УДК 538.975

ИССЛЕДОВАНИЕ ОСТАТОЧНЫХ НАПРЯЖЕНИЙ В ПЛЕНКАХ Ce_xGd_{1 – x}O_{2 – y}, ПОЛУЧЕННЫХ МЕТОДОМ МАГНЕТРОННОГО РАСПЫЛЕНИЯ

© 2022 г. А. А. Соловьев^{а, *}, С. В. Работкин^а, А. В. Шипилова^а, Д. А. Агарков^b, И. Н. Бурмистров^b, А. Н. Шмаков^c

^аИнститут сильноточной электроники СО РАН (ИСЭ СО РАН), Томск, 634055 Россия ^bИнститут физики твердого тела им. Ю.А. Осипьяна РАН (ИФТТ РАН), Черноголовка, Московская область, 142432 Россия ^cИнститут ядерной физики им. Г.И. Будкера СО РАН (ИЯФ СО РАН), Новосибирск, 630090 Россия *e-mail: andrewsol@mail.ru Поступила в редакцию 10.03.2022 г.

После доработки 15.05.2022 г. Принята к публикации 15.05.2022 г.

Тонкие пленки оксида церия, допированного гадолинием ($Ce_xGd_{1-x}O_{2-y}$), были синтезированы на анодах твердооксидных топливных элементов методом реактивного дуального магнетронного распыления. Пленки толщиной 4 мкм наносили в различных режимах осаждения (переходном и оксидном), различающихся содержанием кислорода в вакуумной камере. Остаточные напряжений в пленках после осаждения и после термического отжига на воздухе определяли по кривизне анодных пластин. Получены зависимости между режимами осаждения, остаточными напряжениями и характеристиками топливных элементов с электролитом $Ce_xGd_{1-x}O_{2-y}$. Методом растровой электронной микроскопии исследована морфология поверхности и структура поперечного сечения пленок. Дополнительно структура пленок допированного гадолинием оксида церия была проанализирована методом рентгенофазового анализа с использованием источника синхротронного излучения в процессе нагрева до 1300°C. Показано, что при определенных режимах осаждения и отжига возможна трансформация сжимающих напряжений в растягивающие. Это уменьшает деформацию анодных пластин после нанесения электролита $Ce_xGd_{1-x}O_{2-y}$.

Ключевые слова: тонкие пленки, допированный оксид церия, твердый электролит, твердооксидный топливный элемент, магнетронное распыление, остаточные напряжения, рентгенофазовый анализ, синхротронное излучение, высокотемпературный отжиг, стехиометрия.

DOI: 10.31857/S1028096022110243

введение

Оксид церия, допированный гадолинием $(Ce_xGd_{1-x}O_{2-y})$, в настоящее время интенсивно изучают для использования в качестве твердого электролита в твердооксидных топливных элементах (ТОТЭ). Основным преимуществом допированного оксида церия является в четыре—пять раз более высокая ионная проводимость в диапазоне температур 600–800°С по сравнению с диоксидом циркония, стабилизированным оксидом иттрия (YSZ) [1]. В этом материале проводимость обусловлена диффузией кислорода через кислородные вакансии, образующиеся в результате замены Ce⁴⁺ на Gd³⁺, и поэтому проводимость электролита зависит от концентрации Gd³⁺. Например, при 500°С максимальная проводимость у

электролита состава Ce_{0.9}Gd_{0.1}O_{1.95} [2]. Однако недостатком допированного гадолинием оксида церия является его смешанная ионно-электронная проводимость в восстановительной атмосфере. Электронная проводимость начинает доминировать при высоких рабочих температурах (между 800 и 1000°C) [3]. По этой причине Ce_xGd_{1-x}O_{2-y} обычно используют в качестве электролита в диапазоне температур до 650°C для создания низкотемпературных ТОТЭ [4]. При более высоких температурах Ce_xGd_{1-x}O_{2-y} часто применяют в качестве барьерного слоя между электролитом YSZ и катодом ТОТЭ для предотвращения межфазной диффузии атомов [5].

Помимо проводимости электролита, от которой зависит удельная мощность, немаловажное значение для работы ТОТЭ имеет его механиче-

ская прочность. Особенно это касается топливных элементов анод-поддерживающей конструкции, в которой электролит имеет толщину менее 10 мкм [6]. Чтобы не допустить разрушения электролита при изготовлении и эксплуатации топливного элемента, важно избегать критических механических напряжений, превышающих напряжение разрушения керамики.

