05 Оценка механических напряжений в тонкопленочных структурах с сегнетоэлектрическими пленками цирконата-титаната свинца

© И.П. Пронин, Е.Ю. Каптелов, Н.Г. Хосина, В.П. Афанасьев

Физико-технический институт им. А.Ф. Иоффе РАН, С.-Петербург С.-Петербургский государственный электротехнический университет "ЛЭТИ" E-mail: petrovich@mail.ioffe.ru

Поступило в Редакцию 31 июля 2003 г.

Анализ предложенной модели механических напряжений, действующих на сегнетоэлектрическую пленку в тонкопленочной конденсаторной структуре Si–SiO₂-Pt-PZT-Pt, показал, что в большинстве случаев тонкие пленки PZT толщиной 100-200 nm, использующиеся для создания элементов репрограммируемых сегнетоэлектрических запоминающих устройств, сохраняющих информацию при отключении питания (NVFRAM), подвергаются воздействию растягивающих механических напряжений. Предполагается, что замена растягивающих механических напряжений на сжимающие в пленках PZT приведет к повышению стабильности работы устройств памяти.

В последнее десятилетие тонкие сегнетоэлектрические пленки Pb ($Zr_{1-x}Ti_x$)O₃ (PZT) находят все большее применение в микроэлектронике для создания устройств неразрушаемой памяти при отключенном питании (NVFRAM) с высокой плотностью записи информации [1–3]. Для организации их массового производства необходимо решить проблему деградации физических параметров, которую обычно связывают со структурными нарушениями (включениями инородных фаз, диффузионными процессами, электрическими дефектами и т.д.) и кристаллическим несовершенством (ростовая ориентация и степень текстурированности, размер зерен и их распределение по размерам) сегнетоэлектрического слоя [4–6]. При выборе оптимального состава сегнетоэлектрической пленки и ее ориентации, соотношения толщин PZT, электродов и других слоев вклад механических напряжений обычно не учитывают. Между тем он может быть значительным [7]

25

и способен оказывать существенное влияние на деградационные характеристики тонкопленочного сегнетоэлектрического конденсатора [8]. Однако экспериментальные данные о роли механических напряжений в тонких поликристаллических слоях РZT в литературе практически отсутствуют. Целью настоящей работы являлась оценка величины сжимающих или растягивающих механических напряжений в тонких пленках PZT толщиной 100–200 nm в многослойной тонкопленочной системе SiO₂-Pt-PZT-Pt, сформированной на кремниевой подложке.

Для анализа механических напряжений мы предположили, что они в основном связаны с различием в значениях температурных коэффициентов линейного расширения пленки и подложки [7–9]. Это означает, что мы рассматриваем сегнетоэлектрические пленки с мелкокристаллической структурой, которые наиболее часто встречаются при осаждении пленок РZT на кремниевые подложки. В этом случае механические напряжения при температуре ее осаждения или кристаллизации отсутствуют, а возможные деформации, связанные с рассогласованием кристаллических решеток, релаксируют на границах зерен, а потому незначительны. Тогда для определения механических напряжений может быть использована хорошо известная формула [10]:

$$\sigma = \frac{E_f}{1 - \nu_f} \int_{T_{anneal}}^{T_0} (\alpha_f - \alpha_s) dT, \qquad (1)$$

где α_f и α_s — коэффициенты линейного расширения пленки и подложки соответственно, E_f — модуль Юнга, v_f — коэффициент Пуассона, T_{anneal} — температура кристаллизации пленки, T_0 — температура измерения при расчете механических напряжений в пленках. При расчете механических напряжений нами были использованы данные о температурных коэффициентах линейного расширения для объемных поликристаллических образцов РZT различного состава [11]. Это позволило рассчитать механические напряжения для упрощенной системы Si-PZT, когда толщина сегнетоэлектрической пленки значительно превышает суммарную толщину нижнего электрода, двуокиси кремния SiO₂ и других слоев многослойной композиции, и удовлетворительно описать экспериментально полученные в [9] температурные зависимости $\sigma(T)$ для пленок PZT с различным соотношением Zr/Ti [8] (см. рисунок, *a*). Хорошо видно, что характер механического воздействия на сегнетоэлектрик со стороны кремниевой подложки ($\alpha = 2.8 \cdot 10^{-6} \, \text{grad}^{-1}$)



Расчет механических напряжений, действующих на тонкие пленки $Pb(Zr_{1-x}Ti_x)O_3$ в структуре Si-PZT (*a*) и в структуре Si-SiO₂-Pt-PZT-Pt при толщине слоев SiO₂ 300 nm (*c*-*f*) и 1000 nm (*b*).

