Имплантация ионами Ag<sup>+</sup> с энергией 30 кэВ в интервале доз  $2,5 \cdot 10^{16} - 1 \cdot 10^{17}$  см<sup>-2</sup> в режиме постоянного ионного тока (плотность тока j = 4 мкА/см<sup>-2</sup>) проводилась при комнатной температуре в остаточном вакууме не хуже  $10^{-5}$  Па на имплантаторе ИЛУ-3. Во избежание перегрева и деструкции образца в процессе имплантации использовалась кассета, обеспечивающая эффективный сток ионного заряда с поверхности полимера и плотный контакт с металлическим основанием, охлаждаемым водой.

Спектры НПВО структур фоторезист – кремний в диапазоне v = 400–4000 см<sup>-1</sup> регистрировались при комнатной температуре ИК-Фурье спектрофотометром *ALPHA* (*Bruker Optik GmbH*). Разрешение составляло 2 см<sup>-1</sup>, количество сканов – 24. Коррекция фона проводилась перед каждым измерением. Согласно измерениям методом атомно-силовой микроскопии рельеф поверхности пленки был достаточно гладким, для исходных и имплантированных пленок средняя арифметическая шероховатость  $R_a$ поверхности не превышала 2 нм.

Экспериментальные результаты. После ионной имплантации новых полос ИК-поглощения обнаружено не было (рисунок 1). Однако в процессе ИИ происходила трансформация ИК-спектра НПВО пленок диазохинонноволачного резиста: имело место снижение интенсивности ряда полос, сопровождавшееся исчезновением ряда слабых полос; наблюдалось смещение максимумов ряда полос и перераспределение интенсивностей между максимумами расположенных рядом полос, что свидетельствует о структурных и конформационных изменениях полимерной пленки при ионной имплантации.



Рисунок 1. – Спектры НПВО исходной (1) и имплантированной Ад<sup>+</sup> дозой 1·10<sup>17</sup> (2) пленок ФП9120

При анализе экспериментальных данных необходимо учитывать следующее. При записи ИКспектров НПВО глубина проникновения  $d_{3\phi}$  светового луча в образец зависит от длины волны  $\lambda$ , показателей преломления призмы  $n_2$  и образца  $n_1$ , угла падения  $\alpha$  [11] и рассчитывается по формуле

$$d_{s\phi} = \frac{\left(\frac{n_1}{n_2}\right)^2 \frac{\lambda}{n_1} \cos \alpha}{\pi \left[1 - \left(\frac{n_1}{n_2}\right)^2\right] \left[\sin^2 \alpha - \left(\frac{n_1}{n_2}\right)^2\right]^{\frac{1}{2}}}.$$
(1)

В условиях нашего эксперимента материал призмы – алмаз ( $n_2 = 2,42$ ) [13], угол падения 40°, показатель преломления фоторезиста  $n_1 = 1,4$  [7]. Следовательно, согласно формуле (1) глубина проникновения излучения в фоторезистивную пленку составляет  $d_{3\phi} \sim 0,5 \lambda$ . Таким образом, эффективная толщина поглощающей среды (в нашем случае фоторезиста) сравнима, а при волновых числах менее 3000 см<sup>-1</sup> существенным образом превышает геометрическую толщину исследуемых пленок. Поэтому ИК-спектр НПВО формируется за счет поглощения молекулярных фрагментов во всем объеме ФР, а не только с приповерхностного слоя полимерной пленки.

Кроме того, проецированный пробег ионов Ag<sup>+</sup> с энергией 30 кэВ в пленке фоторезиста равен ~40 нм [6]. Это составляет около 2,5% толщины исследованных пленок ФР. Вследствие этого вклад имплантированного слоя в спектры НПВО незначителен. Это подтверждается тем, что после ИИ новых интенсивных полос поглощения, связанных с имплантированными атомами, не наблюдалось (см. рисунок 1). Вышесказанное позволяет утверждать, что основной вклад в спектры НПВО пленок вносит слой фоторезиста за областью пробега ионов. Таким образом, в нашем эксперименте наблюдалась модификация структуры ФР за областью пробега ионов.

