### Краткие сообщения

#### 08

# Изучение профилей распределения атомов по глубине свободных нанопленочных систем типа Si-Me

© Б.Е. Умирзаков, З.А. Исаханов, М.К. Рузибаева, З.Э. Мухтаров, А.С. Халматов

Институт ионно-плазменных и лазерных технологий АН РУзбекистан, 100125 Ташкент, Узбекистан e-mail: isakhanov@aie.uz

(Поступило в Редакцию 16 апреля 2014 г.)

Приведены результаты по изучению состава, кристаллической структуры и профилей распределения атомов по глубине свободной пленки Cu (100) с поверхностной нанопленкой Si различной толщины. Показано, что при толщине кремниевой пленки  $d_{Si} = 5.0$  nm атомы кремния и меди образуют соединение типа Cu<sub>x</sub>Si<sub>y</sub>. С ростом толщины ( $d_{Si} > 5.0$  nm) на поверхности силицида формируется пленка кремния. После прогрева на границе Si/Cu образуется переходной слой силицида Cu<sub>2</sub>Si<sub>3</sub> толщиной d = 8.0-10.0 nm.

#### Введение

В последние годы широко исследуется кремний с нанопленкой и нанокристаллами силицидов металлов, а также нанопленочные многослойные системы Si-Me-Si-Me, на основе которых разрабатываются современные приборы микро- и наноэлектроники, спинтроники, оптоэлектроники, солнечной энергетики и т.д. [1]. В частности, соединения 3*d*-металлов Fe, Co, Mn и их интерметаллические соединения с кремнием имеют перспективы при синтезе магнитных наноразмерных структур [2]. Кремний с наноразмерными кристаллами активных металлов (Ba, Na, Mg) применяется как в создании барьерных слоев и омических контактов, так и в получении наноразмерных МДП (металл-диэлектрикполупроводник)-, ПДП (полупроводник-диэлектрикполупроводник)-структур. В настоящее время изучению состава и структурных свойств нанопленочных систем типа Si-Me посвящено большое число работ. Однако свободные тонкопленочные структуры Si/Me до сих пор остаются малоизученными. Ранее нами [3-6] и другими авторами [7,8] всесторонне изучены состав и структура свободных тонких моно- и поликристаллических пленок Си и Ад толщиной от 20.0 до 100.0 nm, используя методы электронной оже-спектроскопии (ЭОС), спектроскопии характеристических потерь энергии электронов (СХПЭЭ), вторичной ионной масс-спектроскопии (ВИМС) и спектроскопии ионов, прошедших через свободные тонкие пленки.

Показано, что в случае монокристаллической пленки в спектре прошедших ионов обнаруживаются три ярко выраженных пика, обусловленных осевым, плоскостным каналированием и ионами, прошедшими пленку беспорядочным (диффузным) образом.

В настоящей работе впервые приведены экспериментальные результаты по изучению состава, кристаллической структуры и профилей распределения атомов по глубине свободной пленки Cu(100) с поверхностной нанопленкой Si различной толщины ( $d_{Si} = 50-500$  nm).

#### 1. Методика эксперимента

Тонкие монокристаллические пленки меди получены методом вакуумного испарения на поверхности искусственно выращенного кристалла NaCl(100) при  $T = 350 - 450 \,\mathrm{K}$  в вакууме не хуже  $10^{-5} \,\mathrm{Pa}$  [4]. В этой же установке для устранения различных дефектов получаемую пленку отжигали в вакууме при  $T = 650 - 700 \, \text{K}$ в течение 1.5-2h, затем полученная пленка с подложкой опускалась в дистиллированную воду, отделялась от подложки и вылавливалась медной сеткой с прозрачностью 90-95%. В основном использовались пленки Cu (100) с  $d \approx 4.50$  nm, с неоднородностью по толщине не более 3%. Пленка кремния напылялась на поверхность пленки Cu (100) методом распыления Siэлектронной бомбардировкой. Толщина пленки кремния варьировалась в пределах 5.0-50.0 nm. Толщина пленок Cu и Si определялась по скорости нанесения пленки, по зафиксированному времени осаждения (сначала проводились контрольные измерения на эталонных пленках). Скорость нанесения пленки Си составляла  $\sim 2.0$  nm/s, a Si — 0.8–1 nm/s, что обеспечивало получение незагрязненной и качественной пленки при вакууме  $\sim 10^{-5}$  Pa.

