02

Термическая стабильность поверхностного плазмонного резонансного поглощения в нанокомпозитных пленках a-C:H \langle Ag+TiO $_2\rangle$

© О.Ю. Приходько, С.Л. Михайлова[¶], Е.С. Мухаметкаримов, К. Даутхан, С.Я. Максимова, Г.А. Исмайлова, К.А. Тауасаров, Л.В. Михайлов

Казахский Национальный университет им. аль-Фараби, ННЛОТ, 050040 Алматы, Казахстан

¶ e-mail: Svetlana.Mikhailova@kaznu.kz

Поступила в редакцию 13.08.2018 г.

Исследована термостабильность поверхностного плазмонного резонанса в нанокомпозитных пленках a-C: $H\langle Ag \rangle$ и a-C: $H\langle Ag+TiO_2 \rangle$. Пленки осаждали методом ионно-плазменного магнетронного распыления комбинированной графито-металлической мишени в атмосфере смеси аргона и метана. Структура и оптические свойства нанокомпозитных пленок изучались с помощью просвечивающей электронной микроскопии и оптической спектроскопии соответственно. Было обнаружено, что поверхностный плазмонный резонанс в пленках a-C: $H\langle Ag+TiO_2 \rangle$ сохраняется до температуры отжига 450° C в атмосфере аргона, тогда как в пленках a-C: $H\langle Ag \rangle$ поверхностный плазмонный резонанс исчезает при температуре отжига 350° C. Было показано, что отжиг при 350° C приводит к значительному увеличению диаметра наночастиц серебра в структуре пленок a-C: $H\langle Ag \rangle$. В пленках a-C: $H\langle Ag+TiO_2 \rangle$ наряду с появлением наночастиц серебра с большим диаметром присутствуют наночастицы серебра с малым диаметром, которые сохраняются после отжига при этой температуре. Более высокая термическая стабильность поверхностного плазмонного резонанса в пленках a-C: $H\langle Ag+TiO_2 \rangle$ объясняется наличием наночастиц TiO_2 в структуре пленок, которые ингибируют коалесценцию наночастиц серебра при высоких температурах.

DOI: 10.21883/OS.2018.12.46935.238-18

Пленочные нанокомпозиты, состоящие из диэлектрической матрицы с внедренными наночастицами серебра, вызывают особый интерес, связанный с наличием у таких структур поверхностного плазмонного резонанса (ППР) в видимой области спектра [1,2]. Оптические свойства таких пленок перспективны для применения в оптических переключателях [3], ограничителях [4] и поглотителях [5,6] для телекоммуникационных систем.

В качестве диэлектрической матрицы для наночастиц серебра используют TiO₂ [7–10], SiO₂ [11], Al₂O₃ [12,13], ZrO₂ [14–17], DLC (алмазоподобный углерод) [18] и а-С:Н [2]. Эти матрицы различаются оптической шириной запрещенной зоны, диэлектрической проницаемостью и механическими свойствами. Положение максимума и полуширина пика ППР зависят от среднего диаметра наночастиц, их объемной доли в матрице и диэлектрической проницаемости матрицы [19]. Для практического использования пленочных нанокомпозитов с наночастицами серебра важным фактором является термическая стабильность ППР [20–23]. Так, например, в работе [18] показано, что отжиг пленок Ag: DLC при температуре 400°C приводит к уменьшению полуширины пика резонансного поглощения, голубому сдвигу ППР и появлению квадрупольного ППР. Наблюдаемые изменения связывают с коагуляцией наночастиц серебра и графитизацией матрицы DLC. После отжига композитов Ag: TiO2 при 450°C ППР почти полностью исчезает [23].

Ранее [24] мы обнаружили, что пленки a-C:H, одновременно модифицированные Ag и Ti методом ионно-плазменного магнетронного распыления, имеют гетерофазную структуру, состоящую из матрицы a-C:H, изолированных наночастиц неокисленного серебра и аморфного диоксида титана со средним диаметром 2-3 nm. Кроме того, в нанокомпозитных пленках a-C:H \langle Ag+TiO $_2\rangle$ наблюдались наночастицы серебра диаметром 30-60 nm. Нанокомпозитные пленки a-C:H \langle Ag+TiO $_2\rangle$, так же как и a-C:H \langle Ag \rangle , обладали ярко выраженным ППР в видимой области спектра [24,25]. В настоящей работе представлены результаты сравнительного изучения термической стабильности ППР в нанокомпозитных пленках a-C:H \langle Ag \rangle и a-C:H \langle Ag \rangle TiO $_2\rangle$.

