

В. И. Алтухов, А. В. Санкин, М. Н. Дядюк, И. С. Касьяненко, О. А. Митюгова, С. В. Филиппова (Пятигорск, ПГГТУ).
Расчет высоты барьера Шоттки на контакте металл–твердый раствор карбида кремния в структурах типа $Al/n - SiC : AlN$.

Высота потенциального барьера Φ_b на контакте металл–полупроводник является важнейшим параметром диодов Шоттки, полевых транзисторов и других элементов (приборов) силовой электроники с поверхностно-барьерными структурами на основе карбида кремния. В том числе это структуры металл–твердый раствор карбида кремния типа $M/n - SiC : AlN$, в частности, $Al/n - (SiC)_{1-x}AlN_x$. Здесь приведены результаты моделирования и расчетов высоты барьера Шоттки (БШ) на контакте металл Al/n и полупроводниковый твердый раствор $SiC : AlN$ для различных составов x в рамках простой (модель БШ–МБШ [1]), но расширенной — нелинейной модели с локализованными в области контакта состояниями дефектов (БШЛСД–модель) [2]. В этом подходе высота барьера Шоттки Φ_b определяется формулой

$$\Phi_b^x(c) = \Phi_m - \chi + \Delta\Phi^x(c), \quad \Delta\Phi^x(c) = 4\pi(e^2/(4\pi\epsilon_0\epsilon))\lambda N_d n^x(c). \quad (1)$$

Здесь Φ_m — работа выхода из металла, χ — электронное сродство, $\Delta\Phi^x(c)$ — потенциальный барьер на контакте за счет туннелирования электронов между металлом и локализованными квазиуровнями (состояниями) E_i , λ — толщина двойного слоя с диэлектрической проницаемостью $\epsilon_0\epsilon$, N_d — плотность изолированных состояний дефекта на единицу поверхности ($N_d = c \cdot 10^{13}$ см⁻² эВ⁻¹, $c = 0 \div 100$ [1]), числа заполнения $n^x(c)$ локализованного уровня E_i с полушириной $\Gamma = \pi\rho V$ (V — энергия гибридизации металлических и локализованных состояний), ρ — по предположению равна постоянной — плотность состояния металла, E_F — уровень Ферми. В случае упрощенной версии гамильтониана Андерсена [1] выражение для $n^x(c)$ имеет вид

$$n^x(c) = \pi^{-1} \arccot(E_i - E_F)/\Gamma. \quad (2)$$

С учетом того, что положение E_F относительно потолка валентной зоны полупроводника определяется соотношением $E_F = \chi + E_g^x - \Phi_m - \Delta\Phi^x(c)$ для $(E_i - E_F)/\Gamma = \Delta^x(c)$ при $E_i = E_g^x \xi$, $\xi = 0, 5 (0, 4, 0, 3)$ [1] получаем $\Gamma\Delta^x(c) = (\Phi_m - \chi) - (1 - \xi)E_g^x + \Delta\Phi^x(c)$. При $\lambda = 3\eta A$ ($\eta = 0, 5 \div 2, 0$) получаем $\Delta\Phi^x(c) = k\eta c 2n^x(c)$, где $k = 0, 272$. Если при $\Gamma = 0, 5 \div 1, 0$ и $2n^x(c) \approx 1$ [1] значение $(E_i - E_F)/\Gamma$ мало, то для $n^x(c)$ и $\Phi_b^x(c)$ по (1)–(2) получаем

$$\begin{aligned} n^x(c) &\approx \frac{1}{2} [1 - \tau(p - (1 - \xi)E_g^x + k\eta\nu c)], \quad \tau = 2/\pi\Gamma, \quad p = \Phi_m - \chi, \\]3pt] \Gamma\Delta^x(c) &= p - (1 - \xi)E_g^x + k\eta\nu c, \\ \Phi_b^x(c) &= p + k\eta c [1 - \tau(p - (1 - \xi)E_g^x + k\eta\nu c)], \end{aligned} \quad (3)$$

где $\tau = 0, 5 \div 2, 0$, $\nu = 1 \div 0, 01$. При $\nu = 0$ имеем переход к линеаризованному варианту модели [1].

Разложения (3) позволяют сопоставить выводы и расчеты работы, представленной данным сообщением, для высоты барьера Φ_m с результатами по обобщенной теории Бадрина и Шоттки–Мотта [3]. Надо отметить качественное и количественное согласие результатов данной БШЛСД-модели с данными отмеченных выше двух разных подходов [1] и [3] в понимании природы Φ_b в структурах типа $M/n - SiC : AlN$. Численные расчеты по формулам (3) дают хорошее согласование с данными опытов [1–3].

СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

1. Давыдов С. Ю., Лебедев А. А., Посредник О. В., Тайров Ю. М. Контакт металл–карбид кремния: зависимость высоты барьера Шоттки от политипа SiC . — ФТП, 2001, т. 35, в. 12, с.1437–1439.
2. Алтухов В. И., Санкин А. В., Митюгова О. А. Модель аномальной зависимости проводимости от состава твердых растворов на основе карбида кремния. — Обозрение прикл. и промышл. матем., 2010, т. 17, в. 2, с. 246
3. Курбанов М. К., Рамазанов Ш. М., Мехтиева Б. З. Расчет высоты барьера Шоттки в структурах $Al/n - (SiC)_{1-x}AlN_x$. — Материалы IV-й Всесоюзной конференции «Физика–электроника», 23–26 окт. 2006 г. Махачкала: 2006, с. 182–185.