doi: 10.56761/EFRE2024.C4-O-028301

Получение тонких пленок допированного азотом твердого электролита LiPO₃ в парогазовой плазме

А.С. Каменецких^{1,2,*}, Н.В. Гаврилов¹, П.В. Третников¹, А.А. Ершов¹

¹Институт электрофизики УрО РАН, Екатеринбург, Россия ²Уральский федеральный университет, Екатеринбург, Россия *alx@iep.uran.ru

Аннотация. Пленки твердого электролита из допированного азотом метафосфата лития (LiPO3N) синтезированы методом анодного испарения в дуге низкого давления (до 1 Па) со скоростью ~ 0.5 мкм/ч. Исследовано влияние давления азота на ионную проводимость пленок, результаты которого указывают на немонотонную зависимость. Особое внимание уделено влиянию на свойства пленок LiPO3N доли свободного лития в потоке осаждаемых частиц, величина которой повышалась вплоть до 90% увеличением частоты электронных соударений с частицами пара LiPO₃. Оптимизацией условий синтеза получены пленки LiPO3N с ионной проводимостью ~ $1.7 \cdot 10^{-5}$ См/см. Определено, что повышенную ионную проводимость обеспечивает высокая подвижность ионов лития в объеме электролита, величина которой достигает $3.5 \cdot 10^{-3}$ см²/(B×c).

Ключевые слова: тонкие пленки, твердый литий-ионный электролит, анодное испарение, дуга низкого давления.

1. Введение

Литий-ионные батареи обладают высокой удельной энергией (~250 BT·ч/кг), не подвержены эффекту памяти, характеризуются быстрым накоплением заряда и низкой скорость его диссипации (несколько % в месяц) [1], что обуславливает их широкое применение в современной технике. Жидкие электролиты, используемые в составе батарей, имеют высокую коррозионную активность и не способны сдерживать рост дендритов лития, в связи с чем возникает проблема безопасности [2]. Переход к полностью твердотельной конфигурации решает проблему, позволяет снизить массогабаритные показатели батарей и в полной мере реализовывать технологии тонких пленок при производстве элементов микроэлектроники с литий-ионными электролитами. На сегодняшний день синтезирован ряд твердофазных электролитов в широком диапазоне значений ионной проводимости (10-9-10⁻² См/см) и окна электрохимической стабильности (0–7 В) [3, 4]. В числе этих электролитов соединения как с кристаллической, так и аморфной структурой. Привлекательность аморфных электролитов обусловлена отсутствием вклада границ зерен в электрическое сопротивление, изотропией диффузии ионов Li, низким уровнем внутренних напряжений в пленках, возможностью низкотемпературного синтеза. Наиболее изученным твердым аморфным электролитом является фосфора оксинитрид лития (LiPON), впервые полученный методом реакционного (N₂) ВЧ-магнетронного распыления ортофосфата лития Li₃PO₄ [5]. Ионная проводимость LiPON при комнатной температуре составляет $\sim 2.10^{-6}$ См/см. ~ 6·10⁻⁶ См/см Высокие значения были достигнуты увеличением концентрации Li в пленках путем введения в состав распыляемых мишеней Li₂O [6] или осаждения пленок вне активной области магнетронного разряда [7]. В исследованиях, выполненных авторами работы, пленки LiPON были получены высокоскоростным (~0.5 мкм/ч) методом анодного испарения Li₃PO₄ в дуге низкого давления (Ar/N₂) в условиях повышенной степени диссоциации паров прекурсора [8]. Показано, что увеличение доли свободного Li в парогазовой плазме способствует повышению ионной проводимости пленок. Несмотря на прогресс в развитии твердых аморфных электролитов, величина их ионной проводимости остается относительно низкой.

Целью настоящей работы было получение вакуумно-плазменным методом тонких пленок аморфного электролита на основе фосфор оксинитрида лития с повышенной ионной проводимостью. В качестве базового соединения был использован метафосфат лития (LiPO₃). Более короткие, по сравнению с Li₃PO₄, фосфатные цепочки, и полярные структурно-химические единицы [9], которые могут обеспечить повышенную скорость диффузии ионов, являются предпосылкой к получению тонких пленок твердого электролита с повышенной ионной проводимостью.