Полос, обусловленных валентными колебаниями свободных О–Н-групп, в спектрах НПВО как исходных, так и имплантированных пленок не наблюдалось. В области валентных колебаний О–Н-групп, связанных водородной связью [14], наблюдалась широкая полоса в диапазоне волновых чисел от 3000 до 3700 см<sup>-1</sup> с максимумом ~3310 см<sup>-1</sup> (рисунок 2). Имплантация приводила к снижению ее интенсивности и смещению максимума указанной полосы в низкоэнергетическую область. Отметим, что также снижалась интенсивность полосы с максимумом ~1360 см<sup>-1</sup>, обусловленной деформационными колебаниями О–Н-групп [12]. Уменьшение концентрации О–Н-групп за областью внедрения ионов может быть обусловлено протеканием реакций окисления до соответствующих карбонильных соединений или превращения в эфирные фрагменты. Смещение максимума валентных колебаний связанных О–Н-групп в низкоэнергетическую область может свидетельствовать об увеличении концентрации карбоксильных групп. Так, частота колебаний у фенольных О–Н-групп равна ~3390 см<sup>-1</sup>, а у карбоксильных О–Н-групп она существенно ниже и составляет ~3075 см<sup>-1</sup> [15].



Рисунок 2. – Спектры НПВО имплантированных ионами Ag<sup>+</sup> пленок фоторезиста ФП9120 в области валентных колебаний О–Н-связей. Доза, 10<sup>16</sup> см<sup>-2</sup>: 1 – 2,5; 2 – 5,0; 3 – 7,5; 4 – 10

При ИИ наблюдалась трансформация полосы с максимумом ~1720 см<sup>-1</sup>, обусловленной валентными колебаниями C=O в альдегидах и карбоновых кислотах [12; 14]. Она расширяется и смещается в высокоэнергетическую область; ее интенсивность слабо снижается (см. рисунок 1). Это может свидетельствовать об увеличении после ИИ концентрации карбоксильных групп, поскольку частота валентных колебаний C=O в них обычно выше, чем в альдегидах [15–17]. Эти результаты хорошо согласуются с приведенными выше экспериментальными данными по поглощению O–H-групп.

При имплантации изменяется структура широкой полосы в диапазоне волновых чисел 1140–1220 см<sup>-1</sup>. Указанная полоса является суперпозицией нескольких полос (по крайней мере 4-х, с максимумами при 1231, 1199, 1175 и 1150 см<sup>-1</sup> [18]) и обусловлена колебаниями С–О–Н групп в ароматических соединениях [14]. После ИИ усиливается максимум 1175 см<sup>-1</sup>; он становится ярко выраженным. Остальные максимумы сглаживаются, их интенсивность снижается. Это свидетельствует о трансформации окружения этих групп.

Отметим, что после ИИ наблюдалось снижение интенсивности полос поглощения остаточного формальдегида, непрореагировавшего при формировании фоторезиста, в частности, полосы 1650 см<sup>-1</sup>, обусловленной валентными колебаниями С=О в формальдегиде [14]. Полосы с максимумами при 1130 см<sup>-1</sup> и 1453 см<sup>-1</sup>, связанные с деформационными колебаниями в формальдегиде, исчезают из спектров после имплантации. Вероятнее всего, избыточный формальдегид частично испаряется при имплантации в вакууме. Не исключено, что он реагирует с компонентами фоторезиста.