Методика эксперимента

Пленочные нанокомпозиты a-C: $H\langle Ag \rangle$ и a-C: $H\langle Ag + + TiO_2 \rangle$ получали методом ионно-плазменного магнетронного распыления комбинированной мишени из пиролитического графита, серебра и титана в атмосфере смеси газов аргона и метана. Пленки нанокомпозитов осаждались на кремниевые (100) и кварцевые (KU-1) подложки со скоростью 2.7-3.3 nm/min. Температура осаждения составляла 100° С при плотности мощности разряда 0.6 W/cm 2 . Толщина пленок варьировалась от 80 до 100 nm и определялась сканированием скола структуры c-Si/нанокомпозит на сканирующем электронном

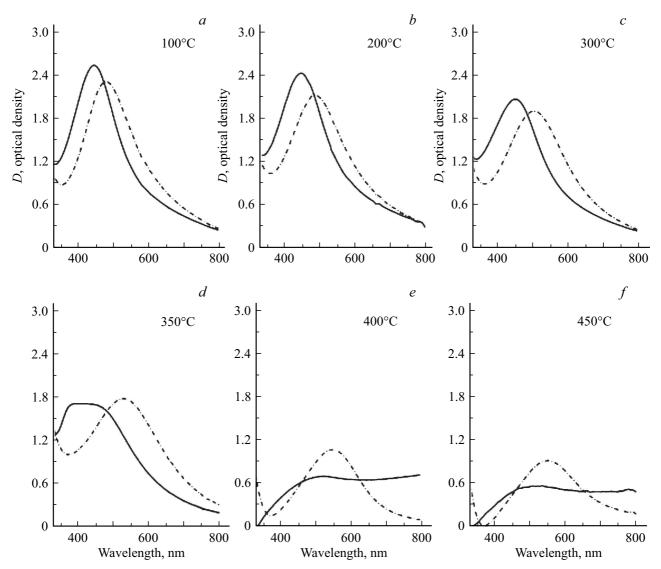


Рис. 1. Типичные спектры оптической плотности нанокомпозитных пленок a-C: $H\langle Ag 14.9 at.\% \rangle$ (сплошные кривые) и a-C: $H\langle Ag 14.9 at.\% + TiO_2 2.2 at.\% \rangle$ (штриховая линия), отожженных при температурах от 100 до 450° C.

микроскопе (SEM) Quanta 3D 200i с ускоряющим 30 kV. напряжением Максимальная концентрация серебра в нанокомпозитных пленках достигала 19 at.%, а концентрация титана — 5 at.%. Химический состав нанокомпозитных пленок определялся с использованием рентгеновской фотоэлектронной спектроскопии (РФЭС) на установке KRATOS AXIS 165 XPS с монохроматическим рентгеновским источником Al_{Ka} с энергией 1486.7 eV. Спектры РФЭС регистрировались в диапазоне энергий от 0 до 1100 eV с шагом 0.5 eV и погрешностью в пределах ∓ 0.3 eV.

Структура нанокомпозитных пленок изучалась с помощью просвечивающего электронного микроскопа ТЕМ JEM 2100 JEOL с ускоряющим напряжением 100 kV в режиме светлого поля, обработка ТЕМ-изображений проводилась с использованием программы ImageJ.

Отжиг нанокомпозитов a-C: $H\langle Ag \rangle$ и a-C: $H\langle Ag + + TiO_2 \rangle$ проводился в течение 1 h в атмосфере аргона в интервале температур от 100° C до 450° C с шагом 50° C. Охлаждение нанокомпозитов после отжига проводилось в атмосфере аргона в течение 10 h. Спектры поглощения пленок до и после отжига регистрировались при комнатной температуре на установке Lambda 35 (Perkin-Elmer) в диапазоне от 300 до 1100 nm с шагом 1 nm.

Результаты и обсуждение

На рис. 1 показаны типичные спектры оптической плотности нанокомпозитов a-C: $H\langle Ag \rangle$ и a-C: $H\langle Ag + + TiO_2 \rangle$ с разными концентрациями диоксида серебра и диоксида титана, отожженных при температурах от 100 до 450°C. Нанокомпозитные пленки a-C: $H\langle Ag \rangle$ и a-C: $H\langle Ag + TiO_2 \rangle$, отожженные при 100°C в аргоне (так

