

УДК 539.216.2

СЕГНЕТОЭЛЕКТРИЧЕСКИЕ ПЛЕНКИ $(K, Na)NbO_3$, ПОЛУЧЕННЫЕ ВЧ КАТОДНЫМ РАСПЫЛЕНИЕМ

*A. M. Марголин, З. С. Суровая, И. Н. Захарченко, В. А. Алешин,
Л. К. Чернышева, М. Г. Радченко, В. П. Дудкевич*

Тонкие пленки состава $(K, Na)NbO_3$ были получены ВЧ катодным распылением, «впитывающимся» в технологию микроэлектроники и интегральной оптики. Монофазные пленки с достаточно четко выраженным сегнетоэлектрическими свойствами (структурные фазовые переходы, диэлектрические аномалии, петли диэлектрического гистерезиса, домены) образовывались в широких интервалах варьирования условий формирования.

Впервые зарегистрированы изменения структуры при фазовых переходах в поликристаллических сегнетоэлектрических пленках.

Установлено, что отсутствие расщепления рефлексов на рентгеновских дифрактограммах поликристаллических сегнетоэлектрических пленок является следствием формирования своеобразной доменной текстуры из-за действия со стороны подложек механических напряжений.

Введение

За последние годы достигнуты существенные успехи в области технологии, физики и применений сегнетоэлектрических пленок. Достаточно сказать, что на основе пленок $PbTiO_3$ созданы полевые транзисторы с бестоковой памятью, разнообразные пироэлектрические датчики, в том числе и инфракрасный оптический полевой транзистор, монолитный кремниевый датчик ультразвука и др. [1]; на основе гетероэпитаксиальных пленок $(Pb, La)(Zr, Ti)O_3$ на $(0001)\alpha-Al_2O_3$ созданы брэгговский акустооптический дефлектор на ПАВ [2] и волноводный модулятор света с шириной полосы модуляции более 100 гГц [3], испытанный в волоконно-оптической линии связи.

Заметим, что изучались и использовались преимущественно пленки сложных оксидов, содержащих второй (кроме кислорода) летучий компонент — свинец. Лабораторные вакуумные методы получения таких пленок, основанные на ВЧ катодном распылении, обеспечивают необходимую толщину и чистоту поверхности. Однако эти методы сложны (введение избытка свинца в мишень [1] для предотвращения его дефицита в пленках, распыление в атмосфере паров PbO [4], распыление металлической составной мишени в атмосфере кислорода [5] и др.) и плохо воспроизводимы из-за трудно контролируемого образования двухфазных пленок (смесь фаз со структурами перовскита и пирохлора) [1, 4]. В ближайшее время едва ли можно надеяться на развитие промышленной технологии получения пленок на их основе.

В такой ситуации важно оценить технологичность пленочного исполнения других сегнетоэлектриков и сегнетоэлектрических твердых растворов, обладающих сходными пьезо- и пироэлектрическими, оптическими и другими свойствами. В частности, весьма интересны твердые растворы $(K_xNa_{1-x})NbO_3$, изученные достаточно полно в виде керамики. При $x \geq 0.1$ эти твердые растворы, как и чистый $KNbO_3$, являются полными и единственными аналогами $BaTiO_3$ с точки зрения механизма и последовательности фазовых переходов. Высокие температуры точек Кюри ($T_c \geq 400$ °C) в сочетании со значительной пьезоактивностью и относительно низкой диэлектрической проницаемостью

($\varepsilon \leqslant 300$) обусловили применение керамики $(K_xNa_{1-x})NbO_3$ в пьезотехнике [6]. Кристаллы $KNbO_3$ используются для управления лазерным излучением [7] (хорошие электрооптические и нелинейные оптические свойства). Однако в известных нам литературных источниках нет данных о пленках $(K_xNa_{1-x})NbO_3$, полученных вакуумными методами, т. е. методами, «вписывающими» в технологию микроэлектроники и интегральной оптики. В связи с этим в настоящей работе оценены возможности метода ВЧ катодного распыления применительно к получению поликристаллических сегнетоэлектрических пленок $(K_xNa_{1-x})NbO_3$ на дешевых подложках.