Имплантация Ag<sup>+</sup> замедляет «старение» фоторезиста. В имплантированных пленках фоторезиста ФП9120, хранившихся в течение 5 лет, не обнаружено обусловленных кетеном полос поглощения, которые наблюдаются во всех необлученных пленках при хранении более 3 лет. Этот эффект обусловлен, вероятнее всего, формированием при ионной имплантации у поверхности фоторезиста компактного механически устойчивого углеродистого слоя, препятствующего проникновению видимого излучения и газов из атмосферы [19]. В заключение отметим, что процессы, протекающие за слоем внедрения при имплантации ионов  $Ag^+$ , существенным образом отличаются от аналогичных процессов, наблюдавшихся нами в работе [18] при внедрении ионов бора и сурьмы. Так, при имплантации  $B^+$  в спектрах НПВО появляются интенсивные полосы с максимумами при 2151 и 2115 см<sup>-1</sup>, обусловленные валентными колебаниями двойных кумулятивных связей, в частности, C=C=O, что связано с радиационно-индуцированным деазотированием O-нафтохинондиазида. При имплантации  $Ag^+$  таких полос в настоящей работе не наблюдалось. Это различие может быть обусловлено тем, что в [18] и настоящей работе использовались разные имплантаторы. «Везувий-6», использовавшийся в работе [18], является имплантатором барабанного типа. Облучение на таком ускорителе является импульсным и облучаемая пластина при этом не разогревается существенным образом. В настоящей же работе использовался имплантатор ИЛУ-3, у которого облучаемая пластина постоянно находится под пучком ионов. Это приводит к более сильному разогреву пластины (до 70–90 °C). Нами установлено, что интенсивность полос с максимумами при 2151 и 2115 см<sup>-1</sup> снижается при термообработке. Так, эти полосы исчезают в спектрах НПВО при термообработке 90 °C длительностью 4 часа. Таким образом, указанная особенность имплантации  $Ag^+$  обусловлена более высокой температурой фоторезистивного слоя при использовании ИЛУ-3.

Заключение. В процессе имплантации ионами Ag<sup>+</sup> структур фоторезист – кремний происходит трансформация спектра НПВО, выражающаяся в перераспределении интенсивности колебаний С–О–Нгрупп, смещении в высокоэнергетическую область и расширении полосы, обусловленной валентными колебаниями С=О. Имплантация приводит к снижению интенсивности полосы связанных валентных колебаний О–Н-группы и смещению максимума указанной полосы в низкоэнергетическую область. Отмечено снижение интенсивности полос поглощения остаточного формальдегида, обусловленное его испарением при имплантации в вакууме. Имплантация Ag<sup>+</sup> замедляет «старение» фоторезиста, что обусловлено, вероятнее всего, формированием при ионной имплантации у поверхности фоторезиста компактного механически устойчивого углеродистого слоя, препятствующего проникновению видимого излучения и газов из атмосферы.

#### ЛИТЕРАТУРА

- 1. Просолович, В.С. Основы современных технологических процессов : курс лекций / В.С. Просолович, Ю.Н. Янковский, Д.И Бринкевич. Минск : БГУ, 2011. 135 с.
- Моро, У. Микролитография. Принципы, методы, материалы : в 2-х ч. / У. Моро. М. : Мир, 1990. Ч. 2. – 632 с.
- Kondyurin, A. Ion beam treatment of polymers: application aspects from medicine to space / A. Kondyurin, M. Bilek. – Amsterdam : Elsevier, 2015. – 256 p.
- Ion implantation of positive photoresists / D.I. Brinkevich [et al.]. // Russian Microelectronics. 2014. V. 43, № 3. – P. 194–200.
- 5. Модификация приповерхностной области пленки полиимида имплантацией ионов бора / А.А. Харченко [и др.]. // Поверхность. Рентген., синхротр. и нейтрон. исслед. – 2015. – № 1. – С. 94–99.
- Radiation-induced modification of reflection spectra beyond the ion path region in polyimide films / D.I. Brinkevich [et al.]. // J. of Surface Investigation. X-ray, synchrotron and neutron techniques – 2017. – V. 11, № 4. – P. 801–806.
- 7. Reflection spectra modification of diazoquinone-novolak photoresist implanted with B and P ions / D.I. Brinkevich [et al.]. // Russian Microelectronics. 2019. V. 48, № 3. P. 197–201.
- Адгезия к монокристаллическому кремнию пленок диазохинон-новолачного фоторезиста, имплантированных ионами бора и фосфора / С.А. Вабищевич [и др.]. // Химия высоких энергий. – 2020. – Т. 54, № 1. – С. 54–59
- 9. Электронная проводимость в имплантированном ионами Р<sup>+</sup> позитивном фоторезисте / А.Н. Олешкевич [и др.]. // Микроэлектроника. 2020 Т. 49, № 1. С. 58–65.
- ЭПР спектроскопия имплантированных ионами Р<sup>+</sup> и В<sup>+</sup> пленок диазохинон-новолачного фоторезиста / Д.И. Бринкевич [и др.]. // Химия высоких энергий. – 2020. – Т.54, № 2. – С. 126–134.
- 11. Беккер, Ю. Спектроскопия / Ю. Беккер. М. : Техносфера, 2009.
- 12. Преч, Э. Определение строения органических соединений. Таблицы спектральных данных / Э. Преч, Ф. Бюльманн, К. Аффольтер М. : Мир : Бином, 2006. 438 с.
- Физико-химические свойства полупроводниковых веществ : справочник / А.В. Новоселова [и др.]. М. : Наука, 1979. – 340 с.
- 14. Тарасевич, Б.Н. ИК спектры основных классов органических соединений : справ. материалы / Б.Н. Тарасевич М. : МГУ, 2012. 54 с.
- Инфракрасные спектры и структура молекулярных комплексов ароматических кислот / М.В. Бельков [и др.]. // Журнал прикладной спектроскопии. – 2011. – Т. 78, № 6. – С. 851–858.

