водимость AgN₃(A₁) при T = 293 K, σ = 1·10⁻¹² ом⁻¹·см⁻¹ [17], k - постоянная Больцмана, T - температура 293 K.

При T = 293 т_n ≈ 1,14·10² с, константа скорости диффузии Ag⁺ к нейтральному центру $(T_nAg_m)^{\circ} k_1 \approx 1 / 1,14 \cdot 10^2 \approx 8.8 \cdot 10^{-3} c^{-1}$.

Совпадение значений k_{ϕ} , k_1 дает основание предположить, что лимитирующей стадией фотолиза и темнового постгазовыделения для систем AgN₃(A₁) - Си является диффузия ионов серебра к нейтральному центру $(T_nAg_m)^\circ$.

СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

1. Robbilard J.J. // J. Photog. Science. 1971. V. 19. P. 25 – 37.

2. Levy B., Lindsey M. // Phot. Sci. and Eng. 1973. V. 17. № 2. P. 135 – 141.

3. Акимов И.А., Черкасов Ю.А., Черкашин М.И. Сенсибилизированный фотоэффект. – М.: Наука. 1980. – 384 с.

4. Горяев М. А., Пименов Ю. Д. // Успехи научной фотографии. 1980. Т.20. С. 96 – 105.

5. Индутный И.З., Костышин М.Т., Касярум О.П., Минько В.И., Михайловская Е.В., Романенко П.Ф. Фотостимулированные взаимодействия в структурах металл – полупроводник. – Киев: Наукова думка. 1992. – 240 с.

6. Шапиро Б.И. Теоретические начала фотографического процесса. – М.: Эдиториал УРСС. 2000. – 288 с.

7. Боуден Ф., Иоффе А. Быстрые реакции в твердых веществах. – М.: Иностранная литература. 1962. – 243 с.

8. Суровой Э.П., Бугерко Л.Н., Расматова С.В. // Журн. физ. химии. 2004. Т. 78. № 4. С. 663 668. 9. Суровой Э.П., Бугерко Л.Н., Расматова С.В. // Журн. физ. химии. 2005. Т. 79. № 6. С. 1124 – 1128. 10. Суровой Э.П., Сирик С.М., Захаров Ю.А., Бугерко Л.Н. // Журн. науч. и прикл. фотографии. 2002. Т. 47. № 5. С. 19 – 27.

11. Суровой Э.П., Бугерко Л.Н., Расматова С.В. // Журн. физ. химии. 2006. Т. 80. № 7. С. 13081313. 12. А.с. 1325332 СССР. МКИ G01N 21/55. Устрой-

12. А.с. 1325332 СССР. МКИ G01N 21/55. Устройство для измерения спектров отражения в вакууме / А.И. Турова, Г.П. Адушев, Э.П. Суровой и др. Заявлено 10.11.1985; Опубл. 24.07.1987, Бюл. № 27. – 5 с.: ил.

13. Суровой Э.П., Титов И.В., Бугерко Л.Н. // Материаловедение. 2005. № 7. С. 15 – 20.

14. Суровой Э.П., Бугерко Л.Н., Сирик С.М. // Журн. физ. химии. 2008. Т. 82. № 2. С. 362 – 367.

15. Колесников Л.В. Спектры энергетических состояний и некоторые особенности реакций разложения азидов тяжелых металлов: Автореф. дис. ... канд. хим. наук. Минск: БГУ, 1978. 21 с.

Мейкляр П.В. Физические процессы при образовании скрытого фотографического изображения.
– М.: Наука. 1972. – 399 с.
17. Гасьмаев В. К. Исследование механизма тер-

17. Гасьмаев В. К. Исследование механизма термического разложения азида серебра электрофизическими методами: Автореф. дис. ... канд. хим. наук. – Томск, 1973. – 19 с.

18. Розовский А.Я. Гетерогенные химические реакции. Кинетика и механизм. – М.: Наука. 1980. – 264 с.

19. Савельев Г.Г., Захаров Ю.А., Гаврищенко Ю.В. // Журн. науч. и прикладной фото - кинематографии. 1969. Т. 14. № 6. С. 466 – 468.