1. Получение пленок и методы их исследования

Пленки получены ВЧ (13.6 мГц) катодным распылением мишени диаметром 100 мм из порошка $(K_{0.5}Na_{0.5})NbO_3$ с размерами гранул от 50 до 100 мкм. Давление рабочего газа (проточного кислорода) около 50 Па оказалось оптимальным (установлено по результатам предварительных опытов).

Подложки из поликора и нержавеющей стали Х20Н80 ($48 \times 25 \times 0.5$ мм³) нагревались только за счет электронно-ионной бомбардировки в плазме контрагированного ВЧ разряда. Они располагались на расстоянии 8 мм от мишени. Необходимая температура подложки T_n (от 250 до 650 °C) достигалась за счет изменения тока разряда (и удельной ВЧ мощности) от 180 мА (16 Вт/см²) до 290 мА (33 Вт/см²) и контролировалась термопарой, касавшейся тыльной стороны подложки. Обратная связь (термоэдс—ток разряда) позволяла поддерживать заданную величину T_n постоянной (± 5 °C).

Состав пленок не исследовался из-за известных трудностей рентгенофлуоресцентного анализа на Na и O (другие методы требовали большей поверхностной плотности).

Рентгенографические исследования выполнялись на дифрактометре ДРОН-3 ($CuK\alpha$).

Толщина пленок определялась взвешиванием (в предположении, что плотность равна плотности керамики) и по изменению отношений интегральных интенсивностей рентгеновских рефлексов подложек после нанесения пленок. Расхождение результатов не превышало 10 %.

Микроструктура изучалась с помощью электронного микроскопа «Tesla» BS-613 методом одноступенчатых платиноугольных реплик. В качестве траектория для визуализации доменов и дислокаций использовалась смесь HNO_3 , HCl и HF (1 : 3 : 4).

Для электрических измерений использовались пленки на металлических подложках. На поверхности пленок наносились платиновые контактэлектроды (катодное распыление) диаметром 1.6 мм. Емкость и электропроводность плоских конденсаторов измерялись мостовым методом (Р-5016) с внешними генератором и индикатором на частотах 1 и 50 кГц при напряженности переменного электрического поля не более 10^5 В/м. Петли диэлектрического гистерезиса регистрировались с помощью обычной схемы Сойера—Тауэра [8].

2. Результаты и их обсуждение

Судя по начальным участкам дифрактограмм ($2\theta \leqslant 75^\circ$), все пленки, полученные при вариациях P_{O_2} от 10 до 60 Па и T_n от 250 до 650 °C, были однородными, поликристаллическими, текстурными и имели структуру перовскита. Из-за малой толщины пленок (от 0.5 до 4.5 мкм) текстуры и дефектов структуры с ростом угла Вульфа—Брэгга Θ интенсивность рентгеновских рефлексов убывала, а их ширина увеличивалась; при $2\theta > 75^\circ$ рефлексы не регистрировались.

На рис. 1 показаны рентгеновские дифрактограммы мишени (a), пленки толщиной 5 мкм на подложке из стали, полученной при $P_{O_2}=50$ Па и $T_n=550$ °C (b), и порошка из вещества той же пленки (c).

По угловым положениям компонентов мультиплетов на дифрактограмме мишени найдены параметры ячейки $a=c=0.3993$, $b=0.3936$ нм и $\beta=90.42^\circ$ (здесь и далее принята моноклинная установка ромбической перовскитной ячейки [8], при которой вектор спонтанной поляризации P_s по направлению

совпадали с большей диагональю основания ячейки). Эти значения практически совпадали с приведенными в [9] для керамики $(K_{0.5}Na_{0.5})NbO_3$.

На дифрактограммах пленок (рис. 1) не наблюдалось расщепления рефлексов, соответствующего спонтанной деформации; угловые положения одиночных рефлексов соответствовали компонентам мультиплетов мишени с меньшим

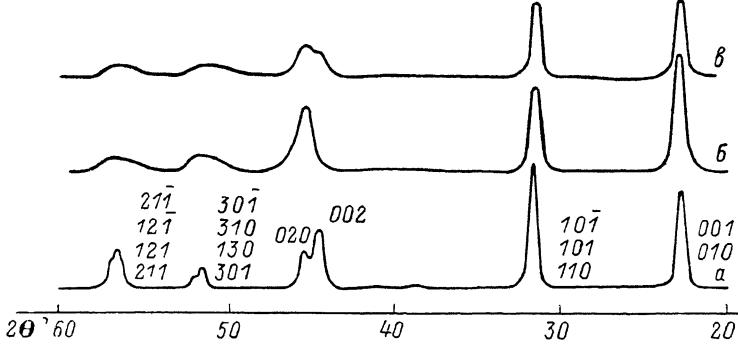


Рис. 1. Рентгеновские дифрактограммы (CuK α).

