

06.2; 07; 12

(C) 1992

ФОРМИРОВАНИЕ СИЛИЦИДОВ ИЗЛУЧЕНИЕМ  $KrF$  ЛАЗЕРАВ.Л. Канцырев, П.Б. Сергеев,  
М.А. Тюнина

Целью данной работы было изучение возможности формирования силицидов молибдена на кремнии воздействием УФ излучения импульсного лазера. Эта задача определялась с одной стороны, преимуществами использования силицидов тугоплавких металлов для metallизации кремниевых интегральных схем (ИС) и, с другой стороны, тем, что перспективные технологии интегральных схем будут базироваться на применении эксимерных лазеров.

В проведенных экспериментах подложки кремния п- и р-типа ориентации (111) и (100) с напыленными в вакууме пленками Mo толщиной 0.1...0.5 мкм облучались в вакууме  $10^{-5}$  мм рт. ст. импульсами излучения эксимерного лазера на  $KrF$  (248 нм). Форма импульса мощности лазерного излучения (ЛИ) была близка к прямоугольной при длительности 80 нс. Плотность энергии излучения на подложке ( $E$ ) варьировалась от 0.5 до 5.0 Дж/см<sup>2</sup> при неоднородности  $E$  по сечению лазерного пучка не более 10%. Площадь пятна облучения составляла от 0.5 до 2 см<sup>2</sup>.

Образцы исследовались методами оптической и растровой электронной микроскопии, Оже-спектроскопии и рентгеноструктурного анализа. Дополнительно был измерен коэффициент отражения образцов на длине волны 248 нм.

Исследование морфологии поверхности системы  $Mo$  (0.1 мкм)/ $Si$  после воздействия ЛИ показало, что при  $E$  более 1.0...1.5 Дж/см<sup>2</sup> пленка Mo разрушалась. Края пленки у границы пятна абляции неровные, „рваные”. При увеличении  $E$  до 1.5 Дж/см<sup>2</sup> наблюдалось уменьшение коэффициента зеркального отражения с 30% до 5% и изменение цвета обработанной области. В то же время, при  $E = 2.0...2.5$  Дж/см<sup>2</sup> поверхность пленки Mo становилась более гладкой, зеркальной. В интервале  $E = 2.5...3.0$  Дж/см<sup>2</sup> на поверхности системы  $Mo/Si$  с толщиной пленки Mo 0.1...0.2 мкм было обнаружено формирование микрорельефа, аналогичного ранее описанному [1]. При  $E = 3.0...3.5$  Дж/см<sup>2</sup> наблюдалось начало абляции пленки с поверхности Si в области воздействия ЛИ.

Изучение Оже-спектров с послойным травлением материала в области воздействия ЛИ показало, что для Mo толщиной 0.1...0.2 мкм ( $E = 2.0...2.5$  Дж/см<sup>2</sup>) и для Mo 0.5 мкм ( $E = 3.0$  Дж/см<sup>2</sup>) наблюдалось резкое изменение спектров на определенной глубине: до этой глубины в спектрах имелись линии Mo, глубже – линии Si. Иной вид имели спектры для Mo толщиной 0.1...0.2 мкм после воз-

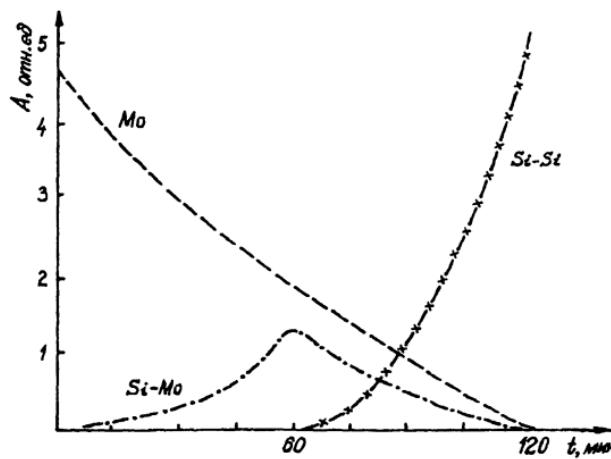


Рис. 1. Амплитуды линий 82 эВ, 92 эВ и 186 эВ Оже-спектров в зависимости от времени травления облученных ЛИ образцов *Mo* пленка на *Si* подложке. Толщина пленки *Mo* = 0.1 мкм,  $E = 3.0 \text{ Дж/см}^2$ .