Исследование проводилось методами ЭОС, СХПЭЭ и получением энергетических зависимостей ионов Na<sup>+</sup>, прошедших через свободные пленки.

## 2. Экспериментальные результаты и их обсуждение

Были исследованы свободные тонкие пленки Cu (100) с поверхностной нанопленкой Si толщиной 5.0, 10.0 и

**Рис. 1.** Спектры ХПЭЭ для системы Si/Cu (100). Толщина пленки кремния  $d_{Si}$ : 1 - 0, 2 - 5.0, 3 - 10.0, 4 - 25.0 nm. Во всех случаях  $d_{Cu} = 450$  nm. Энергия первичных электронов  $E_p = 500$  eV.

20.0 nm. Перед измерением каждый образец обезгаживался при T = 700-750 K в течение 2–3 h при вакууме  $10^{-5}$  Pa. Исследования проводились при вакууме  $P \le 10^{-6}$  Pa.

Сначала было исследовано влияние напыления пленок кремния на спектры ХПЭЭ Cu (100) толщиной 45.0 nm. Из спектров, полученных при энергии первичных электронов  $E_p = 500 \,\mathrm{eV}$  (рис. 1), видно, что при толщине  $d_{\rm Si} \approx 5.0\,{\rm nm}$  высота пика объемного плазмона меди резко уменьшается и появляется новый пик объемного плазмона, характерный для силицида металла. При этом в спектре практически не обнаруживаются пики ХПЭЭ для Si. При толщине пленки кремния 10.0 nm в спектре появляются пики поверхностного и объемного ( $\hbar\omega_s$ и  $\hbar\omega_v$ ) плазмонов чистого кремния. При увеличении толщины от 10.0 до 20.0 nm интенсивность пика поверхностного плазмона кремния заметно не меняется, а объемного плазмона увеличивается в 1.5 раза. Исходя из этих данных, можно полагать, что при  $d_{\rm Si} \approx 5.0\,{\rm nm}$ основная часть атомов Si, перемешиваясь с атомами меди, образует соединение типа  $Cu_x Si_y$ . При  $d_{Si} > 5.0$  nm с ростом толщины на поверхности этого силицида формируется пленка кремния.

На рис. 2 приведены профили распределения атомов кремния и меди по глубине для системы Si/Cu ( $d_{Si} \approx 40.0$  nm), полученные после прогрева при T = 800-850 K. Видно, что, вследствие взаимной диффузии атомов Si и Cu на границе Si/Cu образуется переходной слой силицида Cu<sub>x</sub>Si<sub>y</sub> толщиной d = 8.0-10.0 nm. При этом глубина проникновения атомов кремния в медь и атомов меди в кремнии доходит до 10.0–15.0 nm. Анализ показал, что в переходном слое преимущественно образуется соединение типа Cu<sub>2</sub>Si<sub>3</sub>.

На рис. 3 приведены спектры прошедших ионов  $(E_0 = 18 \,\mathrm{keV})$  для пленки меди с  $d_{\mathrm{Cu}} = 45.0 \,\mathrm{nm}$  и для меди с пленками кремния  $d_{Si} = 5.0 \text{ nm}$  и  $d_{Si} = 20.0 \text{ nm}$ . В случае чистой пленки меди в спектре обнаруживаются все три пика, характерных для монокристаллической пленки [9]. В случае системы Si/Cu с  $d_{Si} = 5.0$  nm пик 1 (пик осевого каналирования) практически полностью исчезает и интенсивности пиков 2 (пик плоскостного каналирования) и 3 (пик неканалированных ионов) резко уменьшаются и их положение смещается в сторону больших потерь энергии. При  $d_{\rm Si} = 20.0\,{\rm nm}$  пик 2 в спектре практически не обнаруживается, ширина пика 3 существенно увеличивается, а интенсивность резко падает. Смещение положения пиков 2 и 3 и неадекватное изменение их интенсивностей при напылении пленки Si объясняется как изменением состава и увеличением толщины пленок, так и формированием немонокристаллической пленки. Действительно, как видно из электронограммы, приведенной на рис. 4, пленка меди  $(d = 45.0 \,\mathrm{nm})$  имеет монокристаллическую струк-