межплоскостным расстоянием. Отметим, что такого расщепления не наблюдалось и в случае поликристаллических пленок BaTiO₃, (Ba, Sr)TiO₃, Pb(Zr, Ti)O₃ и др. [1, 4, 10]. Существуют два предположения относительно природы эффекта. Согласно [10], в пленках формируется доменная текстура из-за действия механических напряжений (растягивающие и термоупругие) со стороны подложек: в случае сжатия векторы P_s всех кристаллитов ориентируются по тем из разрешенных кристаллографических направлений парапаразы, которые максимально удалены от плоскости подложки, в случае растяжения — наоборот. Авторы работы [11] считают, что рефлексы оказываются нерасщепленными

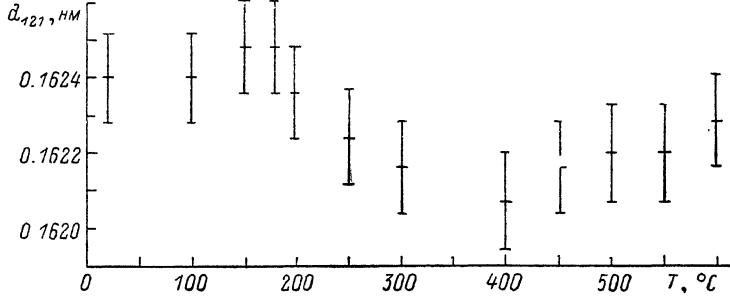


Рис. 2.

и расширенными из-за непрерывного распределения кристаллитов по параметрам элементарных ячеек. В настоящей работе нам удалось показать справедливость первого предположения. Пленка была отделена от подложки и расщерта в агатовой ступке. Дифрактограмма полученного порошка приведена на рис. 1, в рядом с дифрактограммой пленки на подложке (б). Видно, что одиночный рефлекс 020 у пленки довольно четко расщепился на 020 и 002 после растирания в порошок. По угловым положениям этих рефлексов найдены два параметра ячейки пленки: $a=c=0.399$ и $b=0.395$ нм (угол моноклинности β оценить не удалось).

Из соотношения интегральных интенсивностей рефлексов дифрактограмм (рис. 1) видно, что в пленке имела место значительная преимущественная ориентация кристаллитов (текстура кристаллитов): в большинстве кристаллитов плоскости типа {100} были ориентированы параллельно поверхности подложки. Точнее, с учетом доменной текстуры индексы плоскости, параллельной поверхности подложки, — (010). Такая же текстура формировалась при

осаждении пленок на подложки из поликорда. Независимость от материала и температуры подложки (вплоть до температуры начала рекристаллизации) — один из характерных признаков текстуры роста. Причины формирования текстуры роста в пленках BaTiO_3 при катодном распылении обсуждались в [12].

На рис. 2 показана зависимость межплоскостного расстояния d_{121} от температуры пленки толщиной 2.4 мкм на подложке из поликорда ($T_n=600^\circ\text{C}$).

Несмотря на большую погрешность определения d_{121} , в ходе зависимости $d_{121}(T)$ все же заметны две аномалии при температурах около 190 и 400°C , которые можно отождествить с размытыми фазовыми переходами из ромбической фазы в тетрагональную и из тетрагональной фазы в кубическую соответственно. К сожалению, эти данные не позволяют даже грубо оценить содержание К и Na в пленках, так как в $(\text{K}_x\text{Na}_{1-x})\text{NbO}_3$ температуры фазовых переходов мало зависят от x (например, $T_c \approx 430^\circ\text{C}$ при $x=1$, тогда как $T_c \approx 400^\circ\text{C}$ при $x=0.1$ [9]).