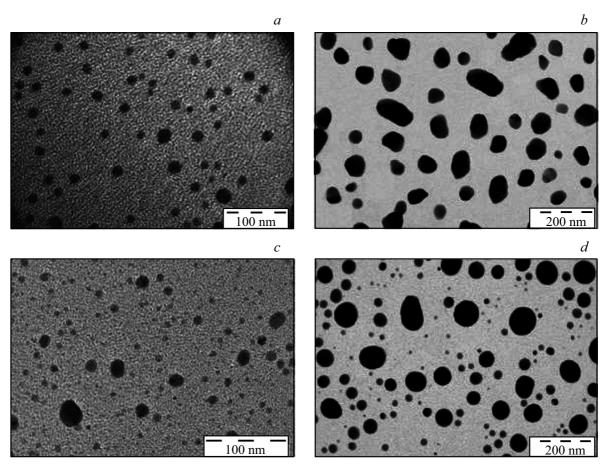


Рис. 2. ТЕМ-изображения нанокомпозитов a-C:H \langle Ag 14.9 at.% \rangle (a,b), a-C:H \langle Ag 14.9 at.%+TiO $_2$ 2.2 at.% \rangle (c,d) до (a,c) и после отжига при 350°C (b,d).

же, как и свежеприготовленные пленки), имеют ярко выраженный плазмонный резонанс в видимой области спектра. Максимумы ППР этих нанокомпозитных пленок расположены на 443 и 478 nm соответственно. Интенсивность резонансного поглощения в нанокомпозитных пленках a-C: $H\langle Ag+TiO_2\rangle$ примерно на 10% ниже, чем в a-C: $H\langle Ag\rangle$.

Отжиг при температурах от 100 до 300°C приводит к уменьшению интенсивности пиков резонансного поглощения в нанокомпозитных пленках на 19% и сдвигу их максимумов в длинноволновую область спектра. Последнее, по-видимому, связано с изменением диэлектрической проницаемости матрицы нанокомпозитов a-C:H \langle Ag \rangle и a-C:H \langle Ag+TiO $_2\rangle$ в результате графитизации. Увеличение температуры отжига от 300 до 450°C для нанокомпозитных пленок a-C: $H\langle Ag \rangle$ приводит к существенным изменениям их спектров ППР. А именно отжиг при 350°C приводит к заметной трансформации пика ППР в широкое "плато". Дальнейшее повышение температуры отжига до 400°C и выше приводит к исчезновению ППР. Этот эффект, по-видимому, связан с коагуляцией наночастиц серебра малого размера, которыми обусловлен ППР, в более крупные наночастицы.

В нанокомпозитных пленках a-C: $H\langle Ag+TiO_2\rangle$ в отличие от пленок a-C: $H\langle Ag\rangle$ ППР сохраняется после отжига в интервале температур 350—450°С. Однако в этом случае наблюдаются уменьшение интенсивности ППР и заметный сдвиг пика в длинноволновую область спектра.

Проведено исследование влияния отжига на структуру нанокомпозитных пленок a-C: $H\langle Ag \rangle$ и a-C: $H\langle Ag+TiO_2 \rangle$. На рис. 2 и 3 приведены ТЕМ-изображения и соответствующие гистограммы диаметров наночастиц до и после отжига при 350° C. Можно видеть, что отжиг приводит к появлению крупных наночастиц в структуре нанокомпозитов. Очевидно, что эти большие наночастицы являются результатом слияния более мелких наночастиц серебра при отжиге.

Существенно, что наночастицы с диаметром менее 30 nm в отожженных нанокомпозитах a-C: $H\langle Ag \rangle$ почти отсутствуют (рис. 2, b и 3, b). С другой стороны, в нанокомпозитах a-C: $H\langle Ag$ + $TiO_2 \rangle$ (рис. 2, d и 3, d) после отжига наблюдаются наночастицы малого размера, которые являются наночастицами как серебра, так и диоксида титана [24,25]. Можно предположить, что после отжига нанокомпозитов a-C: $H\langle Ag$ + $TiO_2 \rangle$ при 350°C ППР

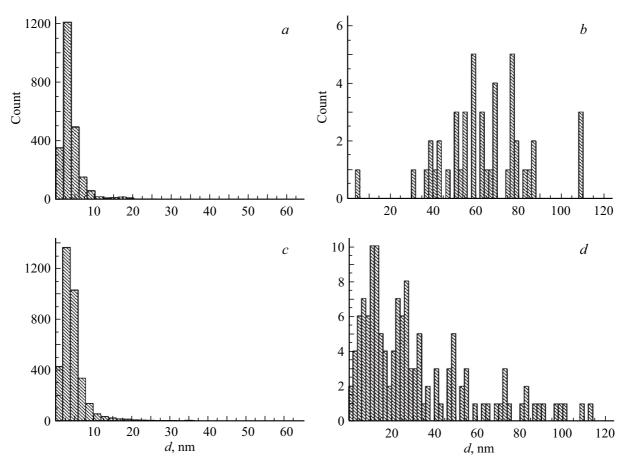


Рис. 3. Распределение диаметров наночастиц для нанокомпозитов a-C:H \langle Ag 14.9 at. \rangle \langle (a,b), a-C:H \langle Ag 14.9 at. \rangle \langle +TiO $_2$ 2.2 at. \rangle \langle (c,d) до (a,c) и после (b,d) отжига при 350°C, полученные из ТЕМ-изображений.