Планарные ТОТЭ анол-поллерживающей конструкции обычно изготавливают путем совместного спекания тонкого электролита и относительно толстого (толшиной 0.5–1 мм) анода при температуре 1400–1500°С [7]. Остаточные напряжения при комнатной температуре в топливных элементах, полученных совместным спеканием, в основном связаны с различием коэффициентов термического расширения слоев [8, 9]. Типичные значения остаточных сжимающих напряжений в электролите ТОТЭ анод-поддерживающей конструкции составляют 500-650 МПа при комнатной температуре [7, 10, 11]. Механизм и закономерности образования остаточных напряжений в топливных элементах, получаемых совместным спеканием слоев, изучены достаточно подробно. Однако сведений об уровне остаточных напряжений в тонких электролитах ТОТЭ, которые формируются на анодных подложках методом физического газофазного осаждения (магнетронное распыление, лазерная абляция), еще недостаточно.

Остаточные напряжения в пленках, наносимых методом магнетронного распыления, могут быть внутренними и термическими. Первые вызваны воздействием энергетических частиц (ионов, нейтральных атомов), а вторые – различным тепловым расширением пленки и подложки (если пленки наносят при повышенной температуре). Метод распыления основан на осаждении частиц с высокой кинетической энергией. Поэтому существенный вклад в развитие внутренних напряжений в тонких пленках вносят дефекты (межузельные атомы, вакансии, дислокации и другие дефекты), образующиеся в процессе осаждения [12]. Одним из важных механизмов развития напряжений в пленках, нанесенных с использованием высокоэнергетических частиц, является так называемый "атомный (ионный) наклеп" (atomic или ion peening) [13]. При соударении с растущей пленкой часть адсорбированных атомов может внедряться в ее поверхностный слой, в междоузлия кристаллической решетки. Это приводит к дисторсии кристаллической решетки, избыточному уплотнению пленки и возникновению сжимающих напряжений. Эффективным методом снижения остаточных напряжений является высокотемпературный отжиг [14]. Показано, что термическая обработка слоев YSZ и $Ce_xGd_{1-x}O_{2-y}$ после магнетронного осаждения позволяет увеличить их ионную проводимость за счет улучшения кристалличности и плотности [15, 16].

В настоящей работе исследованы остаточные напряжения в слоях электролита $Ce_xGd_{1-x}O_{2-y}$ толшиной 4 мкм после его осаждения методом реактивного магнетронного распыления и термического отжига на воздухе. Реактивное магнетронное распыление подразумевает распыление металлической мишени в присутствии реактивного газа (например, $Ar + O_2$) [17]. Процесс может протекать в трех режимах: в металлическом, переходном и оксидном, в зависимости от концентрации кислорода в вакуумной камере [18]. В металлическом режиме преимущественно происходит распыление атомов металла ионами аргона, и скорость осаждения пленки наибольшая. В переходном режиме поверхность распыляемой мишени частично покрыта слоем оксида, количество которого меняется бесконтрольно. В этом режиме пленки напыляются с дефицитом кислорода. В оксидном режиме поверхность мишени почти полностью покрыта слоем оксида, в результате чего скорость осаждения пленки резко снижается. В этом режиме происходит напыление пленок с содержанием кислорода, близким к стехиометрическому. Для нанесения оксидных пленок на практике используют последние два режима. У каждого из них есть свои преимущества и недостатки в зависимости от конкретной задачи и требований к свойствам пленок. В работе проведено сравнение остаточных напряжений в пленках $Ce_xGd_{1-x}O_{2-y}$, полученных в переходном и оксидном режимах, с разной скоростью осаждения и различным содержанием кислорода.

ЭКСПЕРИМЕНТАЛЬНАЯ ЧАСТЬ

В качестве подложек использовали аноды NiO/YSZ размером 100×20 мм. Их вырезали лазером из анодных пластин размером 100 × 100 мм и толщиной 700 мкм производства фирмы Ксегacell Co. (Южная Корея). Выбор данных анодов в качестве подложек был обусловлен их коммерческой доступностью. Напыление пленок Ce_xGd_{1 - x}O_{2 - y} проводили на модернизированной установке ННВ-6.6 методом дуального реактивного распыления металлических мишеней Се_{0.9}Gd_{0.1} размером 100 × 300 мм (чистота 99.9%) производства ООО "Гирмет" (Россия) [19]. Пленки толщиной около 4 мкм получали в смеси аргона и кислорода в оксидном и переходном режимах распыления. Расстояние от мишеней до подложки составляло около 90 мм. Вакуумную камеру откачивали диффузионным насосом до остаточного давления 0.01 Па. Затем образцы нагревали до температуры 450°С, которую поддерживали в процессе осаждения $Ce_xGd_{1-x}O_{2-y}$. Для повышения адгезии пленок непосредственно перед их осаждением проводили обработку подложек ионами Ar, генерируемыми ионным источником с анодным слоем. Давление в камере во время осаждения составляло 0.2 Па. Стабильность осаждения пленок в переходном режиме распыления обеспечивали следующим образом. Источник питания дуальных магнетронов APEL-M-12DU-symmetric (ООО "Прикладная электроника", Россия) работал в импульсном режиме с частотой 50 кГц и поддерживал постоянной мощность разряда 3 кВт. Источник питания имел систему обратной связи с регулятором расхода кислорода и автоматически регулировал расход кислорода таким образом, чтобы поддерживать постоянным напряжение разряда, которое задавал оператор. Расход Аг поддерживали постоянным (40 мл/мин).

