__ НЕОРГАНИЧЕСКИЕ МАТЕРИАЛЫ __ И НАНОМАТЕРИАЛЫ

УДК 544.022

СТРУКТУРА И ЭЛЕКТРИЧЕСКИЕ СВОЙСТВА НОВОГО Zn-ЗАМЕЩЕННОГО КИСЛОРОДНО-ИОННОГО ПРОВОДНИКА НА ОСНОВЕ BaLaInO₄

© 2021 г. Н. А. Тарасова^{а, *}, И. Е. Анимица^{а, b}, А. О. Галишева^а, И. А. Анохина^{а, b}

^аУральский федеральный университет им. первого Президента России Б.Н. Ельцина, ул. Мира, 19, Екатеринбург, 620002 Россия ^bИнститут 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 BaLaInO₄ ионами Zn²⁺ 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: BaLaInO₄, 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 ZrO₂, стабилизированный Y₂O₃, Sc₂O₃ или CaO; оксид церия CeO₂, стабилизированный Gd₂O₃), перовскита (LaGaO₃, допированный стронцием и магнием), слоистые перовскитоподобные фазы Ауривиллиуса (BIMEVOX), семейство редкоземельных цирконатов со структурой пирохлора Ln₂Zr₂O₇ (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 кислородно-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 BIMEVOX. Однако нестабильность Bi-содержащих фаз в восстановительных средах делает невозможным использование таких систем в ТОТЭ. Все это позволяет говорить о том, что дальнейшее развитие O^{2–}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 SrLaInO₄ [7] и BaNdInO₄ [8–10] со структурой Раддлесдена-Поппера AA'BO₄. Структура данных соединений представляет собой чередование перовскитоподобных слоев $A_{\#}A'_{\#}BO_3$, содержащих октаэдры ВО₆, 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:

$$2\mathrm{MO} \xrightarrow{\mathrm{Me}_2\mathrm{O}_3} 2\mathrm{M'_{Me}} + 2\mathrm{O}_{\mathrm{O}}^{\mathsf{x}} + \mathrm{V}_{\mathrm{O}}^{\mathsf{x}}, \qquad (1)$$

где М_{ме} – атом металла М в позиции металла Ме, О₀[×] – атом кислорода в регулярной позиции, V₀[•] – вакансия кислорода.

Помимо данных соединений в литературе описано существование фазы состава BaLaInO₄ [11], изоструктурной упомянутым выше соединениям и характеризующейся ромбической симметрией (пр. гр. Pbca). Возможность кислородноионного переноса, а также влияние допирования ионами шелочноземельных элементов подрешетки La были исследованы нами ранее [12]. Было показано, что появление в структуре вакансий кислорода вследствие замещения трехзарядного иона La³⁺ двухзарядными катионами шелочноземельных 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 In³⁺ двухзарядными ионами металлов [13, 14], что дает основания полагать возможность аналогичного замещения для BaLaInO₄.

В настоящей работе для установления корреляции между структурными характеристиками допированных фаз на основе BaLaInO₄ и их транспортными свойствами проведено замещение ионов In³⁺ ионами меньшего радиуса – Zn²⁺. 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 BaLaInO₄ 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 BaLaInO₄ и BaLaIn_{0.9}Zn_{0.1}O_{3.95} были получены методом твердофазного синтеза из предварительно осушенных BaCO₃, La₂O₃, In₂O₃ и ZnO согласно приведенным ниже реакциям:

$$BaCO_3 + 0.5La_2O_3 + 0.5In_2O_3 \rightarrow$$

$$\rightarrow BaLaInO_4 + CO_2,$$
(2)

$$BaCO_3 + 0.5La_2O_3 + 0.45In_2O_3 + 0.1ZnO \rightarrow$$

$$\rightarrow BaLaIn_{0.9}Zn_{0.1}O_{3.95} + CO_2.$$
(3)