происходит из-за присутствия мелких наночастиц Ag. Отметим, что диаметр наночастиц ${\rm TiO_2}$ при выбранных температурах отжига не изменился.

Для оценки среднего диаметра d наночастиц Ag, на которых происходит ППР в исследуемых наноком-позитных пленках, используем теорию рассеяния Ми для гетерогенных сред, состоящих из диэлектрической матрицы с включениями изолированных металлических наночастиц [26]. Теория справедлива для наночастиц с размерами менее $\lambda/20$ (где λ — длина волны падающего света). Средний диаметр d наночастицы может быть оценен по полуширине пика резонансного оптического поглощения $\Delta\lambda$ и характеристической длине волны плазмонного резонанса λ_p [26]:

$$d = \frac{v_f \lambda_p^2}{\pi c \Delta \lambda},\tag{1}$$

где v_f — скорость электронов на уровне Ферми в металле (для серебра $v_f=1.39\cdot 10^8$ cm/s), c — скорость света. Вычисленный d для наночастиц Ag в свежеприготовленных нанокомпозитах a-C: $H\langle Ag \rangle$ и a-C: $H\langle Ag+TiO_2 \rangle$ составляет ~ 2.7 nm, после отжига нанокомпозитов он остается практически таким же (рис. 4).

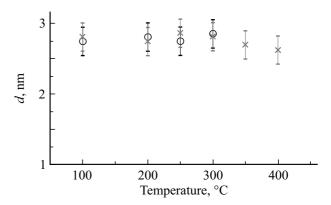


Рис. 4. Средний диаметр наночастиц серебра в нанокомпозитах a-C: $H\langle Ag 14.9 at.\% \rangle$ (кружки), a-C: $H\langle Ag 14.9 at.\% + TiO_2 2.2 at.\% \rangle$ (крестики) при разных температурах отжига, вычисленный по теории Ми.

Анализ результатов, представленных на рис. 1, показывает, что ППР в нанокомпозитных пленках a-C: $H\langle Ag+TiO_2\rangle$ является более термически стабильным по сравнению с ППР в пленках a-C: $H\langle Ag\rangle$. Можно предположить, что коагуляция наночастиц серебра ингибируется из-за присутствия диэлектрических наночастиц

из диоксида титана в нанокомпозитах a-C: $H\langle Ag+TiO_2\rangle$. Аналогичный вывод был сделан в [27], где коалесценция наночастиц серебра при высоких температурах значительно замедлилась в присутствии диэлектрических наночастиц SiO_2 .

Таким образом, ППР в нанокомпозитах a-C: $H\langle Ag+TiO_2\rangle$ в отличие от нанокомпозитов a-C: $H\langle Ag\rangle$ сохраняется при существенно более высоких температурах.

Заключение

В нанокомпозитных пленках a-C:H \langle Ag \rangle , полученных ионно-плазменным магнетронным распылением, проявляется ярко выраженный ППР в спектрах оптической плотности, который сохраняется до температуры отжига 350°С. В нанокомпозитах a-C:H \langle Ag+TiO $_2\rangle$, полученных тем же методом, ППР сохраняется до гораздо более высоких температур отжига, т.е. до 450°С. Таким образом, ППР в нанокомпозитных пленках a-C:H \langle Ag+TiO $_2\rangle$ является более термически стабильным.

Термостабильность поверхностного плазмонного резонанса в нанокомпозитах a-C: $H\langle Ag+TiO_2\rangle$ при температурах выше 350° C, по-видимому, обусловлена присутствием наночастиц TiO_2 , которые ингибируют коалесценцию наночастиц серебра.

Авторы выражают благодарность В.Н. Мочалину (Миссурийский университет науки и технологий, Ролла, Миссури, США) за плодотворную дискуссию при обсуждении результатов эксперимента.

Исследования проведены в рамках гранта № AP05132897 Комитета науки МОН РК.