После нанесения пленок часть образцов подвергалась отжигу в печи Nabertherm (Германия) при температуре 1200°С. Отжиг проводили в течение 2 ч в воздушной атмосфере. Скорость нагрева 3 град/мин, а охлаждение происходило с естественной скоростью.

Остаточные напряжения σ_f в пленках после нанесения и после отжига определяли посредством измерения кривизны подложки по формуле Стоуни [20]:

$$\sigma_f = \frac{E_s t_s^2}{6(1 - v_s) R_s t_f}$$

где E_s — модуль упругости подложки (210 ГПа [21]), t_s — ее толщина, v_s — коэффициент Пуассона подложки (0.3 [22]), R_s — радиус кривизны подложки, t_f — толщина пленки.

Радиус изгиба, входящий в формулу Стоуни, рассчитывали по формуле:

$$R_s = \frac{R_1 R_2}{R_1 - R_2}$$

где R_1 — радиус изгиба исходной пластины до нанесения пленки, R_2 — радиус изгиба пластины после нанесения пленки или после отжига. Радиус изгиба пластины вычисляли по формуле: $R = (l^2 + 4h^2)/8h$, где l — длина, h — высота (рис. 1).

Для изучения микроструктуры пленок использовали растровые электронные микроскопы (РЭМ) Quanta 200 3D (FEI Company, США) и Supra 50VP (ZEISS, Германия). С целью проверки катионного соотношения пленки были проанализированы методом энергодисперсионной рентгеновской спектроскопии. Анализ проводили не менее чем в пяти точках для каждого образца.

Рентгенофазовый анализ (РФА) пленок $Ce_xGd_{1-x}O_{2-y}$ проводили на канале № 6 источника синхротронного излучения накопителя электронов ВЭПП-3 в Институте ядерной физики (Новосибирск). В процессе исследования методом РФА с использованием синхротронного излучения образец нагревали от 30 до 1300°С со скоростью 15 град/мин и охлаждали со скоростью 50 град/мин. Рабочая длина волны синхротронного излучения 0.172 нм. Полученные дифрактограммы пересчитывали на соответствующие углы



Рис. 1. Схема измерения остаточных напряжений по изгибу пластины.

для $\lambda = 0.1541$ нм (излучение Cu K_{α}) для сравнения результатов с базой данных PDF 4+.

Для исследования характеристики ТОТЭ с электролитом $Ce_xGd_{1-x}O_{2-y}$ из образцов размером 100 × 20 мм лазером вырезали диски диаметром 20 мм. Катод $La_{0.6}Sr_{0.4}CoO_3$ (LSC) (Kceracell Co., Южная Корея) площадью 10 × 10 мм наносили на электролит методом трафаретной печати и спекали во время запуска и испытания топливного элемента. Вольт-амперные характеристики ТОТЭ измеряли при 700°С при постоянной подаче сухого водорода (30 мл/мин) к аноду и воздуха (300 мл/мин) к катоду. Для токосъема с электродов использовали сетки из серебра и проволоку из платины.

РЕЗУЛЬТАТЫ И ИХ ОБСУЖДЕНИЕ

Пленки Ce_xGd_{1 - x}O_{2 - у} были получены в трех различных режимах осаждения, различающихся содержанием кислорода в вакуумной камере и, соответственно, скоростью осаждения (табл. 1). На рис. 2 показаны зависимости скорости осаждения пленок $V_{\rm H}$ и напряжения разряда U_d от расхода кислорода $Q_{0,}$. Зависимость $V_{\rm H} = f(Q_{0,2})$ имеет типичный для магнетронного распыления вид [23] – резкое падение скорости осаждения в переходном режиме распыления и небольшое изменение скорости осаждения в оксидном ("отравленном" режиме). На границе металлического и переходного режима $V_{\rm H} \approx 40$ нм/мин, но из-за большого дефицита кислорода пленки имеют низкую прозрачность в видимом диапазоне длин волн и черный оттенок. На границе переходного и оксидного режимов $V_{\rm H}$ снижается до 7— 8 нм/мин, но полученные пленки прозрачные, что говорит об их составе, близком к стехиометрическому. Зависимость $U_d = f(Q_{O_2})$ носит немонотонный характер, который определяется свойствами конкретного материала, в частности, коэффициентом ионно-электронной эмиссии. В переходном режиме распыления напряжение