20. Диамант Г.М. Неравновесная проводимость в процессе фотохимической реакции в азиде серебра: Автореф. дис. ... канд. физ.-мат. наук. – Кемерово. 1986. – 22 с.

ЗАКОНОМЕРНОСТИ ФОТОСТИМУЛИРОВАННЫХ ПРЕВРАЩЕНИЙ В НАНОРАЗМЕРНЫХ СИСТЕМАХ АІ – Al₂O₃

Н.В. Борисова, Т.М. Заиконникова

Методами гравиметрии, оптической спектроскопии установлено, что в результате облучения светом в диапазоне $\lambda = 300 - 750$ нм и интенсивности $I = 6,9 \cdot 10^{14} - 1,1 \cdot 10^{16}$ квант см² · c⁻¹ в течение $\tau = 1 - 160$ минут в атмосферных условиях спектры поглощения и отражения, масса пленок алюминия (d = 2 - 200 нм) значительно изменяются. Кинетические кривые степени превращения в зависимости от толщины пленок алюминия описываются в рамках обратного логарифмического и параболического законов. Предложена модель, включающая стадии генерации и перераспределения носителей заряда в контактном поле систем $AI - Al_2O_3$, адсорбции кислорода, диффузии AI^{3+} и формирования Al_2O_3 .

Ключевые слова: гетеросистемы, наноразмерные пленки, оптические свойства

ВВЕДЕНИЕ

Алюминий и его сплавы благодаря комплексу положительных свойств нашли широкое применение в различных областях науки, техники, промышленности. В качестве конструкционных материалов алюминий и его сплавы используются в ракетной технике, авиа-, авто-, судо- и приборостроении, в строительстве, в конструкциях железнодорожных и трамвайных путей [1-16]. Алюминий химически активен [1-3, 8-10]. Расширение областей применения алюминия выдвигает новые научно-технические задачи, поднимает требования к свойствам изделий из алюминия и его сплавов [11-16]. В настоящей работе представлены результаты исследований закономерностей процессов, протекающих в условиях атмосферы в наноразмерных слоях алюминия различной толщины в зависимости от интенсивности и спектрального состава падающего света.

ОБЪЕКТЫ И МЕТОДЫ ИССЛЕДОВАНИЯ

Образцы для исследований готовили методом термического испарения в вакууме (2.10⁻³ Па) путем нанесения пленок алюминия толщиной d = 2 – 200 нм на стеклянные подложки, используя вакуумный универсальный пост «ВУП-5М» [14, 15, 17-20]. Подложки подвергали предварительной обработке в концентрированной азотной кислоте, в растворе дихромата калия в концентрированной серной кислоте, в кипящей мыльной воде, промывали в дистиллированной воде и сушили [14, 15, 17-20]. Обработанные подложки оптически прозрачны в диапазоне 300 – 1100 нм. Толщину пленок AI и Al₂O₃ определяли спектрофотометрическим (спектрофотометр «Shimadzu UV-1700»), микроскопическим (интерференционный микроскоп «МИИ-4») и гравиметрическим (кварцевый резонатор) методами. Гравиметрический метод кварцевого микровзвешивания основан на определении приращения массы (Δm) на единицу поверхности кварцевого резонатора толщиной h = 0,1 мм после нанесения на нее пленки алюминия. Разрешающая способность при термостабилизации резонаторов на уровне ± 0.1 К составляет $\Delta m = 1.10^8 - 1.10^9$ г/см². Образцы экспонировали при температуре 293 К в атмосферных условиях. Источниками света служили ртутная (ДРТ-250) и ксеноновая (ДКсШ-1000) лампы. Для выделения требуемого участка спектра применяли монохроматор МСД-1 и набор светофильтров. Актинометрию источников света проводили с помощью радиационного термоэлемента РТ-0589. Измерения фото-ЭДС (U_ ϕ) проводили в вакууме (1.10⁻⁵ Па) на установке, включающей электрометрический вольтметр В7-30 [20]. Контактную разность потенциалов (КРП) между образцами алюминия, оксида алюминия и электродом сравнения из платины измеряли в_интервале давлений P = 1·10⁻⁵ 1,3·10⁵ Па, используя метод Кельвина [21].

