям:

$$BaCO_3 + 0.5La_2O_3 + 0.5In_2O_3 \rightarrow \rightarrow BaLaInO_4 + CO_2,$$
 (2)

Синтез проводили на воздухе при ступенчатом повышении температуры (800, 900, 1000, 1100, 1200, 1300°С) и многократном перетирании в агатовой ступке в среде этилового спирта. Время отжига на каждой стадии составляло 24 ч.

Рентгенографический анализ выполняли на дифрактометре Rigaku MiniFlex 600 в  $CuK_{\alpha}$ -излучении при напряжении на трубке 40 кВ и токе 15 мА. Съемку производили в интервале  $2\theta = 10^{\circ} - 80^{\circ}$  с шагом  $0.01^{\circ}$  и скоростью сканирования 0.5 град/мин. Расчеты параметров решетки проводили методом полнопрофильного анализа Ритвельда с помощью программы FullProf Suite.

Определение химического состава образцов было выполнено с помощью оптического эмиссионного спектрометра Perkin Elmer Optima 4300 DV с индуктивно-связанной плазмой.

Электропроводность исследуемых фаз изучали в сухой атмосфере, которую задавали циркуляцией газа через порошкообразный оксид фосфора  $P_2O_5$  ( $pH_2O=3.5\times10^{-5}$  атм). Парциальное давление паров воды  $pH_2O$  контролировали датчиком влажности газов ИВГ-1 МК-С. Для предотвращения возможной карбонизации керамики предварительно из воздуха удаляли углекислый газ  $CO_2$  с помощью реактива "Аскарит".

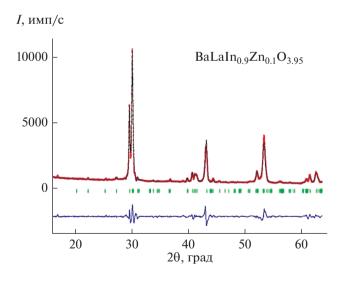
Для измерений электрических свойств образцы готовили в виде таблеток, спекание проводили при температуре 1300°С в течение 24 ч. В качестве критерия оценки плотности полученной керамики использовали отношение объемной и рентгенографической плотности. Плотность образцов составляла ~90—93%. Припекание платиновых электродов проводили при температуре 900°С в течение 3 ч.

Электропроводность изучали методом электрохимического импеданса в частотном диапазоне 1 Гц-1 МГц с амплитудой сигнала 15 мВ с использованием измерителя параметров импеданса Elins Z-1000P. Съемку проводили в температурном интервале 200-1000°C в режиме охлаждения. Измерения выполняли в статическом режиме с шагом 10-20°C и выдержкой в каждой точке до наступления стационарного состояния. Температуру задавали терморегулятором Варта ТП703, контроль температуры осуществляли с помощью терморегулятора ОВЕН ТРМ1. Контроль парциального давления кислорода  $pO_2$  в газовой фазе осуществляли с помощью датчика Zirconia-M. Расчет объемного сопротивления проводили с использованием программного обеспечения Zview software fitting.

## РЕЗУЛЬТАТЫ И ОБСУЖДЕНИЕ

Методом рентгенофазового анализа установлено, что образцы  $BaLaInO_4$  и  $BaLaIn_{0.9}Zn_{0.1}O_{3.95}$  являются однофазными и характеризуются орторомбической симметрией (пр. гр. Pbca). Химический анализ порошков, полученных после твердофазного синтеза, показал хорошее соответствие их состава с зашихтованными (теоретическими) составами (табл. 1).