Список литературы

- [1] Yeshchenko O.A., Dmitruk I.M., Alexeenko A.A., Kotko A.V., Verdal J., Pinchuk A.O. // Plasmonics. 2012. V. 7. P. 685.
- [2] Sarsembinov Sh., Prikhodko O., Ryaguzov A., Maksimova S.Ya., Daineko Ye.A., Mahmoud F.A. // Phys. Status Solidi C. 2010. V. 7. P. 805.
- [3] Muradov A.D., Mukashev K.M., Yar-Mukhamedova G.Sh., Korobova N.E. // Technical Physics. 2017. V. 62. P. 1692.
- [4] Pena-Rodríguez O., Pal U. // Nanoscale Res. Lett. 2011. V. 6. P. 279.
- [5] Lee K., El-Sayed M.A. // J. Phys. Chem. B. 2006. V. 110. P. 19220.
- [6] Hedayati M.K., Faupel F., Elbahri M. // Materials. 2014. V. 7.P. 1221.
- [7] Okumu J., Kohl D., Sprafke A., Von Plessen G., Wuttig M. // J. Appl. Phys. 2010. V. 108. P. 063529.
- [8] Kumar M., Parashar K.K., Tandi S.K., Kumar T., Agarwal D.C., Pathak A. // J. Spectrosc. 2013. V. 2013. P. 491716.
- [9] Ohko Y., Tatsuma T., Fujii T., Naoi K., Niwa C., Kubota Y., Fujishima A. // Nat. Mater. 2003. V. 2. P. 29.
- [10] Armelao L., Barreca D., Bottaro G., Gasparotto A., Maccato C., Tondello E., Lebedev O.I., Turner S., VanTendeloo G., Sada C., Stangar U.L. // Chem. Phys. Chem. 2009. V. 10. P. 3249.

- [11] Khan S.A., Avasthi D.K., Agarwal D.C., Singh U.B., Kabiraj D. // Nanotechnology. 2011. V. 22. P. 235305.
- [12] Garcia-Serrano J., Pal U. // Int. J. Hydrogen Energy. 2003. V. 28. P. 637.
- [13] Sernaa R.J., Ballesterosa J.M., Solisa J., Afonsoa C.N., Osborneb D.H., Haglund R.F., Petford-Longc A.K. // Thin Sol. Films. 1998. V. 318. P. 96.
- [14] Kumar M., Reddy G.B. // Phys. Stat. Sol. B. 2009.V. 246. P. 2232.
- [15] Kumar M., Reddy G.B. // Physica E. 2010. V. 43. P. 470.
- [16] Kumar M., Kulriya P.K., Pivin J.C., Avasthi D.K. // J. Appl. Phys. 2011. V. 109. P. 044311.
- [17] Manish K., Suchand Sandeep C.S., Kumar G., Mishra Y.K., Philip R., Reddy G.B. // Plasmonics. 2014. V. 9. P. 129.
- [18] Meškinis Š., Čiegis A., Vasiliauskas A. // Nanoscale Res. Lett. 2016. V. 11. P. 146.
- [19] Kreibig U., Vollmer M. Optical properties of metal clusters. Springer, 1995. 535 p.
- [20] Stalmashonak A., Seifert G., Abdolvand A. Ultra-Short Pulsed Laser Engineered Metal-Glass Nanocomposites. Springer Briefs in Physics, 2013. 70 p.
- [21] Yeshchenko O.A., Bondarchuk I.S., Gurin V.S., Dmitruk I.M., Kotko A.V. // Surf. Sci. 2013. V. 608. P. 275.
- [22] Maier S.A. Plasmonics: fundamentals and applications. Springer US, 2007. 224 p.
- [23] Kumar M., Kumar T., Avasthia D.K. // Script. Mater. 2015. V. 105. P. 46.
- [24] Prikhodko O.Yu., Mikhailova S.L., Mukhametkarimov Ye.S., Maksimova S.Ya, Manabaev N.K., Dauthan K. // Proc. SPIE. 2016. V. 9929. P. 99291G-1.
- [25] Приходько О.Ю., Михайлова С.Л., Мухаметкаримов Е.С., Даутхан К., Максимова С. Я. // Опт. спектр. 2017. Т. 123. С. 353; [Prikhodko O., Mikhailova S., Mukhametkarimov Ye., Dauthan K., Maksimova S. // Opt. Spectrosc. 2017. V. 123. P. 383.]
- [26] Manikandan D., Mohan S., Nair K.G. // Mater. Res. Bull. 2003. V. 38. P. 1545.
- [27] Kim Y.H., Kim C.W., Cha H.G., Lee D.K., Jo B.K., Ahn G.W., Hong E.S., Kim J.C., Kang Y.S. // J. Phys. Chem. 2009. V. 113. P. 5105.