РЕЗУЛЬТАТЫ И ОБСУЖДЕНИЕ

В результате воздействия света различной интенсивности (I = $6.9 \cdot 10^{14} - 1.1 \cdot 10^{16}$ квант·см⁻²·с⁻¹) и спектрального состава (λ =

300 – 750 нм) при температуре 293 К оптические свойства и масса пленок алюминия разной толщины претерпевают существенные изменения. Причем, наблюдаемые изменения в значительной степени зависят от первоначальной толщины пленок алюминия, спектрального состава и интенсивности падающего света, времени облучения.



Рисунок 1. Спектры поглощения пленки алюминия толщиной 7 нм до (1) и после воздействия света λ = 300 нм и I = 1,1·10¹⁶ квант·см⁻²·c⁻¹ в течение 5 (2), 10 (3), 20 (4), 30 (5), 60 (6), 120 (7) мин

Из рисунка 1 видно, что после облучения светом из области края собственного поглощения оксида алюминия, изменения спектров поглощения не аддитивны в рассматриваемом спектральном диапазоне длин волн. При λ = 320 нм наблюдается изобестическая точка. Наряду с уменьшением в интервале λ = 320 – 1100 нм и увеличением в интервале λ ≤ 320 нм оптической плотности образца формируется спектр поглощения нового вещества. Оцененная по длинноволновому порогу поглощения, который находится при $\lambda \le 290$ нм, оптическая ширина запрещенной зоны образующегося вещества составляет Е ≥ 4,3 эВ. Полученное значение ширины запрещенной зоны вещества удовлетворительно совпадает с шириной запрещенной зоны оксида алюминия (по разным данным Е ≥ 4 – 9,5 эВ) [8-10, 13]. Поэтому, было сделано предположение, что при облучении пленок алюминия основным продуктом взаимодействия их с кислородом окружающей среды является оксид алюминия.

При увеличении толщины пленок алюминия (при постоянной интенсивности и длине волны падающего света) наблюдается последовательное уменьшение эффектов изменения оптической плотности образцов во всем исследованном спектральном диапазо-

ПОЛЗУНОВСКИЙ ВЕСТНИК № 3 2010

ЗАКОНОМЕРНОСТИ ФОТОСТИМУЛИРОВАННЫХ ПРЕВРАЩЕНИЙ В НАНОРАЗМЕРНЫХ СИСТЕМАХ AI – Al₂O₃

не. Независимо от длины волны падающего света (при одинаковой исходной толщине пленок алюминия) с увеличением интенсивности света имеет место возрастание эффектов изменения оптической плотности. По мере увеличения длины волны падающего света (при одинаковой исходной толщине пленок алюминия и равных интенсивностях падающего света) наблюдается уменьшение эффектов изменения оптической плотности.

Для выяснения закономерностей взаимодействия пленок алюминия с кислородом окружающей среды (используя результаты гравиметрических исследований, измерений спектров поглощения и отражения пленок алюминия разной толщины до и после облучения образцов светом различного спектрального состава и разной интенсивности) были рассчитаны и построены кинетические зависимости степени превращения $\alpha = f(\tau)$ при различных длинах волн. На основании анализа спектров поглощения и отражения пленок алюминия и оксида алюминия для построения кинетических кривых $\alpha = f(\tau)$ была выбрана λ = 590 нм, при которой пленки алюминия имеют значительное поглощение, а поглощением Al₂O₃ можно пренебречь.

Итоговое выражение для степени превращения пленки алюминия в оксид алюминия:

$$\alpha = (A^{1} A l - A_{ofp.}) / (A^{1} A l - A^{1} A l_{2} O_{3})$$

где $A^1 Al$, $A^1 Al_2 O_3$ – предельные оптические плотности слоя алюминия и оксида алюминия при λ = 590 нм.