Анализ имеющихся в литературе данных показал, что в блочно-слоевых структурах  $SrLaM_{0.5}Ti_{0.5}O_4$ [13] и  $La_2Sr_2MMnO_8$  [14] (M = Zn, Mg) цинк располагается в В-подрешетке. Исходя из того, что ионные радиусы  $Zn^{2+}$  и  $In^{3+}$  близки, а радиусы  ${
m Zn^{2+}}$  и  ${
m La^{3+}}$  существенно различаются ( $r_{{
m Zn^{2+}}}=0.74\,{
m \AA}$ (KЧ = 6),  $r_{\text{In}^{3+}} = 0.80$  Å (KЧ = 6),  $r_{\text{La}^{3+}} = 1.216$  Å (KЧ = 9) [15]), можно предположить, что цинк локализуется в подрешетке индия. Для подтверждения данного предположения был выполнен структурный полнопрофильный анализ методом Ритвельда (рис. 1). Наилучший фактор сходимости между теоретическим и экспериментальным рентгенографическими профилями был получен при фиксировании цинка в позиции индия (табл. 2). Необходимо отметить, что аналогичный расчет был выполнен для модели в случае распределения позициях лантана атомов пинка в  $La_{0.9}Zn_{0.1}InO_{3.95}$ ). Факторы сходимости были значительно выше и составили  $R_p = 12.41\%$ ,  $R_{wp} = 11.22\%$ ,  $R_{\rm exp} = 9.86\%, \, \chi^2 = 7.87.$  Значения параметров решетки, полученные для BaLaInO<sub>4</sub>, хорошо согласуются с описанными ранее в литературе [11]. Как видно из табл. 3, введение допанта с меньшим ра-



**Рис. 1.** Рентгенограмма образца состава  $BaLaIn_{0.9}Zn_{0.1}O_{3.95}$ . Показаны экспериментальные (точки), расчетные (линия), разностные (внизу) данные и угловые положения рефлексов (штрихи).

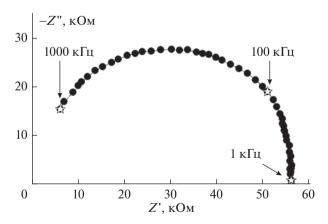
**Таблица 1.** Содержание элементов (ат. %) в образцах  $BaLaInO_4$  и  $BaLaIn_{0.9}Zn_{0.1}O_{3.95}$  по данным элементного анализа (в скобках приведены теоретические значения)

`		· · · · · · · · · · · · · · · · · · ·
Элемент	BaLaInO <sub>4</sub>	$\boxed{ BaLaIn_{0.9}Zn_{0.1}O_{3.95} }$
Ba	33.1 (33.3)	33.1 (33.3)
La	34.1 (33.3)	33.7 (33.3)
In	32.8 (33.4)	29.8.3 (30)
Zn	_	3.4 (3.4)

диусом приводит к уменьшению параметров и объема элементарной ячейки.

Исследование электрических свойств образцов  $BaLaInO_4$  и  $BaLaIn_{0.9}Zn_{0.1}O_{3.95}$  было выполнено в атмосфере сухого воздуха ( $pH_2O=3.5\times10^{-5}$  атм). На рис. 2 представлен типичный годограф импеданса, представляющий полуокружность, выходящую из начала координат и отвечающую сопротивлению объема зерен образца ( $C_{o6}\sim10^{-11}$  Ф). Температурные зависимости общей электропроводности для допированного и базового образцов представлены на рис. 3 (закрытые знаки). Политермы проводимости допированного состава имеют вид, аналогичный зависимости, полученной для  $BaLaInO_4$ . Допирование приводит к увеличению значений электропроводности ( $\sim$ 0.8 порядка величины) во всем температурном интервале.

Поскольку общая проводимость кристаллических твердотельных материалов, к которым относятся исследуемые образцы, является суммой вкладов электронной и ионной составляющих проводимости, варьирование парциального давления кислорода  $pO_2$  в газовой фазе позволяет вычленить их вклады [16]. Для выявления вкладов парциальных составляющих проводимости были выполнены измерения в атмосфере сухого аргона, т.е. при пониженном значении  $pO_2$  в условиях до-



**Рис. 2.** Годограф импеданса для образца состава  ${\rm BaLaIn_{0.9}Zn_{0.1}O_{3.95}}$  в атмосфере сухого воздуха при температуре  $500^{\rm o}{\rm C}$ .