A 1 A	2 9					
<i>U</i> _{<i>d</i>} , B	$V_{\rm H}$, нм/мин	t_f , MKM	<i>σ_{f0}</i> , МПа	σ _{<i>f</i>1} , МПа	НРЦ, мВ	$P_{\rm max}$, мВт/см ²
500	8	4.15	-2411	-1347	666	92
345	11	4	-2270	-4896	636	97
353	17	4.2	-2062	-42430	538	66
345	11	4	-1790	+2016*	693	126
	$ \begin{array}{c} $	U_d , В $V_{\rm H}$, нм/мин 500 8 345 11 353 17 345 11	U_d , В $V_{\rm H}$, HM/MИН t_f , MKM 500 8 4.15 345 11 4 353 17 4.2 345 11 4	U_d , В $V_{\rm H}$, HM/MИН t_f , MKM σ_{f0} , МПа50084.15-2411345114-2270353174.2-2062345114-1790	U_d , В $V_{\rm H}$, НМ/МИН t_f , МКМ σ_{f0} , МПа σ_{f1} , МПа50084.15-2411-1347345114-2270-4896353174.2-2062-42430345114-1790+2016*	U_d , В $V_{\rm H}$, нм/мин t_f , мкм σ_{f0} , МПа σ_{f1} , МПаНРЦ, мВ50084.15-2411-1347666345114-2270-4896636353174.2-2062-42430538345114-1790+2016*693

Таблица 1. Параметры осаждения, остаточные напряжения в пленках $Ce_xGd_{1-x}O_{2-y}$ и характеристики ТОТЭ с электролитом $Ce_xGd_{1-x}O_{2-y}$

Примечание: * отжиг проводился под нагрузкой 600 г., О – оксидный режим распыления, П – переходный режим распыления, U_d – напряжение разряда, V_H – скорость нанесения пленки, t_f – толщина пленки, σ_{f0} и σ_{f1} – остаточные напряжения после нанесения пленки и ее отжига при температуре 1200°С соответственно, НРЦ – напряжение разомкнутой цепи ТОТЭ, P_{max} – максимальная удельная мощность ТОТЭ с отожженным при 1200°С электролитом при температуре 700°С.

разряда при увеличении расхода кислорода сначала снижается от 400 до 313 В, а затем начинает увеличиваться и достигает 500 В в оксидном режиме. В настоящей работе пленки $Ce_xGd_{1-x}O_{2-y}$ были получены при $U_d = 345$, 353 и 500 В. Пленку на образец 1О наносили в оксидном режиме со скоростью осаждения 8 нм/мин. Образцы 2П и 3П были получены в переходном режиме со скоростью осаждения 11 и 17 нм/мин. Образец 4П был получен в тех же условиях, что и образец 2П.

Из табл. 1 видно, что все пленки $Ce_xGd_{1-x}O_{2-y}$ после осаждения обладают достаточно высокими сжимающими остаточными напряжениями (более –2000 МПа). Чем ниже расход кислорода в камере при осаждении пленки, т.е. чем больше дефицит кислорода в полученной пленке, тем ниже амплитуды остаточных напряжений.

Ожидалось, что после высокотемпературного отжига остаточные напряжения в пленках $Ce_xGd_{1-x}O_{2-y}$ уменьшатся. Такое явление наблюдалось в пленках YSZ толщиной 250 нм, полученных методом высокочастотного распыления



Рис. 2. Зависимости скорости осаждения пленок $Ce_xGd_{1-x}O_{2-y}V_H$ и напряжения разряда U_d от расхода кислорода при реактивном магнетронном распылении.

[24], где нагрев до 450°С и последующее охлаждение до комнатной температуры приводили к трансформации сжимающих напряжений -500 МПа в растягивающие напряжения +550 МПа. Это может быть вызвано диффузией межузельных атомов в стандартные узлы решетки, которая уменьшает деформации решетки. Однако в случае пленок $\operatorname{Ce}_{r}\operatorname{Gd}_{1-r}\operatorname{O}_{2-v}$ отжиг при температуре 1200°C привел к уменьшению остаточных напряжений до –1347 МПа только в образце 1О, полученном в оксидном режиме осаждения. У образцов, полученных в переходном режиме распыления (2П и 3П), остаточные напряжения увеличились до -4896 и -42430 МПа соответственно. Таким образом, наличие дефицита кислорода в осажденной пленке приводит к увеличению остаточных напряжений в ней после отжига и, как следствие, встраиванию дополнительного кислорода в кристаллическую решетку. Чем больше дефицит кислорода в исходной пленке, тем выше амплитуды остаточных напряжений после термообработки.

