

ТЕНЗОЧУВСТВИТЕЛЬНОСТЬ МНОГОСЛОЙНЫХ МЕТАЛЛИЧЕСКИХ ПЛЕНОК

Л. В. Однодворец, И. Е. Проценко, А. Н. Чорноус

Сумський державний університет

244007, г. Суми, вул. Римського-Корсакова, 2

В последнее время большое внимание уделяется исследованию электрофизических свойств как периодических, так и общего вида пленочных структур. Однако, если вопрос о термическом коэффициенте сопротивления (ТКС) изучен достаточно полно как в теоретическом [1, 2], так и экспериментальном отношении [3], то аналогичные исследования тензочувствительности проведены лишь на одно- и двухслойных пленках металлов [4, 5].

В работе [4] была предложена микроскопическая теория размерного эффекта в тензочувствительности двухслойных монокристаллических пленок. Используя подход авторов [4] в работе [5] были получены соотношения для коэффициентов

продольной (γ_l) и поперечной тензочувствительности (γ_t) двухслойных поликристаллических пленок. В зависимости от конкретной пленочной пары расчетные данные, полученные по указанным соотношениям могут отличаться от экспериментальных результатов от 1.2 (Cr/Ni) до 4 (Ni/Co) раз, что объясняется [6] тем обстоятельством, что теоретические соотношения [5] не учитывают процессов взаимной диффузии. Если увеличить число слоев даже до $n = 3$, то в рамках микроскопического подхода получаются настолько сложные соотношения для γ_l и γ_t , что изучать размерные эффекты в тензочувствительности становится практически невозможным.

В связи с этим в настоящей работе проанализирован тензоэффект в макроскопическом приближении.

Исходя из общепринятого предположения о независимости электрических токов в отдельных слоях, в случае трехслойной пленки можно записать выражение для удельного сопротивления:

$$\rho = \frac{\rho_1 \rho_2 \rho_3 (d_1 + d_2 + d_3)}{\rho_2 \rho_3 d_1 + \rho_1 \rho_3 d_2 + \rho_1 \rho_2 d_3}, \quad (1)$$

где d_i - толщина i -го слоя.

Взяв производную по деформации $d_{\epsilon_i} = d \ln l$ (или $d_{\epsilon_i} = d \ln a$) от $\ln \rho$, получаем:

$$\gamma_i \equiv \frac{d \ln \rho}{d \ln l} = \gamma_{11} + \gamma_{12} + \gamma_{13} - \frac{\rho_2 \rho_3 d_1 (\gamma_{12} + \gamma_{13} - \mu_{11}) + \rho_1 \rho_3 d_2 (\gamma_{11} + \gamma_{13} - \mu_{12})}{\rho_2 \rho_3 d_1 + \rho_1 \rho_3 d_2 + \rho_1 \rho_2 d_3} + \frac{\rho_2 \rho_2 d_3 (\gamma_{12} + \gamma_{13} - \mu_{11})}{\rho_2 \rho_3 d_1 + \rho_1 \rho_3 d_2 + \rho_1 \rho_2 d_3} - \mu_{11} - \mu_{12} - \mu_{13}, \quad (2)$$

где l и a - начальная длина и ширина трехслойной пленки, μ_i - коэффициент Пуассона i -го слоя.

Соотношение (2) можно обобщить на случай произвольного числа слоев:

$$\gamma_i \equiv \sum_{k=1}^n \gamma_{ik} - \frac{\sum_{k,m=1}^n d_k (\gamma_{km} + \gamma_{mk} - \mu_{kk}) \rho_k \rho_m \dots}{1/2 \sum_{i,k,m=1}^n d_i \rho_k \rho_m \dots} - \sum_{k=1}^n \mu_{kk}, \quad (3)$$

где $i \neq k \neq m \neq \dots$. Отметим, что соотношение для γ_i имеет аналогичный вид.

Для экспериментальной проверки соотношения (3) была подготовлена серия двух- и трехслойных образцов на основе хрома, кобальта и никеля по методике, описанной в [6]. Данные, представленные в таблице, позволяют судить о степени соответствия экспериментальных и расчетных величин коэффициента продольной тензочувствительности. Соотношение (3) было также использовано для расчета

трехмерной диаграммы в координатах "коэффициент тензочувствительности - толщина" для пленочных систем Co/Cr/Co/P и Cr/Co/Ni/P (рисунок). При построении диаграмм учитывалось, что для двухслойной пленки имеют место