Атом Позиция	Коэффициент заполнения	Координаты атомов			
		x	y	z	
Ba	8 <i>c</i>	0.5	0.1428 (2)	-0.0012 (1)	0.0022 (3)
La	8c	0.5	0.1428 (2)	-0.0012 (1)	0.0022 (3)
In	4 <i>b</i>	0.45	0.5	0	0
Zn	4 <i>b</i>	0.05	0.5	0	0
O1	8c	0.9875	0.022(3)	0.212 (0)	0.211(1)
O2	8 <i>c</i>	0.9875	0.331 (2)	0.016 (2)	0.007(1)

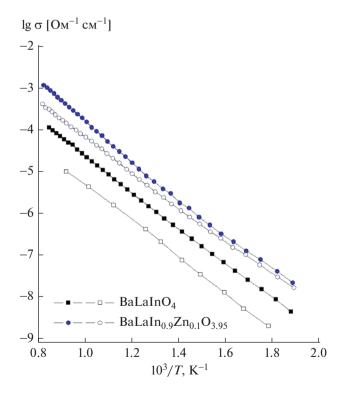
**Таблица 2.** Координаты атомов образца состава  $BaLaIn_{0.9}Zn_{0.1}O_{3.95}$ 

 $R_p = 4.32\%$ ,  $R_{wp} = 3.45\%$ ,  $R_{exp} = 2.31\%$ ,  $\chi^2 = 1.52$ .

Таблица 3. Параметры и объем элементарных ячеек

Образец	a, Å	b, Å	c, Å	<i>V</i> , Å <sup>3</sup>
BaLaInO <sub>4</sub>	12.932 (3)	5.906 (1)	5.894 (2)	450.19 (5)
BaLaInO <sub>4</sub> [11]	12.933 (3)	5.911 (1)	5.905 (1)	451.445 (0)
$BaLaIn_{0.9}Zn_{0.1}O_{3.95}$	12.928 (3)	5.891 (2)	5.871 (3)	447.17 (7)

минирования кислородно-ионной проводимости для  $BaLaInO_4$  и составов, полученных на его основе [17]. Для недопированного образца  $BaLaInO_4$ 



**Рис. 3.** Температурные зависимости электропроводности для образцов  $BaLaInO_4$  и  $BaLaIn_{0.9}Zn_{0.1}O_{3.95}$ , полученные в атмосфере сухого воздуха (закрытые знаки) и сухого аргона (открытые знаки).

значения электропроводности, полученные в аргоне (кислородно-ионная проводимость, рис. 3, открытые знаки), были ниже значений, полученных на воздухе (смешанная ионно-электронная проводимость, рис. 3, закрытые знаки), во всем температурном интервале. Повышение электропроводности на воздухе обусловлено наличием электронного вклада проводимости.

Для допированного образца  $BaLaIn_{0.9}Zn_{0.1}O_{3.95}$  значения, полученные в атмосферах воздуха и аргона, были близки между собой, что говорит о доминирующем кислородно-ионном характере переноса. Значение энергии активации в атмосфере сухого аргона составляло 0.83 эВ, что характерно для кислородно-ионного переноса. Наблюдающийся рост ионной проводимости для допированного образца  $BaLaIn_{0.9}Zn_{0.1}O_{3.95}$  по сравнению с базовым  $BaLaInO_4$  обусловлен появлением в его структуре вакансий кислорода (уравнение (1)), т.е. повышением концентрации ионных носителей заряда.

Для сопоставления и анализа результатов настоящей работы с данными, полученными ранее для образцов  $BaLa_{0.9}M_{0.1}InO_{3.95}$  (M = Ca, Sr, Ba) [12], на рис. 4 представлены температурные зависимости кислородно-ионной проводимости для базового и всех допированных образцов.