действия с  $E = 3.0 \text{ Дж/см}^2$ . По мере увеличения времени травления в спектрах помимо линий *Mo* сначала появлялась, усиливаясь и затем исчезала линия 82 эВ. Она приписывалась *Si*, но связанному не с атомом *Si*, а с другим атомом, вероятно, *Mo*, так как других сигналов в спектрах обнаружено не было. На некоторой глубине появлялась также линия 92 эВ, соответствующая *Si* со связью *Si-Si*. Изменение концентрации *Mo*, *Si-Mo* и *Si-Si* оценивалось по изменению амплитуд линий 186 эВ, 82 эВ, 92 эВ соответственно. Было установлено (рис. 1), что с увеличением времени травления до 120 мин, что примерно соответствовало глубине 0.1 мкм, концентрация *Mo* монотонно падала. При этом в приповерхностном слое наблюдался рост концентрации связанного с *Mo* кремния, которая достигала максимума на глубине 0.05 мкм. Начиная с этой глубины концентрации *Mo* и *Si-Mo* уменьшились синхронно с ростом концентрации *Si*. Таким образом, можно предположить, что после воздействия ЛИ в подложке сформировался слой толщиной 0.1 мкм, содержащий смесь *Mo* и силицидов *Mo* до глубины 0.05 мкм и смесь силицидов и *Si* в области 0.05...0.1 мкм.

Обнаруженные изменения состава подтвердились результатами рентгеновской дифрактометрии образцов, приведенными на рис. 2. После воздействия ЛИ на дифрактограмме вместо широкого пика поликристаллического *Mo* (кривая 1) наблюдался пик монокристаллического *Mo* (110), а также слабые размытые максимумы в области  $39.6\ldots40.2^\circ$  и  $41.2\ldots42.0^\circ$  (кривая 2), которые можно приписать набору фаз силицидов *Mo*.

Для качественного анализа полученных результатов воспользуемся простейшей моделью плавления материалов под действием

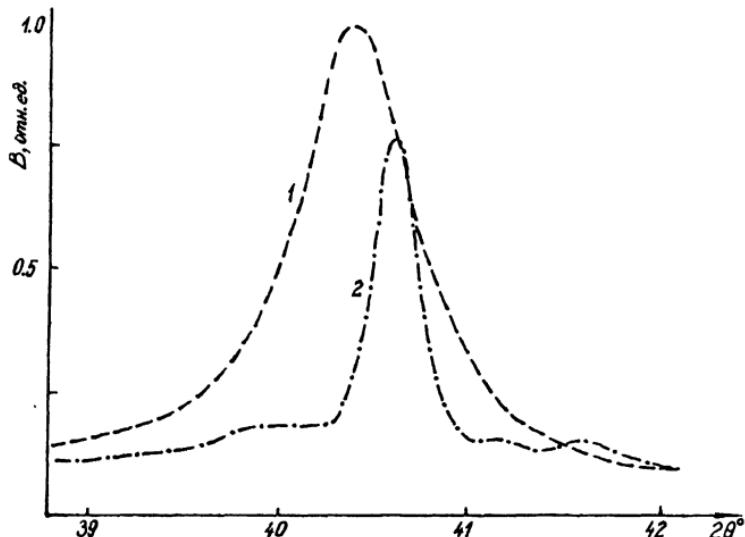


Рис. 2. Рентгеновская дифрактограмма, полученная для образцов пленки Mo на Si подложке до (кривая 1) и после (кривая 2) облучения их ЛИ. Толщина пленки Mo - 0.1 мкм,  $E = 3.0 \text{ Дж/см}^2$ , в - величина сигнала.

