## Электрические свойства аморфных пленок твердого раствора Ge<sub>0.90</sub>Si<sub>0.10</sub>: H<sub>x</sub>

## © Б.А. Наджафов

Сектор радиационных исследований Академии наук Азербайджана, 370143 Баку, Азербайджан

(Получена 24 ноября 1999 г. Принята к печати 21 мая 2000 г.)

Аморфные пленки твердого раствора  $Ge_{0.90}Si_{0.10}$ : H<sub>x</sub> (x = 1.3, 5.1, 8.7, 14.2 и 23.7 ат%) толщиной 1 мкм были получены в атмосфере с различными парциальными давлениями водорода методом плазмохимического осаждения. Скорость осаждения составляла 0.3-0.5 Å/с. Измерения электропроводности пленок проведены в температурной области 100-420 K. Измерена темновая проводимость пленки, рассчитаны энергия активации прыжка при температуре 100 K, длина прыжка, подвижность электронов на уровнях  $\varepsilon_F$  и  $\varepsilon_C$ , а также энергия активации проводимости.

В последние годы проявляется большой интерес к аморфным твердым растворам Ge<sub>1-x</sub>Si<sub>x</sub>. Это в основном вызвано перспективностью их использования в полупроводниковой электронике.

Гидрогенизированные аморфные твердые растворы (*a*-Ge<sub>1-x</sub>Si<sub>x</sub>: H) обладают оптимальной шириной запрещенной зоны (1.1 ÷ 1.85) эВ для преобразования солнечной энергии в электрическую и лучшими оптоэлектронными свойствами в длинноволновой части видимого спектра, а также являются термодинамически более стабильными и радиационно стойкими по сравнению с другими аморфными материалами. Это позволяет использовать их для создания солнечных элементов [1-3]. Имеется ряд работ [4-6], посвященный изучению электрических свойств гидрогенизированных аморфных пленок Ge<sub>1-x</sub>Si<sub>x</sub>: Н. Однако сплавы с малыми содержаниями кремния изучены слабо, хотя и представляют значительный интерес для оптоэлектроники в ближней инфракрасной и видимой части спектра. Настоящая работа посвящена исследованию влияния концентрации водорода на электрические свойства аморфных пленок Ge<sub>0.90</sub>Si<sub>0.10</sub>: Н<sub>x</sub> (x — количество водорода в ат%). Известно, что аморфные пленки Ge<sub>1-x</sub>Si<sub>x</sub> без гидрогенизации обладают довольно высокой плотностью состояний в запрещенной зоне. Чтобы уменьшить количество этих состояний, в пленки добавляют водород или получение пленки осуществляют в водородной среде.

Пленки *a*-Ge<sub>0.90</sub>Si<sub>0.10</sub>: H<sub>x</sub> были получены методом плазмохимического осаждения (в Секторе радиационных исследований АН Азербайджана). Мишенью служили пластинки кристаллического сплава Ge<sub>0.90</sub>Si<sub>0.10</sub> диаметром 60–63 мм. Осаждение материала на подложку производили в атмосфере водорода при различных давлениях. На основе проведенных исследований определены оптимальный режим распыления и гидрогенизации материала. Температура подложки (NaCl) составляла 420 K, скорость осаждения материала на подложку была  $\sim 0.3 \div 0.5$  Å/с, а расстояние между мишенью и подложкой  $l \approx 25$  см. Наращивание пленок производилось примерно в течение одного часа.

Напряженность электрического поля при измерениях не превышала 10<sup>3</sup> В/см. В качестве источника света

использовались лампа накаливания с мощностью излучения  $\approx 90 \text{ MBT/cm}^2$ . Коэффициент поглощения ( $\beta$ ) в изученном интервале энергии фотонов достигал  $10^4 \text{ см}^{-1}$  [4]. Величина  $\varepsilon_C - \varepsilon_V$  изменялась в зависимости от концентрации водорода в интервале  $0.83 \div 1.17$  эВ, что связано с уменьшением плотности локализованных состояний в щели подвижности. Аморфность пленок *a*-Ge<sub>0.90</sub>Si<sub>0.10</sub>: H<sub>x</sub> контролировалась электронографическими методами. Толщина пленок *a*-Ge<sub>0.90</sub>Si<sub>0.10</sub>: H<sub>x</sub> составляла 1.0 мкм и определялась интерференционным методом [7]. Концентрация водорода в пленках вычислялась методом эффузии и с помощью спектров поглощения [8,9] и составляла от 1.3 до 23.7 ат%.