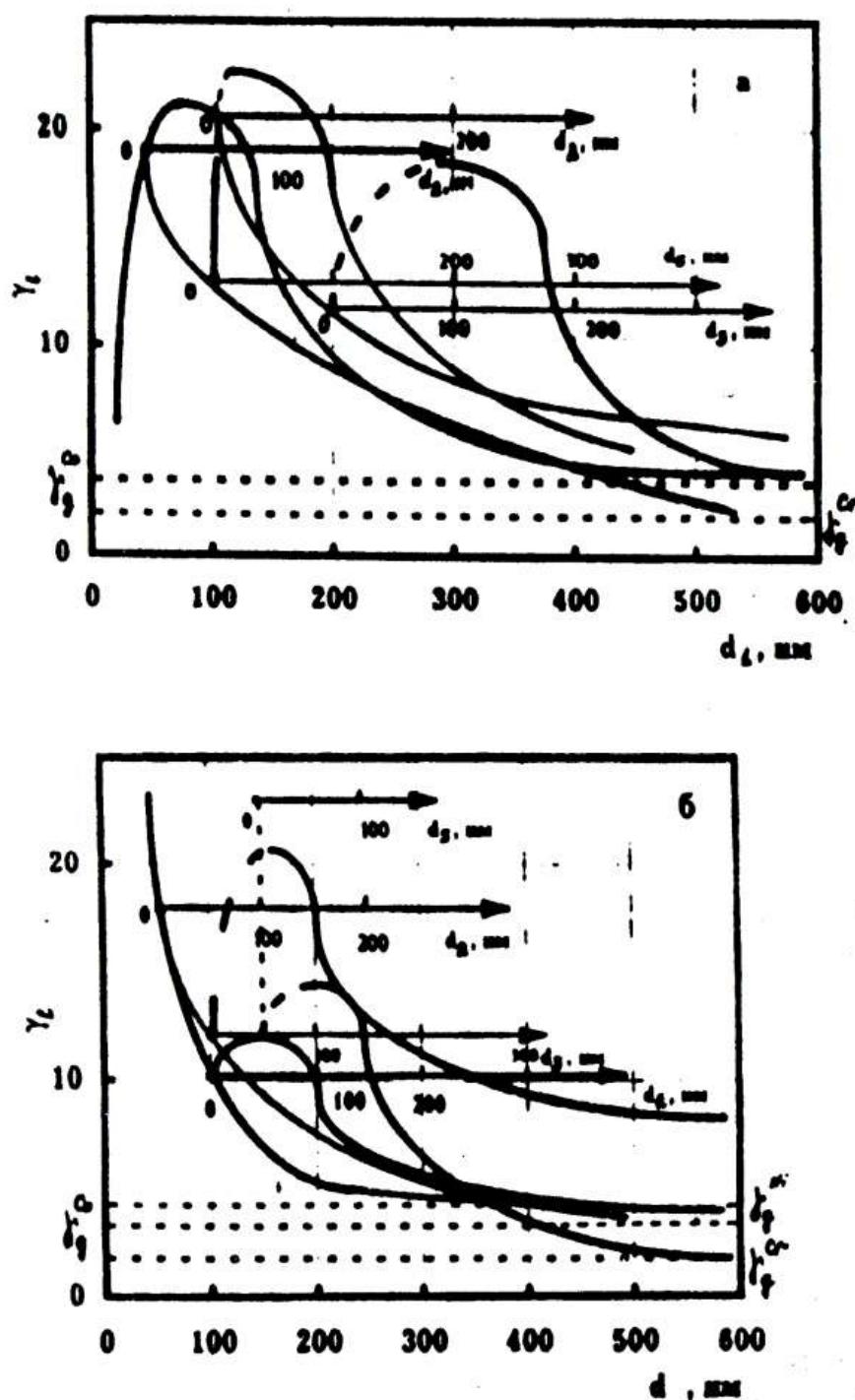


Рис. Расчетные диаграммы " γ - d " для трехслойных пленок Co/Cr/Co/P (а) и Cr/Co/Ni/P (б).

такие соотношения:

$$\begin{aligned} \lim_{d_i \rightarrow \infty} \gamma_i &= \lim_{d_i \rightarrow \infty} \gamma_{ii} + \gamma_{is2} = \lim_{d_i \rightarrow \infty} \gamma_{ii} = \gamma_{is2}, \\ \lim_{d_i \rightarrow 0} \gamma_i &= \gamma_{ii}, \end{aligned} \quad (4)$$

где γ_{is} - асимптотическое значение γ_{ii} при $d_i \rightarrow \infty$.

Соответственно, для трехслойной пленки имеем:

$$\lim_{d_1 \rightarrow 0} \gamma_1 = \gamma_{n1}$$

$$\lim_{d_1 \rightarrow 0} \gamma_1 = \gamma_n + \gamma_{n1} - \frac{d_1 \rho_2 \gamma_{n1} + d_2 \rho_1 \gamma_{n1}}{d_1 \rho_2 + d_2 \rho_1} \gamma_1^{(1-2)}, \quad (5)$$

где через $\gamma_1^{(1-2)}$ обозначена величина γ_1 для двухслойной пленки.