2. Методика эксперимента

Тонкие пленки твердого электролита LiPO₃, допированного азотом, (LiPO3N) получали анодным испарением в дуге низкого давления. Схема устройства для синтеза пленок показана на Рис. 1. Основной разряд поддерживался между самонакаливаемым полым катодом (СНПК) *1* и анодами *2*. Смесь Ar-N₂ напускали в СНПК, давление газа в вакуумной камере регулировали в диапазоне 0.2–0.8 Па. Порошок LiPO₃ массой ~ 1 г испаряли из графитового тигля *3*, нагреваемого в плазме вспомогательного разряда с прямонакаливаемым катодом *4*. Температуру тигля контролировали хромель-алюмелевой термопарой. Скорость испарения LiPO₃ определяли по величине убыли массы навески материала.



Рис. 1. Схема устройства для осаждения пленок. *I* – самонакаливаемый полый катод, 2 – аноды, 3 – тигель, 4 – прямонакаливаемый катод, 5 – экран, 6 – подложки, 7, 8, 9 – источники питания.

Плазма вспомогательного разряда была ограничена экраном 5, исключавшим ее взаимодействие с парами LiPO₃. Контролируемое изменение степени разложения паров обеспечивалось переключением части электронного тока основного разряда на тигель. Увеличение частоты взаимодействия электронов с парами повышало концентрацию свободного лития в парогазовой среде. Ток основного и вспомогательного разрядов на тигель регулировались независимо, что позволяло изменять концентрацию свободного Li в парах при постоянном давлении паров (температуре тигля). Для определения доли свободного Li был использован метод оптической актинометрии [10]. Спектры оптической эмиссии плазмы основного разряда регистрировали спектрометром HR4000 (OceanOptic).

Пленки LiPO3N наносили на полированные подложки 20×20×2 мм из стали 12Х18Н10Т. Подложки очищали ацетоном в ультразвуковой ванне, устанавливали на держателе 6, на расстоянии 15 см от тигля. Ионную очистку поверхности подложек проводили в плазме Ar

при плотности тока 1 мА/см² и энергии ионов 500 эВ. Пленки LiPO3N осаждали в течении 2 ч со скоростью ~ 0.5 мкм/ч.

Ионную проводимость пленок определяли методом импедансной спектроскопии [11] в симметричных конденсаторных ячейках. Контактный слой из 12Х18Н10Т (площадью 1.4 см²) на поверхности пленок был нанесен методом магнетронного распыления. Спектры импеданса регистрировали прибором P-45X (Electro Chemical Instruments) в диапазоне частот 1 Гц–1 МГц при амплитуде напряжения 0.15 В. Концентрацию носителей заряда в пленках оценивали с использованием расчетной методики, предложенной в [12].

3. Результаты

Интенсивное испарение LiPO₃ начинается при нагреве тигля свыше 1100 К плазмой вспомогательного разряда мощностью ~ 100 Вт. Скорость испарения прекурсора возрастает с $5.5 \cdot 10^{-6}$ до $9.4 \cdot 10^{-5}$ г/(с см²) при увеличении температуры до 1240 К. Давление паров LiPO₃, соответствующее измеренной скорости испарения и определённое из уравнения Герца-Кнудсенда [13], в указанном диапазоне температур тигля изменяется от ~ 0.01 до 0.1 Па.

Взаимодействие паров LiPO₃ с плазмой основного разряда приводит к появлению свободных атомов Li. В спектрах оптической эмиссии парогазовой плазмы наибольшую интенсивность имеет линия Li I (670.8 нм). Линии, которые могли бы соответствовать О, Р или их соединениям, в спектрах обнаружены не были. Увеличение тока основного разряда на тигель обеспечивает рост концентрации свободного Li в плазме (Рис. 2). В отсутствие тока доля свободного Li составляет ~ 0.09 и возрастает на порядок величины при увеличении тока до 7 А. Дальнейший рост тока основного разряда на тигель слабо влияет на долю свободного Li в потоке испаренных частиц.