Измерение температурной зависимости электропроводности в изучаемом интервале показывает, что  $\sigma(T)$  имеет две области.

Высокотемпературный участок  $\sigma(T)$  определяется зонной проводимостью (рис. 1) и описывается известной формулой

$$\sigma_T = \sigma_0 \exp(-\Delta E/kT), \qquad (1)$$
  
$$\sigma_0 = \operatorname{const} \frac{e^2}{\hbar a},$$

принимая const = 0.026 и a = 3 Å, получаем  $\sigma_0 = 200 \text{ Om}^{-1} \cdot \text{сm}^{-1}$  и выше при T = 300 K;  $\Delta E -$ для электронов характеризуется  $\Delta E = E_C - E_F$ , где e -заряд электронов,  $\hbar$  — постоянная Планка, a — межатомное расстояние [10]. Низкотемпературный участок определяется прыжковой проводимостью по локализованым состояниям в зазоре подвижности, о чем свидетельствует линейная зависимость  $\lg \sigma$  от  $T^{-\frac{1}{4}}$  (рис. 2).

Во всем исследованном интервале температур с ростом содержания водорода в пленке электропроводность уменьшается. Изменение электропроводности с ростом содержания водорода на высокотемпературном участке обусловлено увеличением плотности состояния у потолка валентной зоны, а на низкотемпературном участке это может быть следствием уменьшения как подвижности носителей заряда в локализованных состояниях, так и плотности состояния вблизи уровня Ферми ( $\varepsilon_F$ ).

При сравнительно низких температурах наблюдается переменная энергия активации, что интерпретируется



Рис. 1. Температурные зависимости темновой проводимости  $\sigma(T)$  от 1/T для аморфных пленок *a*-Ge<sub>0.90</sub>Si<sub>0.10</sub>: H<sub>x</sub>. *x*, at%: I - 1.3, 2 - 5.1, 3 - 8.7, 4 - 14.2, 5 - 23.7.



**Рис. 2.** Температурные зависимости темновой проводимости  $\sigma(T)$  от  $T^{-1/4}$  для аморфных пленок *a*-Ge<sub>0.90</sub>Si<sub>0.10</sub>: H<sub>x</sub>. *x*, at%: I = 1.3, 2 = 5.1, 3 = 8.7, 4 = 14.2, 5 = 23.7.

как выполнение закона Мотта [10]:

$$\sigma = \sigma_1 \exp\left[-(T_0/T)^{\frac{1}{4}}\right],\tag{2}$$

где

$$T_0 = 18\alpha^3 / kN(\varepsilon_F).$$
(3)

Здесь  $\sigma_1$  — проводимость пленки при  $1/T \rightarrow 0$ , и для определения использовалась экстраполяция зависимостей lg  $\sigma$  от  $T^{-\frac{1}{4}}$ , k — постоянная Больцмана,  $N(\varepsilon_F)$  — плотность состояний на уровне Ферми ( $\varepsilon_F$ ),  $\alpha$  — является параметром затухания волновой функции электронов в локализованном состоянии и определяется из экспериментальных данных с использованием уравнений (2), (3).

Для x = 1.3 - 23.7 ат% обратное значение  $\alpha$  составляет 7-9 Å. Отметим, что в большинстве аморфных материалов радиус локализованных волновых функций электронов составляет около 10 Å [11,12] и плотность состояний  $N(\varepsilon_F) \approx 2 \cdot 10^{18} - 2 \cdot 10^{19}$  см<sup>-3</sup> · эВ<sup>-1</sup>. Анализ экспериментальных данных по эффекту поля и исследования электронного парамагнитного резонанса (ЭПР) [4,13,14] показывают, что в пленках Ge<sub>0.90</sub>Si<sub>0.10</sub>: H<sub>x</sub>, полученных плазмохимическим осаждением, значение потности состояний  $N(\varepsilon_F) = 10^{19} - 7 \cdot 10^{20} \,\mathrm{cm}^{-3} \cdot \Im \mathrm{B}^{-1}$ . Эта величина определена по интенсивности сигнала ЭПР поглощения согласно соотношению  $N_s = \chi N(\varepsilon_F) kT$ (где коэффициент  $\chi \approx 3$  [15]). Исследование показало, что в образцах аморфных пленок Ge<sub>0.90</sub>Si<sub>0.10</sub>: H<sub>x</sub>  $(x = 1.3 \div 23.7 \, \text{at}\%)$  наблюдается довольно интенсивный ЭПР сигнал, свидетельствующий о наличии высокой концентрации оборванных связей, которые стабилизируют неупорядоченные структуры; причем с ростом содержания водорода от 1.3 до 23.7 ат% в пленке плотность парамагнитных центров уменьшается от  $N_s = 2 \cdot 10^{19}$ до  $3 \cdot 10^{17} \, \text{см}^{-3} \cdot 3^{-1}$  [4,6]. Это дает основание предположить, что при введении водорода в пленке происходит залечивание оборванных связей, которое приводит к уменьшению плотности локализованных состояний в запрещенной зоне. Таким образом, уменьшение электропроводности пленок с ростом содержания водорода при низких температурах в основном обусловлено изменением плотности состояний вблизи уровня Ферми. На основании указанных выше параметров установлено, что в пленке *a*-Ge<sub>0.90</sub>Si<sub>0.10</sub> темновая проводимость  $\sigma_d(300)$ падает от  $10^{-2}$  до  $10^{-7}$  Ом<sup>-1</sup> · см<sup>-1</sup>. С использованием литературных данных [10,16], а также других параметров пленки можно оценить энергию активации, длину прыжка (E, R) и также подвижность электронов  $\mu_F, \mu_C$ на уровнях  $\varepsilon_F$  и  $\varepsilon_C$ . При температуре 100 К энергия активации прыжка рассчитана по следующей формуле.