Анализ полученных результатов позволяет выявить тенденцию роста значений кислородно-ионной проводимости в ряду  $BaLaIn_{0.9}Zn_{0.1}O_{3.95}-BaLa_{0.9}Ca_{0.1}InO_{3.95}-BaLa_{0.9}Sr_{0.1}-InO_{3.95}-BaLa_{0.9}Ba_{0.1}InO_{3.95}$ , т.е. при увеличении радиуса иона-допанта. Поскольку для всех допированных образцов концентрация вакансий кис-

лорода одинаковая, а подвижность вакансий кислорода  $\mu_{\nu}$  определяется уравнением:

$$\mu_{V_{0}^{"}} = \sigma_{V_{0}^{"}} / Zec_{V_{0}^{"}}, \qquad (4)$$

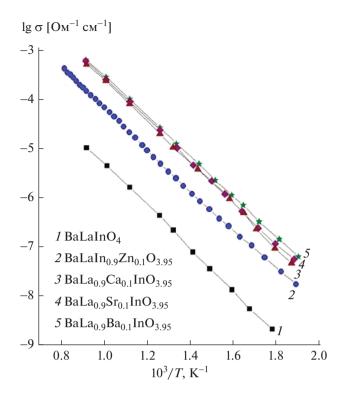
где Ze — абсолютная величина заряда, а  $c_{V_0^{\circ}}$  — концентрация вакансий кислорода ( $1/\text{см}^3$ ), различие в значениях проводимости допированных образцов обусловлено различиями в величинах подвижности вакансий кислорода. Иными словами, значения подвижности вакансий кислорода, как и значения кислородно-ионной проводимости, возрастают с увеличением радиуса иона-допанта. Значения подвижности вакансий кислорода для допированных образцов при  $500^{\circ}\text{C}$  приведены в табл. 4.

Исходя из полученных результатов, очевидно, что существует корреляция между размерами иона-допанта и величиной подвижности вакансий кислорода. Для соотнесения структурных и транспортных характеристик исследуемых образцов между собой на основе полученных значений объема элементарной ячейки были рассчитаны значения объема псевдокубической ячейки  $(V_p)$   $a_p = a/2$ ,  $b_p = b/\sqrt{2}$ ,  $c_p = c/\sqrt{2}$ , а также значения свободного объема элементарной ячейки  $(V_f)$ . Он определялся как разность между общим (приведенным) объемом ячейки и суммой объемов, занимаемых индивидуальными ионами в ячейке, и был рассчитан по формуле:

$$V_f = V_p - \sum m_i (4/3) \pi r_i^3, \tag{5}$$

где  $V_p$  — объем псевдокубической ячейки,  $m_i$  — коэффициент химического состава,  $r_i$  — ионный радиус.

Как видно из табл. 4, акцепторное допирование подрешеток лантана и индия приводит к увеличению свободного объема элементарной ячейки, при этом с ростом радиуса допанта наблюдается рост свободного объема. Иными словами, чем больше ионный радиус допанта, тем больше в кристаллической решетке пространства для вакансионного транспорта и тем выше подвижность вакансий кислорода и кислородно-ионная проводимость.



**Рис. 4.** Температурные зависимости кислородноионной проводимости для образцов BaLaInO<sub>4</sub> (I), BaLaIn<sub>0.9</sub>Zn<sub>0.1</sub>O<sub>3.95</sub> (2), BaLa<sub>0.9</sub>Ca<sub>0.1</sub>InO<sub>3.95</sub> (3) [12], BaLa<sub>0.9</sub>Sr<sub>0.1</sub>InO<sub>3.95</sub> (4) [12] и BaLa<sub>0.9</sub>Ca<sub>0.1</sub>InO<sub>3.95</sub> (5) [12].

### **ЗАКЛЮЧЕНИЕ**

На основании проведенных исследований можно заключить, что для соединения BaLaInO<sub>4</sub>, характеризующегося структурой Раддлесдена—Поппера, акцепторное допирование подрешетки индия приводит к росту электропроводности вследствие образования в структуре вакансий кислорода. Увеличение значений кислородно-ионной проводимости обусловлено увеличением подвижности вакансий кислорода вследствие увеличения свободного объема элементарной ячейки при допировании.