Рис. 2. Зависимость доли свободного лития в парах LiPO₃ от тока основного разряда на тигель.



Рис. 3. Диаграмма Найквиста пленки LiPO3N толщиной 1 мкм.

Пленки LiPO3N были получены в широком диапазоне давления N_2 и доли свободного Li. На Puc. 3 показана типичная для синтезированных пленок диаграмма Найквиста. Полуокружность в области высоких частот обусловлена откликом электролита, сопротивлению которого соответствует точка пересечения аппроксимации полуокружности с осью действительных значений импеданса. Линейный участок в области низких частот обусловлен двойным электрическим слоем, возникающим на границе электролита и контактного электрода и характеризующимся большими значения электрического сопротивления и емкости. Ионная проводимость пленки LiPO3N толщиной 1 мкм,

определявшаяся как обратная величина удельного сопротивления электролита, составила 1.7·10⁻⁵ См/см.

На Рис. 4 показана зависимость ионной проводимости пленок, осаждавшихся в режиме с наименьшей долей свободного Li в потоке пара (0.09), от давления N₂. Ионная проводимость пленок LiPO3N повышалась с $4.8 \cdot 10^{-8}$ до $2.9 \cdot 10^{-6}$ См/см, при увеличении давления N₂ от 0.2 до 0.45 Па. Дальнейшее увеличение давления N₂ сопровождается снижением ионной проводимости вплоть до $1.4 \cdot 10^{-7}$ См/см. Оптимальная величина давления, равная 0.45 Па, не зависела от доли свободного Li в парах.

Зависимость ионной проводимости пленок LiPO3N от тока основного разряда на тигель показана на Рис. 5. Максимальная ионная проводимость 1.7·10⁻⁵ См/см достигается при токе на тигель 7.5 А, которому соответствует доля свободного Li в парах 0.9 (Рис. 2). Увеличение тока свыше 7.5 А приводило к резкому снижению ионной проводимости вплоть 1·10⁻⁶ См/см.



Рис. 4. Зависимость ионной проводимости пленок от давления N₂.



Рис. 5. Зависимость ионной проводимости от тока основного разряда на тигель.

Из результатов расчета следует, что наибольшая концентрация ионов Li равная ~ $2 \cdot 10^{-17}$ см⁻³ достигается в пленках с максимальной ионной проводимостью, изменение концентрации в функции тока основного разряда на тигель коррелирует с ионной проводимостью пленок. Подвижность ионов Li в пленках монотонно снижается примерно на порядок величины (с $3 \cdot 10^{-3}$ до $3.9 \cdot 10^{-4}$ см²/(B·c)) при увеличении тока основного разряда от 0 до 15 А.

4. Обсуждение

Увеличение ионной проводимости литий-ионных электролитов из фосфор-оксинтридов лития достигается повышением концентрации подвижных катионов лития, либо снижением энергии активации диффузии катионов, обеспечивающим рост их подвижности [14]. В толстых (несколько мм) образцах стекол LiPO₃, синтезированных химическими методами, наблюдают увеличение ионной проводимости на порядок величины (до $1.7 \cdot 10^{-8}$ См/см) при введении в состав ~9 ат. % азота [15]. Повышенную ионную проводимость допированного электролита связывают с сокращением доли длинных фосфатных цепочек, увеличением плотности поперечных связей между ними и формированием каналов проводимости с меньшей энергией активации для перемещения катионов Li при замещении кислорода азотом. Увеличение концентрации Li на 12 ат. % в стеклах LiPO₃, достигаемое добавкой Li₂O, повышает ионную проводимость до $1.4 \cdot 10^{-7}$ См/см [9]. Комбинированный эффект от