Учитывая [16,22], что падающая по нормали на поверхность какой-либо системы световая волна от источника излучения, претерпевает зеркальное отражение, рассеяние, поглощение и пропускание для расчета истинного вызванного поглощением света в веществе значения оптической плотности ($A_{ofp.}$) воспользовались уравнением [19]:

$$A_{obp.} = A + Ig(1 - R)$$

Согласно уравнению Зауэрбрея приращение массы (Δm) может регистрироваться с тем же разрешением, что и изменение частоты (Δf) резонатора. Тогда степень превращения

$$\alpha = \Delta f_1 / \Delta f_2,$$

где $\Delta f_1 = f_{\rm H} - f_{\rm T}$, $\Delta f_2 = f_{\rm H} - f_{\rm K}$, где $f_{\rm H}$ – частота резонатора с нанесенной пленкой алюминия, $f_{\rm T}$ – текущая частота резонатора с нанесенной пленкой алюминия в процессе облучения, $f_{\rm K}$ – частота резонатора с нанесенной пленкой алюминия, подвергнутой 100 % превращению в конечный продукт – Al_2O_3 .

При сопоставлении масс оксида алюминия, определенных методом кварцевого микро-ПОЛЗУНОВСКИЙ ВЕСТНИК № 3 2010 взвешивания при разных длинах волн и интенсивностях падающего света при условии полного окисления пленок алюминия различной толщины, а также рассчитанных по уравнению реакции окисления

установлено их удовлетворительное совпадение. Этот факт также является дополнительным свидетельством того, что в процессе облучения пленок алюминия образуется слой оксида алюминия.



Рисунок 2. Зависимость степени превращения от толщины пленок алюминия: 1) 4, 2) 8, 3) 11, 4) 24, 5) 72, 6) 108, 7) 134 нм (λ = 300 нм, I = 1,1·10¹⁶ квант·см⁻²·с⁻¹)

Было установлено, что степень превращения пленок алюминия зависит от первоначальной толщины, времени облучения, длины волны и интенсивности падающего света. Степень превращения пленок алюминия при увеличении времени облучения возрастает (рисунки 2, 3). Уменьшение толщины пленки алюминия (при постоянной длине волны и интенсивности падающего света) приводит к увеличению степени превращения (рисунок 3).

По мере увеличения интенсивности падающего света в диапазоне I = $6,9 \cdot 10^{14} - 1,1 \cdot 10^{16}$ квант см⁻² · с⁻¹ (при постоянной длине волны падающего света и толщины пленки алюминия) степень превращения возрастает (рис. 3). При сопоставлении кривых $\alpha = f(\tau)$ установлено, что степень превращения при воздействии света больше, чем при термической обработке пленок алюминия при 373 К (рис. 3). При воздействии света из длинноволновой области спектра ($\lambda \ge 400$ нм) оптическая плотность уменьшается (рис. 3). Кинетические кривые степени превращения для пленок алюминия толщиной d = 2 – 200 нм в диапазоне интенсивностей I = $6,9 \cdot 10^{14}$ – 1,1·10¹⁶ квант·см⁻²·с⁻¹ и временах облучения τ = 3 – 5 минут соответственно описываются в рамках обратного логарифмического, при временах облучения τ = 5 – 160 минут – параболического законов.



Рисунок 3. Зависимость степени превращения пленок алюминия толщиной 10 нм от интенсивности падающего света λ = 300 нм: 1) 1,1·10¹⁶, 2) 1,9·10¹⁵, 3) 6,9·10¹⁴ квант·см⁻²·с⁻¹, термообработки при T = 373 К (4), облучении при λ = 430 нм, I = 1,1·10¹⁶ квант·см⁻²·с⁻¹ (5).



Рисунок 4. Диаграмма энергетических зон гетеросистемы AI – Al₂O₃. E_V – уровень потолка валентной зоны, E_C – уровень дна зоны проводимости, E_F – уровень Ферми, E₀ – уровень вакуума.

Из анализа результатов измерений КРП (табл.) и U_{Φ} было установлено, что в области контакта AI – Al₂O₃ (из-за несоответствия между работами выхода из контактирующих партнеров) возникает двойной электрический слой. Напряженность электрического поля на границе контакта AI – Al₂O₃ для пленок алюминия различной толщины может составить ~ 10^{6} – 10^{7} В/см. Знак U_{Φ} со стороны оксида алюминия – отрицательный. Фотохимические

проявления в таких системах могут быть вызваны перераспределением под действием контактного поля неравновесных носителей заряда [7, 14-20]. Эти процессы приведут к существенным изменениям протекания реакции окисления алюминия в системе $AI - AI_2O_3$ по сравнению с окислением пленки AI. На рис. 4 приведена диаграмма энергетических зон контакта $AI - AI_2O_3$, при построении которой использованы результаты измерений КРП (табл.), U_Ф, спектров поглощения и отражения пленок AI и AI₂O₃.