- 16. Инфракрасные спектры бензальдегида и его производных в разных агрегатных состояниях / Г.Б. Толсторожев [и др.]. // Оптика и спектроскопия. – 2012. – Т. 113, № 2. – С. 202–207.
- 17. Водородные связи и противовирусная активность производных бензальдегида / Г.Б. Толсторожев [и др.]. // Журнал прикладной спектроскопии. 2011. Т. 79, № 4. С. 658–663.
- Спектры НПВО имплантированных ионами бора пленок диазохинонноволачного фоторезиста на кремнии / В.С. Просолович [и др.]. // Взаимодействие излучений с твердым телом : материалы 13-й Междунар. конф., Минск, 30 сент.–3 окт. 2019 г. – Минск : Изд. ц-р БГУ, 2019. – С. 169–171.
- 19. Грасси, Н. Деструкция и стабилизация полимеров / Н. Грасси, Дж. М. Скотт. М. : Мир, 1988. 446 с.

Поступила 11.03.2020

#### RADIATION-INDUCED PROCESSES IN FILMS OF DIAZOQUINONE-NOVOLAC RESIST ON SILICON DURING IMPLANTATION OF Ag<sup>+</sup> IONS

## S. VABISHCHEVICH, N. VABISHCHEVICH, G.A. ESPINOZA de los MONTEROS, D. BRINKEVICH, V. PROSOLOVICH

The method of IR Fourier transform spectroscopy of impaired total internal reflection (ATR) was used to study 1,8 µm thick FP9120 diazoquinone-lacquer photoresist films implanted with 30 keV silver ions with doses of 2,5  $\cdot 10^{16}$ –1  $\cdot 10^{17}$  cm<sup>-2</sup>. It was shown that during the implantation of photoresist-silicon structures with Ag<sup>+</sup> ions, the ATR spectrum transforms, which is manifested in the redistribution of the vibration intensity of the C–O–H groups; displacement into the high-energy region and broadening of the band due to stretching vibrations C=O. It has been established that implantation leads to a decrease in the intensity of the band of coupled stretching vibrations of the OH group and a shift of the maximum of this band to the low-energy region. A decrease in the intensity of the absorption bands of residual formaldehyde due to its evaporation during implantation in vacuum was found. Ag<sup>+</sup> implantation slows down the "aging" of the photoresist, which is most likely due to the formation of a compact mechanically stable carbon layer during ion implantation at the photoresist surface, which prevents the penetration of visible radiation and gases from the atmosphere.

Keywords: diazoquinone-novolac resist; implantation; silver ions; spectra of impaired total internal reflection.