сильно зависит от состава РZT пленок, в которых сжатие сменяется растяжением по мере увеличения содержания Zr в твердом растворе.

Иная ситуация складывается в многослойных тонкопленочных структурах Si–SiO₂—Pt–PZT–Pt, предназначенных для устройств NVFRAM, в которых толщина текстурированных сегнетоэлектрических пленок (100–200 nm) оказывается соизмеримой с толщиной слоев электродов, материалом для которых, как правило, служит платина, и SiO₂. Поэтому влияние последних на знак и величину механических напряжений в PZT слое, а стало быть и на ориентацию поляризации и доменную структуру, будет значительным. Низкие, в сравнении с PZT, значения α для SiO₂ ($\alpha = 0.55 \cdot 10^{-6}$ grad) будут приводить к дополнительному сжатию сегнетоэлектрической пленки со стороны SiO₂. Напротив, платиновые электроды, у которых температурный коэффициент линейного расширения на порядок выше ($\alpha = 10 \cdot 10^{-6}$ grad⁻¹), оказывают растягивающее действие. Суммарное дополнительное воздействие на PZT слой будет определяться конкуренцией сил со стороны SiO₂ и Pt слоев и зависеть от соотношения их толщин.

В [12] было показано, что сжимающие напряжения, действующие на (100)-ориентированную пленку титаната свинца, приводят к переориентации спонтанной поляризации в направлении, нормальном к плоскости подложки, в которой возможно существование лишь 180-градусной доменной структуры. Подобная взаимная конфигурация пленки и доменной структуры максимально выгодна для устройств памяти, поскольку при подаче электрического импульса с относительно невысокой амплитудой (коэрцитивное поле при переключении 180-градусных доменов обычно ниже, чем при переключении 90-градусных доменов) в пленке переключается максимально возможный заряд, а сама петля гистерезиса принимает форму, близкую к прямоугольной. Аналогичная ситуация будет наблюдаться также и в тетрагональных пленках PZT, находящихся в состоянии сжатия. Кроме того, можно полагать, что в таких пленках с 180-градусной доменной структурой деградационные характеристики, такие как усталость и старение, будут минимальными. Оптимальные составы PZT в этом случае определяются минимальными значениями коэрцитивных полей, что характерно для твердых растворов, прилегающих к морфотропной фазовой границе [13].

Однако с практической точки зрения наибольший интерес представляют ромбоэдрические PZT пленки (с высоким содержанием Zr), у которых спонтанная поляризация ориентирована в (111)-направлении.

Это связано с тем, что РZT пленки, выращенные на кремниевых подложках, как правило, повторяют $\langle 111 \rangle$ -ориентацию нижнего платинового электрода, и в таких пленках, в состоянии сжатия, спонтанная поляризация будет также ориентирована нормально к подложке. Проблемой является формирование таких пленок в условиях сжимающих напряжений, поскольку в большинстве случаев они подвержены силам растяжения (см. рисунок, *a*).

Для расчета температурных зависимостей механических напряжений, действующих на тонкий слой (100–200 nm) сегнетоэлектрика в многослойной структуре Si–SiO₂–Pt–PZT–Pt, температурный коэффициент линейного расширения тонкопленочной системы SiO₂–Pt–PZT–Pt (α_{fm}) с учетом толщин каждого из слоев был представлен в виде

$$\alpha_{fm} = \frac{\alpha_{\rm PZT} d_{\rm PZT} + \alpha_{\rm Pt} d_{\rm Pt} + \alpha_{\rm SiO_2} d_{\rm SiO_2}}{d_{\rm PZT} + d_{\rm Pt} + d_{\rm SiO_2}}.$$
(2)

Аналогично вычислялись значения модуля Юнга и коэффициента Пуассона, которые затем подставлялись в (1).