**Таблица 4.** Значения приведенного и свободного объема элементарной ячейки, а также подвижности вакансий кислорода при  $500^{\circ}$ C

Образец	$V_p$ , Å <sup>3</sup>	$V_f$ , Å <sup>3</sup>	$\lg \mu_{V_o^{\bullet\bullet}} \left[ c M^2 / (B c) \right]$
BaLaInO <sub>4</sub>	112.54 (3)	39.41	
$BaLaIn_{0.9}Zn_{0.1}O_{3.95}$	111.87 (7)	39.76	-8.31
$BaLa_{0.9}Ca_{0.1}InO_{3.95}$	112.80 (3)	40.21	<b>−</b> 7.65
$BaLa_{0.9}Sr_{0.1}InO_{3.95}$	112.97 (5)	40.23	<i>−</i> 7.55
$BaLa_{0.9}Ba_{0.1}InO_{3.95}$	113.55 (0)	40.41	-7.45

### ФИНАНСИРОВАНИЕ РАБОТЫ

Работа выполнена при финансовой поддержке Министерства образования и науки Российской Федерации (государственное задание № АААА-А20-120061990010-7).

## КОНФЛИКТ ИНТЕРЕСОВ

Авторы заявляют, что у них нет конфликта интересов.

#### СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

- Goodenough J.B. // Annu. Rev. Mater. Res. 2003. V. 33. P. 91. https://doi.org/10.1146/annurev.matsci.33.022802.091651
- Kharton V.V., Marques F.M.B., Atkinson A. // Solid State Ionics. 2004. V. 174. P. 135. https://doi.org/10.1016/j.ssi.2004.06.015
- 3. Perovskite Oxide for Solid Oxide Fuel Cells / Ed. Ishihara T. Springer Science Business Media, LLC. 2009. https://doi.org/10.1007/978-0-387-77708-5
- 4. *Ishihara T.* Oxide Ion Conductor // Encyclopedia of Applied Electrochemistry / Eds. Kreysa G., Ota K., Savinell R.F. N.Y.: Springer, 2014. https://doi.org/10.1007/978-1-4419-6996-5\_165
- Mahato N., Banerjee A., Gupta A. et al. // Prog. Mater Sci. 2015. V. 72. P. 141. https://doi.org/10.1016/j.pmatsci.2015.01.001
- Medvedev D., Murashkina A., Pikalova E. et al. // Prog. Mater Sci. 2014. V. 60. P. 72. https://doi.org/10.1016/j.pmatsci.2013.08.001

- Kato S., Ogasawara M., Sugai M. et al. // Solid State Ionics. 2002. V. 149. P. 53. https://doi.org/10.1016/S0167-2738(02)00138-8
- Fujii K., Shiraiwa M., Esaki Y. // J. Mater. Chem. A. 2015. V. 3. P. 11985. https://doi.org/10.1039/C5TA01336D
- Yang X., Liu S., Lu F. et al. // J. Phys. Chem. C. 2016.
   V. 120. P. 6416. https://doi.org/10.1021/acs.jpcc.6b01530
- Shiraiwa M., Fujii K., Esaki Y. et al. // J. Electrochem. Soc. 2017. V. 164. P. F1392. https://doi.org/10.1149/2.0411713jes
- 11. *Titov Yu.A., Belyavina N.M., Markiv V.Ya.* // Reports of the National Academy of Sciences of Ukraine. 1999. V. 10. P. 160.
- Tarasova N., Animitsa I., Galisheva A. et al. // Materials. 2019. V. 12. P. 1668. https://doi.org/10.3390/ma12101668
- Ren G.R., Zhu J.Y., Li L. et al. // J. Am. Ceram. Soc. 2017. V. 100. P. 2582. https://doi.org/10.1111/jace.14644
- Burley J.C., Battle P.D., Gaskell P. et al. // J. Solid State Chem. 2002. V. 168. P. 202. https://doi.org/10.1006/issc.2002.9710
- 15. *Shannon R.D.* // Acta Crystallogr. 1976. A32. P. 751. https://doi.org/10.1107/S0567739476001551
- 16. *Kröger F.A.*, *Vink H.J.* // Solid State Physics. 1956. V. 3. P. 307. https://doi.org/S0081-1947(08)60135-6
- Tarasova N., Animitsa I., Galisheva A. // J. Solid State Electrochem. 2020. V. 24. P. 1497. https://doi.org/10.1007/s10008-020-04630-1