## УДК 537.533; 621.384

# ВОЗМОЖНОСТЬ ПОВЫШЕНИЯ ПЕРВЕАНСА В ПЛАЗМЕННЫХ ЭМИССИОННЫХ СИСТЕМАХ НА ОСНОВЕ РАЗРЯДА В СКРЕЩЕННЫХ *Е×Н* ПОЛЯХ

## С.Н. АБРАМЕНКО, канд. техн. наук, доц. Д.А. АНТОНОВИЧ, д-р. техн. наук, проф. В.А. ГРУЗДЕВ, П.Н. СОЛДАТЕНКО (Полоцкий государственный университет)

Анализ известных конструкций плазменных источников заряженных частиц и основных физических процессов в них показывает, что существует возможность модификации этих структур с целью создания более эффективных условий формирования плазмы и получения тока эмиссии без существенного усложнения конструкции и изменения систем электропитания. В работе представлен макет конструкции плазменного источника заряженных частиц в скрещенных E×H полях с повышенным первеансом. Приведена его электродная структура, предложен механизм работы источника, приведены основные характеристики, показана перспективность для дальнейшей разработки на его основе высокопервеансного источника для промышленного применения

**Ключевые слова:** первеанс, плазменные эмиссионные системы, плазменный эмиттер, импульсы тока пучка, разряд в скрещенных *E*×*H* полях, системы электропитания плазменных эмиссионных систем.

Введение. Развитие промышленности требует создания деталей с поверхностными слоями, обладающими комплексом заданных свойств. К наиболее распространенным методам поверхностной обработки применительно к конструкционным материалам можно отнести ионное модифицирование и электроннолучевое воздействие. Одним из путей существенного повышения эксплуатационных свойств поверхностей является использование комбинированных методов их инженерии. При этом сочетание двух способов обработки, как правило, приводит к появлению новых эффектов, не обеспечиваемых каждым из способов в отдельности. Накопленный опыт свидетельствует о перспективности использования плазменных источников заряженных частиц на основе разряда в скрещенных  $E \times H$  полях для реализации таких комбинированных технологий обработки поверхностных слоев, поскольку плазменные источники не утрачивают работоспособности при воздействии паров металлов, в том числе тугоплавких, и газовых выбросов из зоны термического воздействия, имеют больший ресурс, удобны в эксплуатации не содержат редких и дорогостоящих материалов. Совокупность этих свойств не только позволяет использовать источники с плазменным эмиттером в традиционных электронно-лучевых технологиях, но и разрабатывать на их основе новые технологии термического воздействия на материалы. [1–3].

Существуют основания предполагать, что создание новых конструкций источников с плазменным эмиттером для реализации комбинированных ресурсосберегающих технологий электронно-ионно-плазменной обработки поверхностных слоев на их основе позволит снизить себестоимость продукции за счет сокращения длительности процесса ионно-плазменной обработки, снизить энергозатраты, а также повысить эксплуатационные характеристики изделий путем создания поверхностного покрытия с требуемыми свойствами. Для решения этой задачи представляется перспективной разработка высокопервеансных источников низко- и высокоэнергетичных (в зависимости от области применения) пучков заряженных частиц.

Первеанс P является мерой интенсивности потока заряженных частиц, характеризует влияние объемного заряда на пучок заряженных частиц и равен отношению тока I пучка частиц к эквивалентному ускоряющему напряжению U в степени три вторых в данной точке [4]:

$$P = \frac{I}{U^{\frac{3}}{2}}$$

Современные теория и опыт применения плазменных источников ионных и электронных пучков показывают, что диодные структуры с плазменными эмиттерами зарядов автоматически обеспечивают повышенный первеанс при заданной плотности эмиссионного тока [5]. Это обусловлено невозможностью формирования ленгмюровского минимума потенциала вблизи плазменного эмиттера вследствие возможности одновременной эмиссии из плазмы как электронов, так и ионов [6]. Эта возможность приводит к автоматическому перемещению каждого элемента поверхности эмитирующей плазмы до реализации условия нулевого градиента потенциала на всей поверхности. Таким образом, диод с плазменным эмиттером работает в режиме насыщения, когда ток эмиссии равен току анода диодного промежутка.

Дальнейшее повышение первеанса в диоде с плазменным эмиттером возможно за счет компенсации объемного заряда тока в диоде (электронном или ионном) зарядами другого типа во всем диодном промежутке. Такая ситуация реализуется, в частности, в возникающих при определенных условиях в плазме