Для примера на рис. 3 приведены фото образца 3П до и после отжига пленки, показывающие влияние остаточных напряжений на изгиб подложки. Интересно, что, несмотря на очень большие механические напряжения в пленке образца 3П, приведшие к сильной деформации подложки, пленка не имеет видимых повреждений (трещин или отслаивания) и демонстрирует отличную адгезию к подложке (рис. 4).

Для того чтобы избежать чрезмерного изгиба образцов во время их отжига, был применен отжиг под статической нагрузкой. Этот подход часто применяется при спекании многослойной керамики [25, 26]. Для этого образец 4П во время отжига помещали между двумя плоскими пластинами из оксида алюминия массой 600 г и размером $120 \times 120 \times 20$ мм. Отжиг под нагрузкой привел к тому, что изгиб образца 4П после отжига был меньше, чем исходной подложки. Это означает трансформацию в процессе отжига сжимающих напряжений в растягивающие величиной +2016 МПа.

Для того чтобы выяснить влияние режимов осаждения на морфологию поверхности и струк-



Рис. 3. Фото исходной подложки NiO/YSZ образца 3П (а), после нанесения пленки $Ce_xGd_{1-x}O_{2-y}$ (б), после отжига при температуре 1200°C (в).

туру пленок $Ce_xGd_{1-x}O_{2-y}$, было проведено их исследование после отжига при 1200°С методом РЭМ (рис. 5). Обнаружено, что морфология поверхности и структура поперечного сечения пленок после отжига практически не зависит от режима их осаждения. Поверхность пленок имеет зернистую структуру с размером зерен 1–2 мкм. Каждое зерно состоит из субзерен диаметром около 300 нм. На поперечном сечении пленок видны закрытые поры размером 20–60 нм. Они могли образоваться в результате рекристаллизации пленки во время ее отжига в местах границ зерен и пустот, которые сформировались в процессе роста пленки.

На рис. 6 показаны морфология поверхности и микроструктура скола пленки на образце 4П после отжига под нагрузкой. Видно, что отжиг под нагрузкой, сопровождающийся трансформацией сжимающих напряжений в растягивающие, не приводит к разрушению или появлению трещин в пленке, которая имеет плотную и однородную структуру.

Поскольку основным назначением пленок $Ce_xGd_{1-x}O_{2-y}$ является использование в качестве электролита ТОТЭ, было проведено сравнение вольт-амперных характеристик топливных элементов, изготовленных из образцов 10, 2П, 3П и 4П. Результаты измерения вольт-амперных характеристик ТОТЭ при рабочей температуре 700°С представлены в табл. 1.

Напряжение разомкнутой цепи ТОТЭ с электролитом $Ce_xGd_{1-x}O_{2-y}$ обычно меньше теоретически возможного (1.08–1.1 В) и находятся в диапазоне 0.7–0.8 В вследствие электронной проводимости, которая появляется в оксиде церия в восстановительной атмосфере. Например, напряжение разомкнутой цепи ТОТЭ с тонкопленочным электролитом $Ce_xGd_{1-x}O_{2-y}$, полученным в [27] методом сильноточного магнетронного распыления на аналогичных анодах, составляло 0.77–0.8 В при рабочих температурах 600–750°С.

Из табл. 1 видно, что в случае образцов 1О, 2П и 3П напряжение разомкнутой цепи и максимальная плотность мощности зависят от режима осаждения электролита $Ce_xGd_{1-x}O_{2-y}$ и коррелируют со значениями остаточных напряжений. Для всех исследуемых топливных элементов напряжение разомкнутой цепи было менее 0.7 В. Это говорит о неидеальной газонепроницаемости



Рис. 4. Фото образца 3П с пленкой $Ce_xGd_{1-x}O_{2-y}$ после отжига при температуре 1200°С.

электролита, т.е. наличии в нем дефектов, которые не попали на РЭМ-изображения или образовались в процессе нагрева топливных элементов до рабочей температуры. Наименьшее напряжение разомкнутой цепи (0.53 В) и максимальную плотность мощности (66 мВт/см²) продемонстрировал образец 3П, который характеризуется наибольшими остаточными напряжениями после отжига. В то же время образец 4П с растягивающими остаточными напряжениями в электролите (при комнатной температуре) продемонстрировал наибольшее напряжение разомкнутой цепи (0.69 В) и максимальную плотность мощности (126 мВт/см²). Это говорит о том, что отжиг под нагрузкой не только трансформирует сжимающие напряжения в растягивающие, но и улучшает характеристики электролита Ce_xGd_{1 - x}O_{2 - y}. В [28] показано, что механические растягивающие напряжения увеличивают ионную проводимость оксида циркония, стабилизированного 8 мол. % иттрия за счет увеличения подвижности ионов кислорода. Предполагается, что механические напряжения вызывают градиент потенциальной энергии соседних кислородных центров, особенно вокруг ионов иттрия, что, вероятно, способствует миграции ионов кислорода. Поэтому эффект влияния механических напряжений на проводимость электролита требует дальнейшего более детального изучения, поскольку дает возможность улучшения характеристик ТОТЭ.