$$E = \frac{2}{3} \alpha R k T = \left( T_0 / 3\pi^{\frac{1}{4}} \right) T^{\frac{3}{4}}.$$
 (4)

Длина прыжка

$$R = [9/8\pi\alpha N(\varepsilon_F)kT]^{\frac{1}{4}}.$$
(5)

Отсюда найдено, что в зависимости от концентрации водорода при температуре 100 К, R = 110-150 Å. Соответственно находим

$$E = (0.03 \div 0.012)T^{\frac{3}{4}}$$
 3B.

Как известно [9,10],

$$\sigma = \mu_C N(\varepsilon_C) ekT \exp\left\{-\frac{\varepsilon_C - \varepsilon_F}{kT}\right\}.$$
 (6)

Величина  $\sigma$  была определена из зависимости  $\sigma(T)$  от  $\frac{1}{T}$  (рис. 1). Плотность состояний  $N(\varepsilon_C)$  у края подвижности в интервале kT в нашем случае составляла

Физика и техника полупроводников, 2000, том 34, вып. 11



**Рис. 3.** Зависимость энергии активации  $\Delta E$  от концентрации водорода для аморфных пленок  $\text{Ge}_{0.90}\text{Si}_{0.10}$ : H<sub>x</sub>.

 $10^{21} \text{ см}^{-3} \cdot \Im B^{-1}$  [10,12]. Тогда подвижность на уровнях  $\varepsilon_C$  можно определить из уравнения (6) в следующем виде:

$$\mu_C = \frac{\sigma}{eN(\varepsilon_C)kT} \exp\left\{-\frac{\varepsilon_C - \varepsilon_F}{kT}\right\}.$$
 (7)

Аналогично можно найти подвижность на уровнях Ферми, так как при  $E_C = E_F$ ,  $\sigma = \sigma_0$ ;  $\sigma_0$  — было определено с помощью уравнения (1). Оттуда получается, что

$$\mu_F = \frac{\sigma_0}{eN(\varepsilon_F)kT}.$$
(8)

В зависимости от концентрации водорода указанные параметры изменяются в пределах

$$\mu_F = (10^{-2} \div 10^{-4}) \,\mathrm{cm}^2/\mathrm{B}\cdot\mathrm{c},$$
  
 $\mu_C = (3 \div 9) \,\mathrm{cm}^2/\mathrm{B}\cdot\mathrm{c}.$ 

Таким образом можно констатировать, что, варьируя концентрацию водорода в пленке a-Ge<sub>0.90</sub>Si<sub>0.10</sub>, можно в достаточно широких пределах изменять электрические, а также оптические свойства [4]. Выше комнатной температуры энергия активации электропроводности в зависимости от концентрации водорода составляет  $\Delta E = (0.41 \div 0.59)$  эВ. Зависимость  $\Delta E$  от ширины запрещенной зоны, измеренной оптическим методом, во всех исследованных пленках можно аппроксимировать уравнением  $\Delta E = 0.5E_g^{\text{opt}}$ , что согласуется с известной зависимостью для a-Ge:Si:H. Зависимость рассчитанной энергии активации от концентрации атомов водорода, находящихся в пленке, при температурах 300 ÷ 420 К имеет линейный характер (рис. 3).