добавки N (9 ат. %) и Li (4 ат. %) обеспечивал повышение ионной проводимости стекол LiPO₃ до 3.7·10⁻⁷ См/см [15]

Ионная проводимость тонких аморфных пленок LiPO3N, впервые синтезированых вакуумно-плазменным методом в настоящей работе, превосходит проводимость как образцов стекол [9, 15], так и проводимость наиболее известного твердого аморфного электролита на основе допированного азотом ортофосфата лития (LiPON, ~ 2·10⁻⁶ Cм/см) [5]. Вместе с тем, согласно результатам расчета, концентрация подвижных ионов Li в полученных пленках на два порядка величины ниже значений для LiPON [8]. Различие обусловлено, главным образом, меньшей концентрацией Li в исходном веществе: ~ 3·10²¹ см⁻³ в LiPO₃ [9] и ~ 7·10²² см⁻³ в Li₃PO₄ [7]. Повышенные значения ионной проводимости пленок LiPO3N обеспечиваются высокой подвижностью ионов, величина которой достигает 3.5·10⁻³ см²/(B·c), тогда для пленок LiPON ее значения 10⁻⁶ см²/(B·c) [7, 8].

результатам теоретического исследования [16], Согласно увеличение ионной проводимости при избытке Li обеспечивается не столько обшим повышением потенциальных носителей заряда, сколько структурными изменениями электролита. Наиболее вероятным представляется повышение структурной плотности, приводящее к росту среднего числа Li-Li взаимодействий на коротких дистанциях, что способствует увеличению энергии частиц в этих позициях, дестабилизирует положение частиц и повышает подвижность ионов. Также известно, что в отличие от стехиометрического соединения LiPO₃, содержащего только полярные структурно-химические единицы Li⁺[O⁻PO_{3/2}], для модифицированной структуры характерны дополнительные полярные единицы с меньшей энергией диссоциации [14], что обеспечивает увеличение количества подвижных катионов Li. К числу структурных факторов, оказывающих наиболее существенное влияние, относятся также снижение электростатического взаимодействия ионов Li в образуемых азотом мостиковых связях, между фосфатными структурнохимическими единицами; образование изолированных анионов O²⁻ в результате замещения кислорода азотом и внедрения избыточного Li [16]. Последний фактор оказывает негативное влияние на подвижность катионов Li и может быть причиной снижения ионной проводимости при повышенных давлениях азота и избыточной концентрации Li, наблюдаемого в экспериментах (Рис. 4 и 5).

Совокупное влияние указанных факторов обуславливает сложный характер изменения ионной проводимости полученных пленок LiPO3N. В условиях нашего эксперимента увеличение количества свободного Li, поставляемого в процессе синтеза пленки, повышает концентрацию подвижных носителей заряда, но вместе с тем сопровождается структурными изменениями, которые снижают подвижность ионов Li. При повышенных значениях тока основного разряда на тигель (более 7.5 A) рост концентрации свободного Li прекращается, а фактор, связанный со структурными изменениями электролита, начинает доминировать, снижая количество подвижных ионов Li в фосфатных цепочках. Тем не менее, из полученных результатов следует, что в пленках LiPO3N, синтезированных в парогазовой плазме Ar/N₂-LiPO₃ с повышенной долей свободного Li, достигается состояние, обеспечивающее высокую подвижность ионов и соответствующее увеличение ионной проводимости электролита до $1.7 \cdot 10^{-5}$ См/см

5. Заключение

Методом анодного испарения LiPO₃ в дуге низкого давления (Ar/N₂) получены тонкие пленки твердого электролита толщиной 1 мкм в широком диапазоне изменения доли свободного лития в парах (0.09 – 0.9), обеспечиваемого регулировкой частоты взаимодействия электронов с паром при постоянном давлении. Показано, что ионная

проводимость пленок немонотонно зависит от давления N_2 и доли свободного лития в потоке осаждаемых частиц. Оптимизацией условий синтеза достигнута ионная проводимость пленок $1.7\cdot 10^{-5}$ См/см. Высокая ионная проводимость обеспечиваются повышенной подвижностью ионов Li, величина которой достигает $3\cdot 10^{-3}$ см²/(B·c).