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 Си K_{α} -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° 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 ($pH_2O = 3.5 \times 10^{-5}$ 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 СО₂ 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°С в режиме охлаждения. Измерения выполняли в статическом режиме с шагом 10-20°С 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 рО2 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 BaLaInO₄ 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}O₄ [13] и La₂Sr₂MMnO₈ [14] (M = Zn, Mg) цинк располагается в В-подрешетке. Исходя из того, что ионные радиусы Zn²⁺ и In³⁺ близки, а радиусы Zn^{2+} и La³⁺ существенно различаются ($r_{Zn^{2+}} = 0.74$ Å (КЧ = 6), $r_{\text{In}^{3+}} = 0.80$ Å (КЧ = 6), $r_{\text{La}^{3+}} = 1.216$ Å (КЧ = 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 атомов нинка в позициях лантана (Ba-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 BaLaInO₄, хорошо согласуются с описанными ранее в литературе [11]. Как видно из табл. 3, введение допанта с меньшим ра-





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

ЖУРНАЛ НЕОРГАНИЧЕСКОЙ ХИМИИ том 66 № 1 2021

Таблица 1. Содержание элементов (ат. %) в образцах BaLaInO₄ и BaLaIn_{0.9}Zn_{0.1}O_{3.95} по данным элементного анализа (в скобках приведены теоретические значения)

Элемент	BaLaInO ₄	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 BaLaInO₄ и BaLaIn_{0.9}Zn_{0.1}O_{3.95} было выполнено в атмосфере сухого воздуха ($pH_2O = 3.5 \times 10^{-5}$ атм). На рис. 2 представлен типичный годограф импеданса, представляющий полуокружность, выходящую из начала координат и отвечающую сопротивлению объема зерен образца ($C_{o6} \sim 10^{-11}$ 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 BaLaInO₄. Допирование приводит к увеличению значений электропроводности (~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 $BaLaIn_{0.9}Zn_{0.1}O_{3.95}$ в атмосфере сухого воздуха при температуре 500°С.

Атом Позиция	Пориния	Коэффициент	Координаты атомов		
	заполнения	x	У	Z.	
Ba	8 <i>c</i>	0.5	0.1428 (2)	-0.0012 (1)	0.0022 (3)
La	8 <i>c</i>	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
01	8 <i>c</i>	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	<i>a</i> , Å	$b, \mathrm{\AA}$	c, Å	<i>V</i> , Å ³
BaLaInO ₄	12.932 (3)	5.906 (1)	5.894 (2)	450.19 (5)
BaLaInO ₄ [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 BaLaInO₄ 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 кислорода одинаковая, а подвижность вакансий кислорода μ_{ν} . определяется уравнением:

$$\mu_{V_0^{-}} = \sigma_{V_0^{-}} / Zec_{V_0^{-}}, \qquad (4)$$

где Ze – абсолютная величина заряда, а c_{V_0} – кон-

центрация вакансий кислорода (1/см³), 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°С 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_p). 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 $BaLaInO_4$ (*1*), $BaLaIn_{0.9}Zn_{0.1}O_{3.95}$ (*2*), $BaLa_{0.9}Ca_{0.1}InO_{3.95}$ (*3*) [12], $BaLa_{0.9}Sr_{0.1}InO_{3.95}$ (*4*) [12] и $BaLa_{0.9}Ca_{0.1}InO_{3.95}$ (*5*) [12].

ЗАКЛЮЧЕНИЕ

На основании проведенных исследований можно заключить, что для соединения BaLaInO₄, 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°С

Образец	V_p , Å ³	V_{f} , Å ³	$\lg \mu_{V_o^{**}} [cM^2/(Bc)]$
BaLaInO ₄	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	- 7.65
$BaLa_{0.9}Sr_{0.1}InO_{3.95}$	112.97 (5)	40.23	- 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

- 1. *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
- 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
- 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/jssc.2002.9710
- 15. *Shannon R.D.* // Acta Crystallogr. 1976. A32. P. 751. https://doi.org/10.1107/S0567739476001551
- 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