Для получения точной структуры пленок $Ce_xGd_{1-x}O_{2-y}$ после осаждения и отжига был применен метод РФА с использованием синхротронного излучения. Высокая интенсивность и коллимация синхротронного излучения позволяют проводить исследования с высоким разрешением. На канале № 6 источника синхротронного излучения накопителя электронов ВЭПП-3 в ИЯФ СО РАН была исследована пленка $Ce_xGd_{1-x}O_{2-y}$, получения в оксидном режиме распыления (образец 10) и не подверженная термообработке.

Анализ дифрактограмм (рис. 7) показал, что параметр элементарной ячейки пленки $Ce_xGd_{1-x}O_{2-y}$ после осаждения превышает значения, приведенные в базе данных ICDD PDF-2 даже для степени допирования 0.3, что говорит о несовершенстве структуры пленки, малых значе-



Рис. 5. РЭМ-изображения поверхности (а, в, д) и скола (б, г, е) пленок $Ce_xGd_{1-x}O_{2-y}$, полученных в режимах 1О (а, б), 2П (в, г) и 3П (д, е) и подвергшихся отжигу при температуре 1200°С.



Рис. 6. РЭМ-изображения поверхности (а) и скола (б) пленки $Ce_xGd_{1-x}O_{2-y}$, полученной в режиме 4П и подвергшейся отжигу при температуре 1200°С под статической нагрузкой.



Рис. 7. Дифрактограммы in situ пленки $Ce_xGd_{1-x}O_{2-y}$, полученной в режиме 1О при нагреве/охлаждении на воздухе (пунктирными линиями показаны положения рефлексов $Ce_{0.9}Gd_{0.1}O_2$ при комнатной температуре, PDF Card 04-002-6160).

ниях области когерентного рассеяния (OKP) 25– 28 нм и большой концентрации дефектов. В диапазоне углов $2\theta = 44^{\circ}-60^{\circ}$ были зафиксированы рефлексы оксида церия 220, 311 и 222. Для сравнения на рис. 7 показаны положения рефлексов Ce_{0.9}Gd_{0.1}O₂ (PDF Card 04-002-6160). Сравнение с положением рефлексов оксида церия, допированного 10 ат. % гадолиния, проводили вследствие того, что распыляемая мишень содержала 10 ат. % Gd. Кроме того, энергодисперсионная рентгеновская спектроскопия (рис. 8) показала 11.4 ат. % Gd в пленке, что близко к составу распыляемой мишени. Сдвиг рефлексов оксида церия в область меньших углов на дифрактограммах исходной пленки по сравнению со стандартными значениями, по-видимому, связан с остаточными



Рис. 8. Элементный анализ пленки $\operatorname{Ce}_x \operatorname{Gd}_{1-x} \operatorname{O}_{2-y}$ (образец 10) методом энергодисперсионной рентгеновской спектроскопии (в таблице приведено содержание Се и Gd без учета кислорода и атомов серебра, наносимых перед проведением РЭМ).

сжимающими напряжениями в пленке, образующимися в процессе ее роста.

В процессе нагрева до 400°С рефлексы оксида церия сдвигаются влево вследствие теплового расширения кристаллической решетки. Однако в диапазоне температур 400-700°С они немного смещаются вправо, демонстрируя сжатие решетки. Такое поведение рефлексов обычно связывают с упорядочением структуры материала или изменением его химического состава. При температуре ~800°С возобновляется смещение рефлексов влево, свидетельствующее о дальнейшем тепловом расширении. После нагрева до 1300°С и охлаждения до комнатной температуры параметр решетки *а* пленки $\operatorname{Ce}_{x}\operatorname{Gd}_{1-x}\operatorname{O}_{2-v}$ становится меньше исходного значения и составляет 0.54312 нм. Размеры ОКР вырастают примерно вдвое, до ~49-51 нм. Приближение рефлексов оксида церия на дифрактограммах к стандартным значениям после нагрева и охлаждения говорит об уменьшении остаточных напряжений в пленке, что согласуется с результатами измерения изгиба образцов.

В [16] также наблюдалось увеличение размера OKP от 18 до 26 нм после отжига при 900°С пленки $Ce_xGd_{1-x}O_{2-y}$, полученной методом реактивного высокочастотного магнетронного распыления мишени состава 90 ат. % Се и 10 ат. % Gd. После отжига при температуре 900–1100°С в течение 2 ч дифракционные рефлексы оксида церия смещались в сторону больших углов 20, отражая уменьшение параметра решетки.