Следует отметить, что параметры пленок, полученных различными способами, могут отличаться друг от друга, что и наблюдается в наших экспериментах [12,17]. Полученные результаты представляют интерес для создания солнечных элементов и инфракрасных приемников излучения на основе *a*-Ge:Si:H.

## Список литературы

- G. Nakamura, K. Sato, Y. Yukimoto, K. Shirahata, T. Murahashi, K. Fujiwara. Jap. J. Appl. Phys., 20, 291 (1981).
- [2] P.K. Banerjee, R. Dutta, S.S. Mitra. J. Non-Cryst. Sol., 50, 11 (1983).
- [3] Ф.С. Насреддинов, А.А. Андреев, О.А. Голикова, А.Н. Курмантаев, П.П. Серегин. ФТП, 15, 1871 (1983).
- [4] B.A. Najafov, M.Ya. Bakinov, V.S. Mamedov. Phys. St. Sol. (a), 123, 67 (1991).
- [5] А.Ф. Хохлов, А.И. Машин, А.В. Ершов, Н.И. Машин, Е.В. Ларина. ФТП, 19, 2204 (1985).
- [6] Б.А. Наджафов, М.Я. Бакиров, В.С. Мамедов. ДАН Азербайджана, 2, 30 (1989).
- [7] А.В. Раков. Спектрофотометрия тонких пленок (М., Наука, 1975) с. 175.
- [8] H. Shank, L. Ley, M. Cardona, F.J. Demond, S. Kalbitzer. Phys. St. Sol. (b), **100**, 17 (1980).
- [9] Y. Catherine, G. Turban. Thin Sol. Films, 70, 107 (1980).
- [10] Н. Мотт, Э. Дэвис. Электронные процессы в некристаллических веществах (М., Мир, 1982) т. 2, с. 658. [Пер. с англ.: N.F. Mott, E.A. Davis. Electronic Processes in Non-Crystalline Materials, 2nd ed. (Clarendon, Oxford, 1979)].
- [11] A.M. Szpilka, P. Viscer. Phil. Mag. (B), 45, 485 (1982).
- [12] А.А. Андреев, О.А. Голикова, М.М. Казанин, М.М. Мездрогина. ФТП, 14, 53 (1986).
- [13] R.J. Loveland, W.E. Spear, A.Al. Sherbaty. J. Non-Cryst. Sol., 13, 55 (1973).
- [14] Физика гидрогенизированного аморфного кремния. Вып. 2: Электронные и колебательные свойства, под ред. Дж. Джоунопулоса, Дж. Люковски (М., Мир, 1988) с. 447. [Пер. с англ.: The Physics of Hydrogenated Amorphous Silicon II. Electronic and Vibrational Properties, ed. by J.D. Joannopouls, G. Lucovsky (Berlin-Heidelberg-N.Y.-Tokyo, Springer Verlag, 1984)].
- [15] Аморфные полупроводники, под ред. М. Бродски (М., Мир, 1982) с. 419. [Пер. с англ. Amorphous Semiconductors, ed. by М.Н. Brodsky (Springer Verlag, Berlin-Heidelberg-N.Y., 1979)].
- [16] S.K. Bahl, S.M. Bhagat. J. Non-Cryst. Sol., 17, 409 (1983).
- [17] M.Ya. Bakirov, B.A. Najafov, V.S. Mamedov, R.S. Madatov. Phys. St. Sol. (a), **114**, 45 (1989).

Редактор В.В. Чалдышев

## Elecrical properties of hydrogenated amorphous $Ge_{0.90}Si_{0.10}$ : H<sub>x</sub> films

B.A. Najafov

Radiation Research Department, Azerbaijan Academy of Sciences, 370143 Baku, Azerbaijan

**Abstract** Amorphous films of a solid solution of  $Ge_{0.90}Si_{0.10}$ :  $H_x$  (x = 1.3, 5.1, 8.7, 14.2 and 23.7 at.%) have been obtained in atomosphere with different portions of hydrogen's pressures to achieve the thickness of  $d = 1.0 \,\mu$ m. Method of plasmachemical precipitation was employed. The measurings of the film electroconductivity were made within the temperature range 100–420 K. The film dark-conductivity ( $\sigma_d$ ) was measured at temperature 100 K. The energy of activation of the jump (E), the length of the jump (R), the mobility ( $\mu_F$ ,  $\mu_C$ ) of electrons at levels  $\varepsilon_F$ ,  $\varepsilon_C$  and the energy of activation of conuctivity  $\Delta E$  were calculated.