

СВЕРХПРОВОДЯЩИЕ СВОЙСТВА ПЛЕНОК NbN , ПОЛУЧЕННЫХ НА СЛЮДЕ

Я. Б и д з и нъ с к и, Е. К. Г о л ъ м а н, А. Г. З а й ц е в,
А. Б. К о зы р е в, С. Н. У ш а к о в

Сверхпроводниковые пленки NbN по электрофизическим характеристикам в СВЧ диапазоне являются наиболее перспективными для малошумных входных цепей радиоприемных устройств [1]. Такие пленки могут быть получены на традиционных для микроэлектроники подложках (сапфир, поликор, кварц, кремний) методом ионно-плазменного распыления [1, 2]. Однако реализация широкополосных устройств управления и ограничения радиосигналов, работающих в субмиллиметровой части СВЧ диапазона, делает необходимым получение высококачественных сверхпроводящих покрытий NbN на тонких (порядка 10 мкм) диэлектрических подложках, практически прозрачных в указанном диапазоне частот [3]. К материалам, удовлетворяющим указанным требованиям, относятся тонкие полимерные пленки, а также слюда.

В настоящей работе пленки NbN были получены методом геттерного магнетронного распыления ниобиевой мишени на постоянном токе с использованием в качестве рабочего газа смеси аргона и азота высокой чистоты. Предельное предварительное разрежение достигалось в установке с помощью диффузионного паромасляного насоса. Распыление производилось в водоохлаждаемом квазизамкнутом объеме (КЗО), используемом как дополнительный геттерный насос [4]. Рабочая смесь с соотношением парциальных давлений $P_{Ar}/P_{N_2} = 3.2$ подавалась непосредственно внутрь КЗО. Давление смеси контролировалось с помощью манометрического преобразователя ПМТ-2 внутри КЗО. В качестве подложек использовалась слюда марки СТА толщиной ~ 20 мкм. При токе разряда ~ 3 А скорость осаждения пленки составляла $1.5 \dots 2.0$ нм/с в зависимости от величины рабочего давления.

Температурная зависимость сопротивления полученных пленок исследовалась на постоянном токе четырехзондовым методом. На рис. 1 приведены результаты измерения критической температуры (T_c) пленок толщиной ~ 180 нм, полученных при различных температурах подложки и давлениях рабочего газа в процессе осаждения. На основании проведенных исследований (см. рис. 1) были определены оптимальные условия осаждения пленок NbN на слюде: при скорости осаждения ~ 2.0 нм/с, $P=6.0$ Па, температура подложки $T_p=380$ °С. Для пленок, получаемых в этом технологическом режиме, были проведены исследования зависимостей удельного электрического сопротивления ρ и T_c от толщины пленок d . Результаты исследования (рис. 2) показали наличие переходного слоя, приводящего к резкому изменению T_c и ρ при толщинах пленок

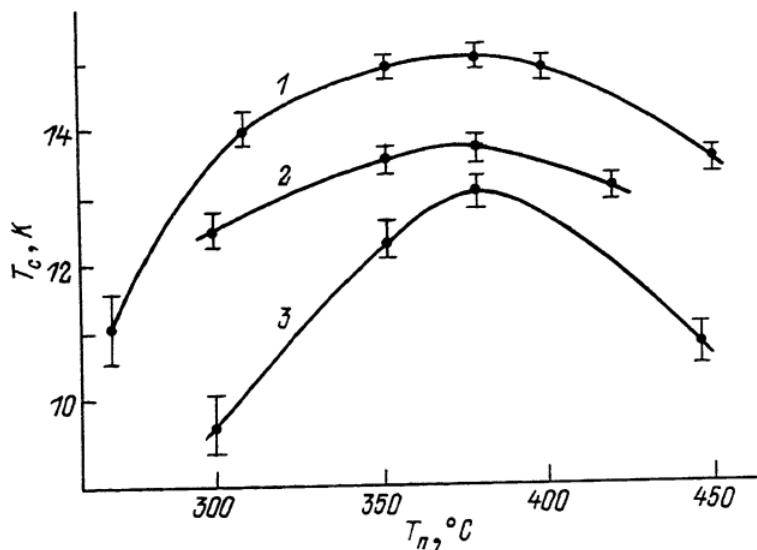


Рис. 1. Зависимость критической температуры пленок T_c от температуры подложки T_n в процессе осаждения при различных давлениях рабочего газа: 1 – $P=6.0$ Па, 2 – $P=6.4$ Па, 3 – $P=5.1$ Па. I – ширина сверхпроводящего перехода.

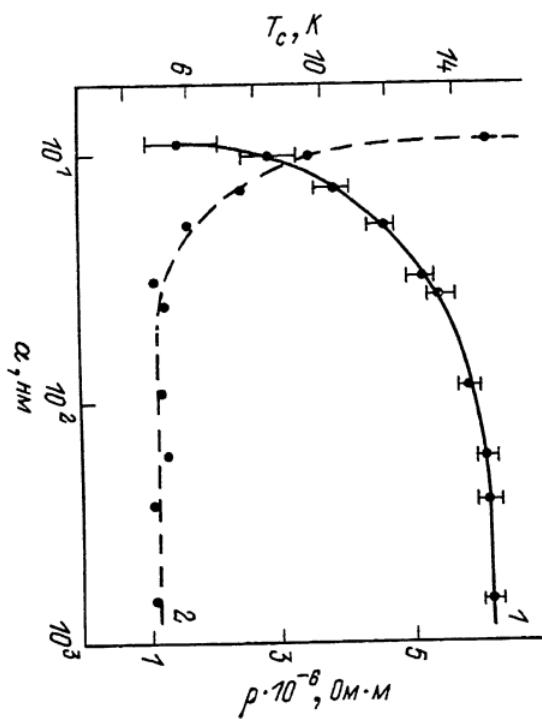


Рис. 2. Зависимость T_c и ρ_{17K} пленок NbN от их толщины d . 1 – T_c , 2 – ρ_{17K} .