Таблица. Сравнение расчетных и экспериментальных значений коэффициента продольной тензочувствительности.

Пленка (толщина, нм)	γ_1	
	экспериментальное	расчетное
Cr(30)/Co(90)/П*	13.0	18.3
Co(60)/Cr(60)/П	25.8	22.0
Co(20)/Ni(50)/П	20.3	18.6
Ni(60)/Co(30)/П	14.4	15.6
Cr(20)/Co(20)/Ni(20)/П	22.7	24.3
Ni(75)/Co(75)/Cr(65)/П	24.4	13.8
Co(50)/Cr(50)/Co(55)/П	19.8	21.2
Cr(60)/Co(30)/Cr(40)/П	21.6	22.1

* П - подложка.

Отметим, что некоторое отличие диаграмм для пленок Co/Cr/Co/П и Cr/Co/Ni/П связано с различной размерной зависимостью $\gamma_1 = \gamma_1(d_1)$, для пленок Co и Ni, соответственно. Укажем также, что ранее нами [7] были рассчитаны аналогичные диаграммы в координатах "термический коэффициент сопротивления - толщина". Отличительной особенностью размерного эффекта в этом случае является следующее. При увеличении толщины второго слоя величина термического коэффициента сопротивления (β) возрастает, если $\beta_{g1} < \beta_{g2}$ или $\beta_1 < \beta_{g2}$ или уменьшается (если $\beta_1 > \beta_{g2}$), выходя на асимптотическое значение β_{g2} , в то время как в однослойных пленках возрастает с ростом толщины. При увеличении числа слоев фиксировалась осцилирующая зависимость β от толщины последующих слоев. Аналогичная осцилирующая зависимость имеет место в случае тензочувствительности.

ЛИТЕРАТУРА

1. Zalar A., Panjan P., Hofmann S. AES depth profiling of a new type of multilayers.// Thin Solid Films. - 1989. - V. 181. - P. 277 - 289.

2. Chu-Xing Chen. Electrical Conductivity of Multi-Layered Metallic Thin Films // Appl. Phys. - 1986. - V. A40, № 1. - P. 37 - 40.

3. Protsenko I., Odnodvoretz L., Petrenko S., Chornous A. Size Effect and Processes of Interdiffusion in Multilayer Films // Cryst. Res. Technol. - 1995. - V.30, № 8. - P.1079 - 1083.

4. Khater F., El-Hiti M. Strain Coefficients of Electrical Resistance of Double-Layer Thin Metallic Films // Phys. Stat. Sol.(a). - 1988. - V.109, N 2. - P. 517 - 523.

5. Кузьменко А.Н., Петренко С.В., Проценко И.Е. Эффект тензочувствительности в двухслойных пленках переходных металлов // ВАНТ. Серия: Ядерно-физические исследования. - 1990.- вып. 2. - С. 87 - 89.

6. Проценко И.Е., Чорноус А.Н. Тензочувствительность одно- и двухслойных пленок на основе хрома, никеля и кобальта // Металлофизика и новейшие технологии. - 1994. - т.16, №12. - С. 18 - 83.

7. Проценко І.Ю., Чорноус А.М. Розмірний ефект в електропровідності двопарових полікристалічних пріводів в умовах взагальній дифузії металів // Вісник Сумського університету. - 1994. - т.16, № 12. - С. 18 - 23.

КОМПЬЮТЕРНОЕ МОДЕЛИРОВАНИЕ ИЗОБРАЖЕНИЙ ПОВЕРХНОСТЕЙ В АТОМНО-СИЛОВОМ МИКРОСКОПЕ.

А.В. Покропивный, В.В. Покропивный*, В.В. Скороход*

Московский физико-технический институт
141700, Долгопрудный, Россия, МФТИ-8

* Институт проблем материаловедения НАН Украины,
252142, Киев, Украина, Кржижановского 3

За 10 лет со дня появления атомно-силовой микроскопии (ACM) стал мощным инструментом высокого разрешения для исследования структуры поверхности [1], контактных явлений в процессах адгезии, разрушения, наноинцидентирования [2] и трения [3], модификации поверхности в нанолитографии [4]. Как и в других видах микроскопии возникла проблема адекватной идентификации ACM-изображений с реальной структурой. Форма иглы влияет на силу адгезии и ACM-изображение [1], но детали этой зависимости не изучены. Очевидно, что когда радиус острия R превышает поперечный размер поверхностного дефекта ΔL , часть информации теряется а изображение дефекта искажается. Эта проблема затрагивалась недавно в работе [5], где для вычисления предельно-разрешимой глубины поверхностной канавки использовалась простая геометрическая модель $h=R-[R^2-(L/2)^2]^{1/2}$, что отражает недостаточный уровень понимания и актуальность этой проблемы.