При воздействии света из области собственного поглощения оксида алюминия имеет место генерация электрон-дырочных пар в оксиде алюминия (рис. 4, переход 1)

$$A^{2} \rightarrow p + e$$
.

Генерированные в области пространственного заряда оксида алюминия неравновесные носители заряда рекомбинируют (рис. 4, переходы 3)

$$R^+ + e \rightarrow R^0 + p \rightarrow R^+,$$

где R⁺ – центр рекомбинации, а также перераспределяются в контактном поле, сформированном из-за несоответствия между термоэлектронными работами выхода оксида алюминия, алюминия и наличия структурных дефектов (T_n) на границе AI – Al₂O₃, с переходом неравновесных дырок из валентной зоны оксида алюминия на уровни T_n или непосредственно в металл (Me⁻) (рис. 4, переходы 4, 5)

$$T_n^{-} + p \rightarrow T_n^{-0}$$
,
Me + p \rightarrow Me⁰.

Одновременно имеет место фотоэмиссия электронов из алюминия в зону проводимости оксида алюминия (рис. 4, переход 2). При воздействии на системы AI – Al₂O₃ света из длинноволновой области спектра имеет место фотоэмиссия электронов из металла в зону проводимости оксида алюминия (рис. 4, переход 2). Неравновесные электроны полем КРП выталкиваются к наружной поверхности Al₂O₃ и захватываются поверхностными центрами (S)

 $S + e \rightarrow S e + e \rightarrow e S e.$

Эти процессы приводят к возрастанию концентрации электронов в Al₂O₃ и могут стимулировать диффузию ионов алюминия к наружной поверхности Al₂O₃. Согласно представлениям [1, 2, 8-10, 23-25] в процессе химической адсорбции O₂ неравновесный электрон оксида алюминия (по мере приближения молекулы кислорода к поверхности Al₂O₃) все в большей степени локализуется около той точки на поверхности (S), к которой приближается молекула кислорода. При этом между атомами кислорода и поверхностью Al₂O₃

ПОЛЗУНОВСКИЙ ВЕСТНИК № 3 2010

возникают связи, обеспечиваемые локализованными электронами (е S е) и упрочняющиеся по мере приближения молекулы кислорода. Связь между атомами кислорода постепенно ослабевает. В итоге атомы кислорода оказываются связанными прочными связями с поверхностью AI_2O_3 O + e S e = S O²⁻

Образующийся в процессе приготовления и облучения пленок алюминия слой оксида алюминия будет препятствовать перемещению ионов алюминия и, таким образом, тормозить взаимодействие алюминия с кислородом. При временах облучения $\tau \leq 3-5$ минут (когда толщина пленки Al₂O₃ менее 3 нм) электрическое поле на контакте AI – Al₂O₃ способно вырывать ионы из металла и перемещать их через слой оксида [2, 8-10, 23, 24]. При этом скорость роста пленки определяется скоростью вырывания ионов из металла, а экспериментальные данные описываются в рамках обратного логарифмического законов [2, 8-10, 23, 24]. По мере увеличения толщины оксидной пленки (за пределами области пространственного заряда оксида алюминия) процесс взаимодействия алюминия с кислородом будет тормозиться диффузией ионов алюминия через оксидную пленку (радиус Al³ составляет 0,5 Å, а радиус AI – 1,43 Å). Лимитирующей стадией процесса окисления AI при этом является диффузия ионов АІ³⁺ к границе поверхности оксидного слоя с окружающей средой, а экспериментальные данные описываются в рамках параболического закона [1, 2 ,8-10, 23, 24].