менее ~ 40 нм. Для пленок малой толщины отмечено также значительное изменение температурного коэффициента сопротивления

$\gamma = \frac{\rho_{300K}}{\rho_{17K}}$. Так, для пленок толщиной $d=9$ нм, $\gamma=0.3$ увеличение

толщины пленок ведет к увеличению значения γ , и при толщине $d \geq 30$ нм значение γ выходит на насыщение, $\gamma \approx 0.7$.

Переходный слой практически не влияет на характеристики пленок толщиной более 40 нм. Эти пленки имеют довольно высокую температуру сверхпроводящего перехода $T_c \approx 14 \dots 15$ К и $\rho_{17K} = 1.5 \cdot 10^{-6}$ Ом·м (см. рис. 2). Плотность критического тока при $T=4.2$ К составляет $J_c \approx 10^9$ А/м². Таким образом, сверхпроводящие свойства пленок NbN на слюде не уступают свойствам пленок NbN, полученным на других подложках, например на Si или на SiO₂ [1].

По данным структурного анализа, полученные пленки в зависимости от толщины могут быть аморфными, поликристаллическими или текстурированными. Следует отметить отсутствие у исследованных пленок гранулированной макроструктуры, характерной для пленок NbN [1]. Этот факт подтверждается также низким значением удельного сопротивления полученных пленок $\rho=1.5 \cdot 10^{-6}$ Ом·м, что совпадает с величиной ρ_{17K} , рассчитанной для однородного негранулированного NbN [5].

Таким образом, можно констатировать, что метод реактивного магнетронного распыления позволяет осаждать на подложках из слюды высококачественные сверхпроводящие пленки NbN, удовлетворяющие требованиям для реализации на их основе устройств СВЧ электроники.

Представляет интерес тот факт, что предложенный режим горения разряда в магнетронной распылительной системе позволяет осаждать сверхпроводящие покрытия NbN не только на слюде, но также на фторопластовой и полиимидной пленках. В этом случае технологический процесс проводился без дополнительного подогрева подложек ($T_p \sim 90$ °C за счет влияния разряда). Критическая температура полученных пленок NbN составляла $T_c=12.5$ К для фторопластовых подложек и $T_c=15$ К для подложек из полимида. Одним из возможных применений сверхпроводящих покрытий на полимерных пленках могут быть бездисперсионные линии задержки [6].

Список литературы

- [1] Бельский М., Вендикик О.Г., Гайдуков М.М., Козырев А.Б., Колесов С.Г., Самойлова Т.Б., Сухов В.А. // ФТТ. 1988. Т. 30. В. 11. С. 3344-3349.
- [2] Thakoor S., Lamb J.L., Thakoor A.P., Kanna S.K. // J. Appl. Phys. 1985. V. 58. N 12. P. 4643-4648.
- [3] Вендикик О.Г., Козырев А.Б. // Изв. вузов, сер. Радиоэлектроника. 1983. Т. 26. № 10. С. 18-28.

- [4] Ивановский Г.Ф., Петров В.И. Ионно-плазменная обработка материалов. М.: Радио и связь, 1986. 232с.
- [5] Askin M., Gavaler J.R., Gragg J., Decoux M. // J. Appl. Phys. 1984. V. 55. N 4. P. 1044–1048.
- [6] Алексеев А.Н., Козлов Н.Д., Козырев А.Б., Самойлова Т.Б. // Радиоэлектроника за рубежом. 1981. В. 4. С. 1–28.

Ленинградский электротехнический институт им. В.И. Ульянова (Ленина)

Поступило в Редакцию
6 апреля 1989 г.
В окончательной редакции
27 июня 1989 г.

Письма в ЖТФ, том 15, вып. 16 26 августа 1986 г.
05.4

ТЭТА – ВСПЫШКИ В ВОЗВРАТНЫХ СВЕРХПРОВОДНИКАХ И СОЕДИНЕНИЯХ С ПЕРЕХОДОМ МЕТАЛЛ – ИЗОЛЯТОР

А.И. Буздин, В.В. Мощалков,
А.Ю. Симонов

При взаимодействии высокоэнергетических заряженных частиц с конденсированными средами в окрестности трека частицы возможны кратковременные температурные вспышки, рассмотренные М.И. Кагановым, И.М. Лифшицем, Л.В. Тантаровым [1, 2] и названные ими тэта-вспышками.

В настоящей статье предлагается механизм использования таких вспышек для обнаружения, регистрации и спектроскопии высокоэнергетичных заряженных частиц, основанный на том, что в ряде соединений при повышении температуры наблюдается резкое падение сопротивления. В качестве примера можно привести возвратный сверхпроводник $ErRh_4B_4$, который находится в сверхпроводящем состоянии лишь при температуре, лежащей в интервале от $T_{c2} = 0.93$ К до $T_{c1} = 8.7$ К [3]. Если поддерживать образец при температуре, чуть меньшей, чем температура нижнего перехода T_{c2} , то при пролете высокоэнергетичной частицы вещество в объеме тэта-вспышки перейдет на какое-то время в сверхпроводящее состояние. Подобный переход может быть легко зарегистрирован по возникновению сверхпроводящей закоротки и падению напряжения между контактами на противоположных сторонах образца.

Аналогичная ситуация может возникнуть также в соединениях с резким переходом металл–изолят, например в VO_2 , переходящем при нагреве в металлическое состояние ($T_c = 340$ К)