ЗАКЛЮЧЕНИЕ

Исследовано влияние режимов осаждения и высокотемпературного отжига в воздушной атмосфере на остаточные напряжения в пленках оксида церия, допированного гадолинием, полученных методом реактивного дуального магнетронного распыления. Установлено, что после осаждения в пленках $Ce_xGd_{1-x}O_{2-y}$ присутствуют остаточные сжимающие напряжения более 2000 МПа. Их величина зависит от дефицита кислорода в пленке таким образом, что наименьшие напряжения наблюдаются в пленках с наибольшим дефицитом кислорода. Отжиг при температуре 1200°С в воздушной атмосфере приводит к снижению остаточных напряжений в пленках, осажденных в оксидном режиме и увеличению в 2-20 раз в пленках, осажденных в переходном режиме. Однако было показано, что проблема остаточных напряжений успешно решается отжигом пленок под статической нагрузкой, в результате которого происходит трансформация сжимающих напряжений в растягивающие. Поэтому с практической точки зрения лучше осаждать пленки $Ce_xGd_{1-x}O_{2-y}$ в переходном режиме распыления, в котором скорость осаждения значительно превышает значения, наблюдаемые в оксидном режиме, а затем проводить отжиг под статической нагрузкой.

БЛАГОДАРНОСТИ

Работа выполнена при финансовой поддержке Министерства науки и высшего образования РФ (проект № 075-15-2021-1348) в рамках мероприятия № 1.1.2.

Конфликт интересов: авторы заявляют, что у них нет конфликта интересов.

СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

- 1. Mogensen M., Sammes N.M., Tompset G.A. // Solid State Ion. 2000. V. 129. № 1–4. P. 63. https://www.doi.org/10.1016/S0167-2738(99)00318-5
- Steele B.C.H. // Solid State Ion. 2000. V. 129. № 1–4. P. 95.
 - https://www.doi.org/10.1016/S0167-2738(99)00319-7
- Rupp J.L.M., Infortuna A., Gauckler L.J. // J. Am. Ceram. Soc. 2007. V. 90. № 6. P. 1792. https://www.doi.org/10.1111/j.1551-2916.2007.01531.x
- 4. *Park H.C., Virkar A.V.* // J. Power Sources. 2009. V. 186. P. 133.
- https://www.doi.org/10.1016/j.jpowsour.2008.09.080
 Cho S., Kim Y., Kim J., Manthiram A., Wang H. // Electrochim. Acta. 2011. V. 56. № 16. P. 5472.
- https://www.doi.org/10.1016/j.electacta.2011.03.039
- Kalinina E.G., Pikalova E.Y. // Russ. Chem. Rev. 2021. V. 90. № 6. P. 703. https://www.doi.org/10.1070/RCR4966
- 7. *Yakabe H., Baba Y., Sakurai T., Yoshitaka Y.* // J. Power Sources. 2004. V. 135. № 1–2. P. 9. https://www.doi.org/10.1016/j.jpowsour.2003.11.04

- Atkinson A. // Solid State Ion. 1997. V. 95. № 3–4. P. 249. https://www.doi.org/10.1016/s0167-2738(96)00588-7
- 9. *Montross C.S., Yokokawa H., Dokiya M.* // Br. Ceram. Trans. 2002. V. 101. № 3. P. 85. https://www.doi.org/10.1179/096797802225003956
- Sun B., Rudkin R.A., Atkinson A. // Fuel Cells. 2009.
 V. 9. № 6. P. 805. https://www.doi.org/10.1002/fuce.200800133
- Fischer W., Malzbender J., Blass G., Steinbrech R.W. // J. Power Sources. 2005. V. 150. P. 73. https://www.doi.org/10.1016/j.jpowsour.2005.02.014
- Shugurov A.R., Panin A.V. // Tech. Phys. 2020. V. 65. P. 1881. https://www.doi.org/10.1134/S1063784220120257
- D'Heurle F.M., Harper J.M. // Thin Solid Films. 1989.
 V. 171. № 1. P. 81. https://doi.org/10.1016/0040-6090(89)90035-7
- Stenzel O., Wilbrandt S., Kaiser N., Vinnichenko M., Munnik F., Kolitsch A., Chuvilin A., Kaiser U., Ebert J., Jakobs S. // Thin Solid Films. 2009. V. 517. № 21. P. 6058. https://www.doi.org/10.1016/j.tsf.2009.05.009
- Bae J., Chang I., Kang S., Hong S., Cha S.W., Kim Y.B. // J. Nanosci. Nanotechnol. 2014. V. 14. № 12. P. 9294.
- https://www.doi.org/10.1166/jnn.2014.10121
 16. Wu W., Liu Z., Zhao Z., Zhang X., Ou D., Tu B., Cui D., Cheng M. // Chin. J. Catal. 2014. V. 35. № 8. P. 1376. https://www.doi.org/10.1016/s1872-2067(14)60137-6
- 17. *Musil J., Baroch P., Vlček J., Nam K.H., Han J.G. //* Thin Solid Films. 2005. V. 475. № 1–2. P. 208. https://www.doi.org/10.1016/j.tsf.2004.07.041
- Berg S., Nyberg T., Kubart T., Modelling of Reactive Sputtering Processes, in Reactive Sputter Deposition / Ed. Depla D., Mahieu S. Springer, 2008.