импульсного ЛИ [2]. Процессы прогрева Mo и Si под действием ЛИ определялись диффузией тепла от поверхности в глубь подложки поскольку длина тепловой диффузии для Si составила 2.6 мкм, для Mo - 2 мкм, что гораздо меньше глубины поглощения ЛИ в Mo и Si, равной примерно 0.01 мкм. Полагая коэффициент температуропроводности  $a$  постоянным [2]:

$$a = \frac{k}{\rho c} = \text{const}, \quad (1)$$

где  $k$  - коэффициент теплопроводности,  $\rho$  - плотность,  $c$  - удельная теплоемкость, распределение температуры в объеме подложки можно представить в виде [2]:

$$I(x,t) = \frac{2(1-R)}{K} I \left\{ \sqrt{\frac{at}{\pi}} \cdot \exp \left( -\frac{x^2}{4at} \right) - \frac{x}{2} \operatorname{erfc} \left( \frac{x}{2\sqrt{at}} \right) \right\}, \quad (2)$$

где  $T$  - температуры,  $x$  - глубина,  $t$  - время,  $R$  - коэффициент отражения,  $I$  - плотность потока падающего ЛИ. Пороговые значения  $I$  для начала плавления материала в момент окончания импульса, рассчитанные по (2) для измеренного значения  $R = 30\%$ , составили для Mo  $2.5 \cdot 10^7 \text{ Вт/см}^2$  и для Si  $1.2 \cdot 10^7 \text{ Вт/см}^2$ . Этим значениям  $I$  соответствовали значения  $E = 2 \text{ Дж/см}^2$  и  $E = 1 \text{ Дж/см}^2$ . Поскольку коэффициенты теплопроводности и температуропроводности,

определяющие распределение температуры, оказались очень близки для *Mo* и *Si*, распределение температуры в системе *Mo/Si* представлялось суперпозицией распределений температуры для *Mo* и *Si*. Оказалось, что в интервале значений Е от 1.0 до 2.0 Дж/см<sup>2</sup> возможно начало плавления *Si* под твердой пленкой *Mo*, а при превышении Е значения 2.0 Дж/см<sup>2</sup> начиналось плавление приповерхностного слоя пленки *Mo*. Процесс плавления *Si* под пленкой *Mo* мог сопровождаться жидкофазной диффузией *Mo* в *Si* на глубину, не превышающую глубину проплава *Si*. Однако область возможного формирования силицидов *Mo* была тоньше и ограничивалась слоем расплава *Si*, в котором температура была не ниже температуры их образования (2030–2190 °С). По нашим оценкам, толщина слоя силицидов могла быть 0.10...0.15 мкм, что совпадает с экспериментальными данными по Оже-спектроскопии при Е=3.0 Дж/см<sup>2</sup> (рис. 1). Содержание фаз определялось временем существования расплава, соотношением теплот кристаллизации фаз, скоростью кристаллизации и возможностью образования метастабильных состояний [3]. Пользуясь экспериментальными данными и результатами оценок, можно предположить, что в принципе в приповерхностном слое толщиной 0.05 мм сформировалась смесь *Mo* и высокотемпературных фаз силицида молибдена, а на глубине 0.05...0.1 мкм – смесь *Si* и низкотемпературных фаз силицидов, вероятнее всего *Mo<sub>3</sub>Si<sub>2</sub>*, с наличием которой можно связывать сигналы 39.8, 40.2° и 41.6° (рис. 2). Возможно также формирование *Mo<sub>3</sub>Si* (41.2°).

Таким образом, в работе экспериментально доказано, что под воздействием импульсного излучения эксимерного *KrF* лазера на систему пленки *Mo/Si* подложка может сформировать силициды *Mo*. Порог формирования силицидов по значению Е составил 3 Дж/см<sup>2</sup> для *Mo* пленки толщиной 0.1...0.2 мкм. Исследовано изменение морфологии поверхности *Mo/Si* под действием лазерного излучения.

#### Список литературы

- [1] Канцырев В.Л., Морозов Н.В., Сергеев П.Б., Тюнина М.А. // Краткие сообщения по физике ФИАН . 1990. № 9. С. 3–5.
- [2] White S.W., Peercy P.S. // Laser and electron Beam Processing of Materials. 1980, Academic Press, New York.
- [3] Bacrini P., Grimaldi M.G., Puiillo F., Cullis A.G., Chew N.G. // J. Appl. Phys. 1989. V. 66. N 2. P. 861–868.

Поступило в Редакцию  
10 августа 1992 г.