Таблица 1

КРП (В) между пленками AI, Al₂O₃ и относительным электродом из платины при T = 293 К

Образец	Давление, Па		
	$P = 1.10^{5}$	P=1·10 ⁻⁵	P=1·10 ⁻⁵ *
AI	+1,1	+1,1	+1,5
Al ₂ O ₃	+1,5	+1,5	+1,5

* После предварительной тепловой обработки при Т = 550 К в течение 180 мин.

Ионы кислорода (S O²⁻) в приповерхностной области оксида алюминия создают новые узлы. Вследствие этого в приповерхностной области Al₂O₃ появляется недостаток занятых катионами узлов кристаллической решетки, т. е. формируются катионные вакансии (V_к), наличие которых облегчает перемещение катионов Al³⁺ от металла к внешней поверхности формируемой системы AI - Al_2O_3 .

СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

1. Томашов Н.Д., Теория коррозии и защиты металлов. - М.: Изд-во АН СССР, 1960., с. 592

2. Кубашевский О., Гопкинс Б. Окисление металлов и сплавов. - М.: Металлургия, 1965., с. 429

3. Краткая химическая энциклопедия. - М.: Советская энциклопедия, 1961. - Т.1 - с. 1263

4. Стриха В.И., Бузанева Е.В. Физические основы надежности контактов металл-полупроводник в интегральной электронике. - М.: Радио и связь, 1987., c.254

5. Спиридонов А.В. // Строительные материалы. 1998. - № 7 -. C. 4 - 6.

6. Индутный И.З., Костышин М.Т., Касярум О.П. и Фотостимулированные взаимодействия в др. структурах металл - полупроводник. - Киев: Наукова думка, 1992., с. 240

7. Суровой Э.П., Сирик С.М., Бугерко Л.Н. // Химическая физика. - 2000. - Т. 19. № 8. - С. 20 - 23.

8. Surovoi E.P., Borisova N.V. // Journ. of Phys. Chemistry. - 2009. - T. 83. № 13. - C. 2302 - 2307.

9. Окисление металлов / Под ред. Ж. Бенара. - М.: Металлургия, 1969., с. 448

10. Кофстад П., Отклонение от стехиометрии. Диффузия и электропроводность в простых окислах металлов. - М.: Мир, 1975., с. 399

11. Кофстад П. Высокотемпературное окисление металлов. М.: Мир, 1969. с. 392.

12. Технология тонких пленок / Под ред. Л. Майссела, Р. Гленга. - М.: Советское радио, 1977. - Т. 1. - C. 664

13. Лазарев В.Б., Соболев В.В., Шаплыгин И.С. Химические и физические свойства простых оксидов металлов. - М.: Наука, 1983., с. 239

14. Борисова Н.В., Суровой Э.П. // Коррозия: материалы, защита. - 2007. - № 6. - С. 13 - 18.

15. Суровой Э.П., Борисова Н.В. // Материаловедение. - 2008. - № 9. - С. 34 - 39.

16. Эпштейн М.И. Измерения оптического излучения в электронике. - Л.: Энергоатомиздат, 1990., с. 256

17. Суровой Э.П., Борисова Н.В. // Журн. физ. химии. - 2010. - Т. 84. № 2. - С. 307 - 313.

18. Surovoi E.P., Borisova N.V., Titov I.V. // Известия вузов. Физика. - 2006. - № 10. Приложение. - С. 338 - 341.

19. Суровой Э.П., Борисова Н.В. // Журн. физ. химии. - 2008. - Т. 82. № 11. - С. 2120 - 2125.

20. Суровой Э.П., Бугерко Л.Н. // Химическая физика. - 2002. - Т. 21. № 7. - С. 74 - 78.

21. Суровой Э.П., Титов И.В., Бугерко Л.Н. // Материаловедение. - 2005. - № 7. - С. 15 - 20.

22. Гуревич М.М. Фотометрия. - Л.: Энергоатомиздат, 1983., с.272

23. Хауффе К., Реакции в твердых телах и на их поверхности. - М.: Иностр. лит-ра, 1962., с. 415

24. Барре П., Кинетика гетерогенных процессов. М.: Мир, 1976., с. 400

25. Волькенштейн Ф.Ф., Физико - химия поверхности полупроводников. - М.: Наука, 1972., с. 399.