6. Список литературы

- G. Zhao, X. Wang, and M. Negnevitsky, Connecting battery technologies for electric vehicles from battery materials to management, *iScience*, vol. 25, 103744, 2022; doi: 10.1016/j.isci.2022.103744
- [2] O. Crowther, A.C. West, Effect of electrolyte composition on lithium dendrite growth: J. *Electrochem. Soc.*, vol. **155**(11), A806, 2008; doi: 10.1149/1.2969424
- [3] Y. Chen, et al., Recent progress in all-solid-state lithium batteries: The emerging strategies for advanced electrolytes and their interfaces, *Energy Storage Materials*, vol. **31**, 401, 2020; doi: 10.1016/j.ensm.2020.05.019
- [4] Z. Zhang, et al., Review on composite solid electrolytes for solid-state lithium-ion batteries, *Materials Today Sustainability*, vol. **21**, 100316, 2023; doi: 10.1016/j.mtsust.2023.100316
- [5] J.B. Bates, et al., Fabrication and characterization of amorphous lithium electrolyte thin films and rechargeable thin-film batteries, *J. Power Sources*, vol. **43-44**, 103, 1993; doi: 10.1016/0378-7753(93)80106-y
- [6] N. Suzuki, T. Inaba, and T. Shiga, Electrochemical properties of LiPON films made from a mixed powder target of Li₃PO₄ and Li₂O, *Thin Solid Films*, vol. **520**, 1821, 2012; doi: 10.1016/j.tsf.2011.08.107
- [7] L.L. Van-Jodin, et al., Role of the chemical composition and structure on the electrical properties of a solid state electrolyte: Case of a highly conductive LiPON, *Electrochimica Acta*, vol. **259**, 742, 2018; doi: 10.1016/j.electacta.2017.11.021
- [8] A. Kamenetskikh, N. Gavrilov, P. Tretnikov, and A. Ershov, Effect of the Degree of Li₃PO₄ Vapor Dissociation on the Ionic Conductivity of LiPON Thin Films. *Membranes*, vol. 13, 847, 2023; doi: 10.3390/membranes13100847
- [9] I. A. Sokolov, et al., Structure and Electric Properties of Lithium Phosphate Glasses", Russian Journal of Applied Chemistry, vol. **78**(5), 741, 2005; doi: 10.1007/s11167-005-0383-z
- [10] J.W. Coburn, M. Chen, Optical emission spectroscopy of reactive plasmas: A method for correlating emission intensities to reactive particle density, J. Appl. Phys., vol. 51, 3134, 1980; doi: 10.1063/1.328060
- [11] M.E. Orazem, B. Tribollet, *Electrochemical Impedance Spectroscopy*, Hoboken, NJ: Wiley, 2008.
- [12] R.J. Klein, et al., Modeling electrode polarization in dielectric spectroscopy: Ion mobility and mobile ion concentration of single-ion polymer electrolytes, J. Chem. Phys., vol. 124, 144903 2006; doi: 10.1063/1.2186638
- [13] L.I. Maisell, R. Glang, *Handbook of Thin Film Technology*, New York, USA: McGraw Hill Hook Company, 1970.
- [14] Р.Л. Мюллер, Электропроводность стеклообразных веществ, Ленинград: Изд-во Ленингр. ун-та, 1968.
- [15] B. Wang, et al., Ionic conductivities and structure of lithium phosphorus oxynitride glasses, J. Non-Cryst. Solids, vol. 183, 297, 1995; doi: 10.1016/0022-3093(94)00665-2
- [16] V. Lacivita, N. Artrith, and G. Ceder, Structural and Compositional Factors That Control the Li-Ion Conductivity in LiPON Electrolytes, *Chem. Mater.*, vol. **30**, 7077, 2018; doi: 10.1021/acs.chemmater.8b02812