- Solovyev A., Ionov I., Lauk A., Linnik S., Shipilova A., Smolyanskiy E. // J. Electrochem. En. Conv. Stor. 2018. V. 15. № 4. P. 044501. https://www.doi.org/10.1115/1.4039705
- Janssen G.C.A.M., Abdalla M.M., van Keulen F., Pujada B.R., van Venrooy B. // Thin Solid Films. 2009. V. 517. № 6. P. 1858. https://www.doi.org/10.1016/j.tsf.2008.07.014
- 21. *Pihlatie M., Kaiser A., Mogensen M.* // J. Eur. Ceram. Soc. 2009. V. 29. № 9. P. 1657. https://www.doi.org/10.1016/j.jeurceramsoc.2008
- Giraud S., Canel J. // J. Eur. Ceram. Soc. 2008. V. 28. № 1. P. 77. https://www.doi.org/10.1016/j.jeurceramsoc.2007.05.009
- Fernandes S.L., Albano L.G.S., Affonço L.J., da Silva J.H.D., Longo E., Graeff C.F. de O. // Front. Chem. 2019. V. 7. P. 50. https://www.doi.org/10.3389/fchem.2019.00050
- 24. *Quinn D.J., Wardle B., Spearing S.M.* // J. Mater. Res. 2008. V. 23. № 03. P. 609. https://www.doi.org/10.1557/jmr.2008.0077
- 25. Atkinson A., Selçuk A. // Acta Mater. 1999. V. 47. № 3. P. 867. https://www.doi.org/10.1016/s1359-6454(98)00412-1
- 26. *Jia L., Lu Z., Miao J., Liu Z., Li G., Su W.* // J. Alloys Compd. 2006. V. 414. № 1–2. P. 152. https://www.doi.org/10.1016/j.jallcom.2005.03.119
- Solovyev A.A., Rabotkin S.V., Shipilova A.V., Ionov I.V. // Int. J. Electrochem. Sci. 2019. V. 14. P. 575. https://www.doi.org/10.20964/2019.01.03
- Araki W., Imai Y., Adachi T. // J. Eur. Ceram. Soc. 2009. V. 29. P. 2275. https://www.doi.org/10.1016/j.jeurceramsoc.2009.01.014

Investigation of Residual Stresses in Ce_xGd_{1-x}O_{2-y} Films Produced by Magnetron Sputtering

A. A. Solovyev^{1, *}, S. V. Rabotkin¹, A. V. Shipilova¹, D. A. Agarkov², I. N. Burmistrov², A. N. Shmakov³

¹Institute of High Current Electronics, Tomsk, 634055 Russia ²Institute of Solid State Physics, Chernogolovka, 142432 Russia ³Budker Institute of Nuclear Physics, Novosibirsk, 630090 Russia *e-mail: andrewsol@mail.ru

Thin films of gadolinium-doped cerium oxide $(Ce_xGd_{1-x}O_{2-y})$ were synthesized on the anodes of solid oxide fuel cell by reactive dual magnetron sputtering. Films 4 µm thick were deposited in different deposition modes (transition and oxide), differing in the oxygen content in the vacuum chamber. The residual stresses in the films after deposition and after thermal annealing in air were determined from the curvature of the anode plates. Dependences between the deposition modes, residual stresses and characteristics of fuel cells with $Ce_xGd_{1-x}O_{2-y}$ electrolyte were obtained. The surface morphology and cross-sectional structure of the films were studied by scanning electron microscopy. Additionally, the structure of gadolinium-doped cerium oxide films was analyzed by X-ray phase analysis using a synchrotron radiation source during heating to 1300°C. It was shown that under certain conditions of deposition and annealing, the transformation of compressive stresses into tensile ones was possible. This reduces the deformation of the anode plates after the deposition of the $Ce_xGd_{1-x}O_{2-y}$ electrolyte.

Keywords: thin films, doped cerium oxide, solid electrolyte, solid oxide fuel cell, magnetron sputtering, residual stresses, X-ray phase analysis, synchrotron radiation, high temperature annealing, stoichiometry.

28