На рис. 3 показан блок микрофотографий, характеризующий микроструктуру и доменное строение пленки толщиной 2.4 мкм на подложке из поликорда ($T_n=600^\circ\text{C}$). Видно, что кристаллиты размерами от 1.0 до 2.2 мкм были четко ограничены и имели прямоугольные ребра. Реже встречались кристаллиты больших размеров. Один из таких кристаллитов замечен на рис. 3, а. После травления естественной поверхности пленки наблюдались преимущественно ямки травления дислокаций, а узоры травления доменов едва просматривались. По-видимому, это было связано с существованием очень тонкого поверхностного слоя из атомов, адсорбированных непосредственно перед выключением установки и «не успевших» встроиться в решетку. Характерный участок поверхности одного из больших кристаллитов с ямками травления дислокаций показан на рис. 3, в.

Четкий узор травления доменов возникал после предварительной

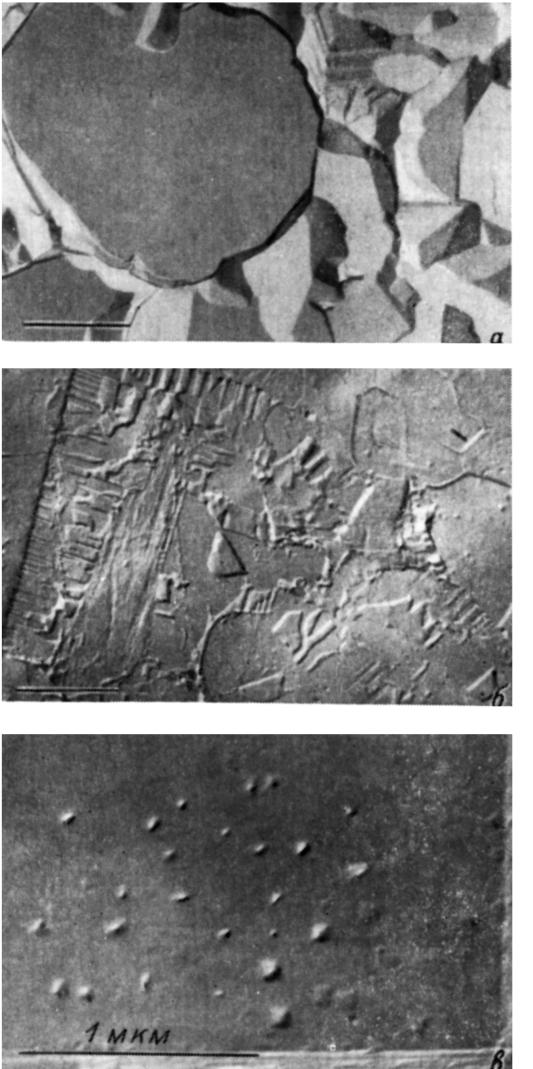


Рис. 3. Рельеф естественной поверхности пленки толщиной 2.4 мкм на подложке из поликорда (а), после полировки и травления (б), после травления естественной поверхности (в).

полировки (Cr_2O_3 с размерами частиц от 0.1 до 0.2 мкм) поверхности пленок. На рис. 3, б стрелками показаны контуры неопределенной формы, свойственные травлению 180° -ных доменов, и хорошо видны фигуры травления доменов, отличных от 180° -ных (60- или 120° -ные домены [7]) в форме регулярных параллельных полос. Следует, однако, отметить, что узоры травления доменов наблюдались на поверхностях примерно 30%-ных кристаллитов. Этот результат согласовывался с рентгенографическими данными о том, что векторы \mathbf{P} , большинства кристаллитов параллельны плоскости поверхности пленки.

Средние размеры кристаллитов в пленках увеличивались с ростом температуры осаждения: 0.4 мкм (300°C), 0.6 мкм (450°C) и 2.0 мкм (600°C).