Расчеты проводились при толщине слоя SiO₂ 300 nm и изменении суммарной толщины Pt электродов от 100 до 300 nm для слоев PZT толщиной 200 nm (см. рисунок, c-d) и 100 nm (e-f) и температуре формирования перовскитовой фазы PZT пленок 580°C [12]. Видно, что при выбранных стандартных толщинах всех слоев структуры сегнетоэлектрические пленки как тетрагональных, так и ромбоэдрических составов (кроме составов, близких к титанату свинца) находятся под действием сил растяжения, что является нежелательным для устройств памяти. Уменьшение толщины сегнетоэлектрического слоя и увеличение толщины электродов приводит к росту растягивающих напряжений.

Выходом из сложившейся ситуации может быть использование более толстых слоев двуокиси кремния. Например, при толщине SiO₂, равного 1000 nm (толщины Pt — 200 nm, PZT — 100 nm) (см. рисунок, b), видно, что пленки PZT (в том числе и ромбоэдрических составов) находятся в состоянии сжатия. Для подтверждения представленных расчетов было бы целесообразно провести серию экспериментов с пленками PZT разного состава и толщины, сформированными на кремниевых подложках с "толстыми" слоями SiO₂, и провести сравнительную оценку стабильности полученных тонкопленочных структур.

Предложенная в работе модель и проведенная на ее основе оценка влияния механических напряжений на свойства PZT пленок указывают

на реальную возможность формирования в них только 180°-доменной структуры путем увеличения толщины слоя SiO₂. Это позволит сформировать пленки цирконата-титаната свинца, обладающие прямоугольными петлями гистерезиса, минимальными переключающими полями, более устойчивые к процессам усталости и старения. Такие пленки могут быть успешно использованы в микроэлектронных устройствах с неразрушаемой памятью NVFRAM.

Работа поддержана грантом Российского фонда фундаментальных исследований (проект № 01-02-17-799) и грантом Министерства образования РФ (Е02-3.4-4-89).

Список литературы

- [1] Scott J.F., Paz de Araujo C.A. // Science. 1989. V. 246. P. 1400-1405.
- [2] Scott J.F. // Ferroelectrics Rev. 1998. V. 1. N 1. P. 1-129.
- [3] *Kim S.-H., Koo C.Y., Ha S.-M.* et al. // Integr. Ferroelectrics. 2002. V. 48. P. 139–147.
- [4] Ramesh R., Chan W.K., Wilkens B. et al. // Integr. Ferroelectrics. 1992. V. 1. N 1. P. 1–15.
- [5] Auciello O. // Integr. Ferroelectrics. 1997. V. 15. P. 211-220.
- [6] Pronin I.P., Kaptelov E.Yu., Tarakanov E.A. et al. // Integr. Ferroelectrics. 2002.
 V. 49. P. 285–294.
- [7] Spierings G.A.C.M., Dormans G.J.M., Moors W.G.J. et al. // J. Appl. Phys. 1995.
 V. 78. P. 1926–1933.
- [8] Пронин И.П., Гольцев А.В., Каптелов Е.Ю. и др. // ФТТ. 2003. Т. 45. № 9. С. 1685–1690.
- [9] Bruchhaus R., Pitzer D., Schreiter M. et al. // J. of Electroceramics. 1999. V. 3. N 2. P. 151–162.
- [10] Thornton J.A., Hoffman D.W. // Thin Solid Films. 1989. V. 171. P. 5-31.
- [11] Shirane B.G., Suzuki K., Takeda A. // J. of Phys. Soc. of Japan. 1952. V. 7. N 1. P. 12–18.
- [12] Iijima K., Tomita Y., Takayama R. et al. // J. Appl. Phys. 1986. V. 60. N 1. P. 361–367.
- [13] Wang Z.-J., Karibe I., Yan L.J. et al. // Jpn. J. Appl. Phys. 2002. V. 41. N 11A. P. 6658–6663.