Si Cu



**Рис. 2.** Изменение интенсивности основных оже-пиков Si (92 eV) и Cu (60 eV) по глубине для системы Si/Cu:  $d_{\text{Si}} = 400 \text{ nm}, d_{\text{Cu}} = 45.0 \text{ nm}.$ 

Журнал технической физики, 2015, том 85, вып. 4





**Рис. 3.** Энергетические распределения ионов Na<sup>+</sup>, прошедших пленку Cu (100) с нанопленкой Si толщиной  $d_{Si}$ : 1 - 0, 2 - 5.0, 3 - 20.0 nm;  $d_{Cu} = 45.0$  nm. Энергия первичных ионов  $E_0 = 18$  keV.



**Рис. 4.** Электронограмма пленки Cu (a) и пленки Si c d = 20.0 nm, выращенной на поверхности Cu (b).

туру (*a*), а пленка кремния с  $d_{Si} = 20.0$  nm, выращенная на поверхности меди, имеет структуру, близкую к поликристаллической (*b*).

Отметим, что при увеличении температуры прогрева системы Si/Cu на РЭМ-картине резко уменьшается диффузный фон, однако концентрические кольца, характерные для поликристаллических образцов, сохраняются вплоть до T = 850 К. По-видимому, из-за резкого отличия значений постоянных решеток Cu (a = 0.3615 Å) и Si (a = 0.0543 Å) в случае ультратонких пленок эпитаксиальный рост кремния на поверхности Cu (100) не происходит. Дальнейшее увеличение температуры приводит к увеличению диффузии Cu к поверхности и частичному испарению атомов меди и кремния.

#### Заключение

На основе результатов экспериментальных исследований, проведенных для нанопленочной гетероструктуры Si-Cu (100) можно сделать следующие основные выводы.

1. При толщине кремниевой пленки примерно 5.0 nm атомы кремния, перемешиваясь с атомами меди, образуют соединение типа  $Cu_x Si_y$ . С ростом толщины  $(d_{Si} > 5.0 \text{ nm})$  на поверхности этого силицида формируется пленка кремния.

2. После прогрева системы Si/Cu ( $d_{Si} \approx 40.0 \text{ nm}$ ) при T = 800-850 K вследствие взаимной диффузии атомов Si и Cu, на границе Si/Cu образуется переходной слой силицида Cu<sub>2</sub>Si<sub>3</sub> толщиной d = 8.0-10.0 nm.

3. Выяснено, что пленка меди (d = 45.0 nm) имеет монокристаллическую структуру, а пленка кремния с  $d_{\text{Si}} = 20.0 \text{ nm}$ , выращенная на поверхности меди, имеет структуру, близкую к поликристаллической.

Настоящая работа выполнена по гранту № Ф2-ФА-Ф161 и финансирована Академией наук Республики Узбекистан.

#### Список литературы

- Домашевская Э.П., Терехов В.А. и др. // ФТТ. 2013. Т. 55. Вып. 3. С. 577–584.
- [2] Усейнов Н.Х. // ФТТ. 2013. Т. 55. Вып. 3. С. 602-609.
- [3] Алиев А.А., Исаханов З.А. // Изв. АН УзССР, сер. физ.-мат. наук. 1987. № 5. С. 82–85.
- [4] Исаханов З.А. // Поверхность. Рентгеновские, синхротронные и нейтронные исследования. 2013. № 11. С. 91.
- [5] Исаханов З.А. // ЖТФ. 2012. Т. 82. Вып. 9. С. 116–118.
- [6] Исаханов З.А., Умирзаков Б.Е., Рузибаева М.К., Курбанов Р. // Поверхность. Рентгеновские, синхротронные и нейтронные исследования. 2011. № 8. С. 1–4.
- [7] Палатник Л.С., Фукс М.Я., Косевич В.М. Механизм образования и субструктура конденсированных пленок. Наука, 1972.
- [8] Wakashima K., Fukamachi M., Nagakura S. // J. Appl. Phys. 1969. № 8. P. 1167.
- [9] Алиев А.А., Арипов Х.А. // РиЭ. 1983. Вып. 10. С. 2014–2020.