На рис. 4, а, б показаны зависимости диэлектрической проницаемости ϵ и тангенса угла диэлектрических потерь $\operatorname{tg} \delta$ от температуры пленки толщиной 4.5 мкм на подложке из стали; частота 1 кГц. Видно, что наблюдались диэлектрические аномалии, соответствующие фазовым переходам. По сравнению с другими поликристаллическими сегнетоэлектрическими пленками сложных оксидов [10] фазовый переход при $T_c \approx 430^\circ\text{C}$ был выражен рекордно четко: диэлектрическая проницаемость увеличивалась от 175 при комнатной температуре (у керамики 290 [6]) до 2000 при температуре точки Кюри. Некоторое увеличение $\operatorname{tg} \delta$ в пленках, по-видимому, связано с возможным нарушением стехиометрии и с существованием переходного слоя. При увеличении частоты

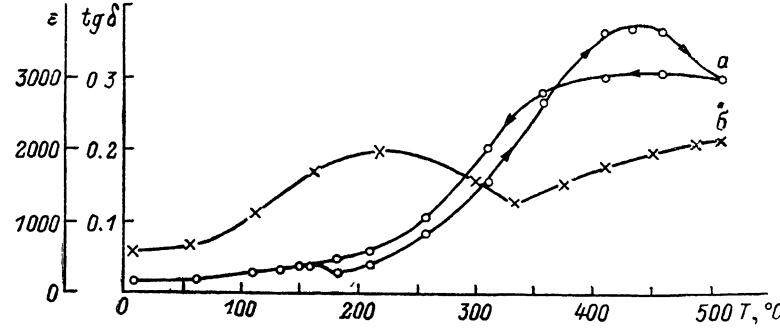


Рис. 4.

измерительного поля диэлектрическая проницаемость уменьшалась довольно существенно даже при комнатной температуре (например, $\epsilon=130$ при $f=50$ кГц), а максимумы на кривых $\epsilon(T)$ смешались в область более высоких температур (например, $T_c \approx 480^\circ\text{C}$ при $f=50$ кГц). В [10] показано, что такого рода низкочастотная дисперсия связана с образованием на границе между пленкой и подложкой из неблагородного металла переходного оксидного слоя, обладающего полупроводниковыми свойствами. У пленок, полученных при меньших температурах осаждения, дисперсия была выражена слабее, но пики ϵ , соответствующие фазовым переходам, размывались.

Остаточная поляризация пленок ($T_n=600^\circ\text{C}$) составляла от 0.04 до 0.06 Кл/м², т. е. была почти в три раза меньше, чем у объемных образцов [9]. Это связано не только (и не столько) с возможным нарушением стехиометрии, но и с неблагоприятной доменной текстурой пленок (только в 30 % кристаллитов наблюдались выходы P_s на поверхность пленки; у большинства кристаллитов вектор P_s располагался параллельно поверхности подложки).

Литература

- [1] Okuyama M., Hamakawa Y. Ferroelectrics, 1985, v. 63, N 1–4, p. 243–252.
- [2] Adachi H., Mitsuya T., Yamazaki O. Jap. J. Appl. Phys., 1985, v. 24, suppl. 24-2, p. 287–289.
- [3] Higashino H., Kawaguchi T., Adachi H. et al. Jap. J. Appl. Phys., 1985, v. 24, suppl. 24-2, p. 284–286.
- [4] Shintani Y., Sato K., Sakamoto M. et al. Jap. J. Appl. Phys., 1978, v. 17, N 3, p. 573–574.
- [5] Fukami T., Fujii S., Tsuchiya H. Jap. J. Appl. Phys., 1985, suppl. 24-2, p. 410–412.
- [6] Яффе Б., Кук У., Яффе Г. Пьезоэлектрическая керамика. М.: Мир, 1974. 286 с.
- [7] Кузьминов Ю. С. Сегнетоэлектрические кристаллы для управления лазерным излучением. М.: Наука, 1982. 400 с.
- [8] Фесенко Е. Г. Семейство первоскита и сегнетоэлектричество М.: Атомиздат, 1972. 248 с.
- [9] Shirane G., Newnham R. E., Pepinsky R. Phys. Rev., 1954, v. 96, N 3, p. 581–588.
- [10] Дудкевич В. П., Фесенко Е. Г. Физика сегнетоэлектрических пленок. Ростов-на-Дону: Изд-во РГУ, 1979. 196 с.
- [11] Томашпольский Ю. Я., Севостьянов М. А. ФТТ, 1973, т. 15, № 9, с. 2840–2842
- [12] Марголин А. М., Захарченко И. Н., Еремкин В. В. и др. Изв. вузов. Физика, № 6, с. 102–103.

Ростовский государственный университет
Научно-исследовательский институт физики

Поступило в Редакцию
12 августа 1987 г.