УДК 621.317

РЕГИСТРАЦИЯ МАЛОМОЩНЫХ НАНОСЕКУНДНЫХ ИМПУЛЬСОВ ИЗЛУЧЕНИЯ ПРИЁМНИКОМ НА ОСНОВЕ ТОНКОПЛЁНОЧНОЙ ПИРОЭЛЕКТРИЧЕСКОЙ СТРУКТУРЫ

В. Н. Вьюхин, С. Д. Иванов

Институт автоматики и электрометрии СО РАН, 630090, г. Новосибирск, просп. Академика Коптюга, 1 E-mail: ivanov.svyatoslav.d@gmail.com

Приведены результаты экспериментального исследования тонкоплёночного пироэлектрического приёмника излучения на основе ниобата бария-стронция для детектирования наносекундных импульсов излучения. Показана возможность регистрации импульсов излучения длительностью 30 нс при чувствительности 1 В/Вт (NEP = $8 \cdot 10^{-7}$ Вт/Гц^{1/2}).

Ключевые слова: пироэлектрический приёмник, тонкая плёнка, наносекундный импульс излучения, операционный усилитель, ниобат бария-стронция.

DOI: 10.15372/AUT20180512

Введение. Пироэлектрические приёмники излучения являются наиболее быстродействующими из всех известных типов тепловых приёмников, они способны регистрировать нано- и пикосекундные импульсы излучения в широком спектральном диапазоне.

Возможность регистрации пироэлектрическими приёмниками коротких импульсов излучения (нано- и пикосекундных) была показана экспериментально в ряде работ. В [1] с помощью кристалла LiTaO₃, легированного Cu, толщиной 10^{-3} м регистрировались импульсы излучения с фронтом 13 пс при длине волны $\lambda = 10,6$ мкм. В [2] исследовались пикосекундные пироэлектрические токи, индуцируемые лазерными импульсами с $\lambda = 10,6$ мкм, в кристаллах LiTaO₃ и Sr_{0,48}Ba_{0,52}Nb₂O₆ (HEC) толщинами 7 и 0,8 мм соответственно. В [3] с помощью керамики LiTaO₃ толщиной 7 мм получен пироэлектрический отклик на воздействие лазерного излучения с фронтом 500 пс для лазерного импульса с $\lambda = 10,6$ мкм и мощностью до 35 Вт. В [4] при изучении воздействия ИК-излучения на кристаллы ниобата бария-стронция толщиной 0,5 мм был зарегистрирован наносекундный пироэлектрический сигнал при вольт-ваттной чувствительности 20 В/МВт с линейностью до 3 МВт/см². С помощью неохлаждаемого пироэлектрического приёмника в [5] определён временной продольный профиль электронного пучка на ускорителе SLAC — данная задача требовала временно́го разрешения импульса в несколько пикосекунд.

В указанных экспериментах энергия излучения поглощалась непосредственно в объёме пироэлектрика за счёт термализации фотонов по механизму фотон—электрон с примесного центра [6]. Эффективность поглощения пироэлектриком энергии (при его достаточно большой толщине) высока. При этом в рассмотренных ранее работах [1–4] удельная плотность мощности излучения составляла $3 \cdot 10^7 \text{ Br/m}^2$. С уменьшением толщины пироэлектрического слоя доля энергии излучения, поглощаемого в нём, существенно снижается, поэтому в тонкоплёночных пироэлектрических структурах организация поглощения энергии в одном из электродов более эффективна.

Цель данной работы — продемонстрировать возможность регистрации коротких одиночных импульсов излучения низкой мощности с помощью тонкоплёночных пироэлектрических приёмников.

В качестве объекта исследования использовалась тонкоплёночная структура, в которой термализация энергии излучения осуществляется в тонком слое металла — скин-слое

поглощающего электрода. Время этого процесса для большинства металлов составляет пикосекунды в зависимости от концентрации электронов в металле [7]. Тепловая энергия, выделенная в электроде, поступает за счёт тепловой диффузии в пироэлектрическую плёнку и вызывает за короткое время появление пироэлектрического тока.

Исследуемый образец. Проведено экспериментальное исследование кратковременных пироэлектрических токов, генерируемых импульсным лазером, в тонкоплёночной структуре ITO—HEC—Al. Пироэлектрическая плёнка HEC толщиной 1,5 мкм синтезирована методом плазмохимического осаждения на поверхности электрода — плёнок ITO (In₂O₃+10 % SnO₂), расположенных на подложках сапфира [8, 9]. Такие плёнки пироэлектрические обладают высокими значениями пироэлектрического коэффициента до (8–20) × ×10⁻⁴ Kл/(K · м²), его абсолютное значение определялось методом низкочастотной модуляции температуры [10]. Площадь элемента составила 0,5 мм². Толщина поглощающего электрода (Al) 0,03 мкм, что значительно меньше толщины пироэлектрического слоя.

Методика эксперимента. В качестве источника излучения использовался полупроводниковый лазер мощностью до 0,1 Вт ($\lambda = 630$ нм), его излучение модулировалось импульсным модулятором, плотность потока мощности излучения составляла $2 \cdot 10^5$ Вт/м². Ток через лазерный диод и мощность излучения регулировались напряжением питания модулятора. Минимальная длительность импульса излучения 30 нс.

Широкополосный усилитель обеспечивал регистрацию пироэлектрического тока стандартными средствами — с помощью осциллографа (АЦП). Электрическая принципиальная схема усилителя приведена на рис. 1 (ПП — пироэлектрический приёмник, М1 стабилизатор напряжения (78L05), М2, М3 — операционные усилители (ОУ) (AD8007), $R_1 = 2$ кОм, $C_1 = 10$ пФ, номиналы резисторов (Ом), конденсаторы (мкФ)).

Усилитель включает в себя два каскада. Первый каскад — трансимпедансный усилитель (усилитель тока). Трудность разработки широкополосного усилителя для регистрации наносекундных импульсов с тонкоплёночного пироэлектрического приёмника излучения на основе сегнетоэлектрика НБС связана с его высокой ёмкостью C_0 (до 1–5 нФ/мм²), что определяется высокой диэлектрической постоянной сегнетоэлектрика — 1000 и более. Такая величина ёмкости на входе усилителя приводит к его самовозбуждению. Для исключения этого в схему вводилась корректирующая ёмкость C_1 . Используя методику расчёта широкополосных фотодиодных усилителей [11], получаем выражения для C_1 и полосы усилителя:



 $C_1 = \sqrt{\frac{C_0 + C_{\rm BX}}{2\pi R_1 f_1}},\tag{1}$

Puc. 1

$$f_{45} = \sqrt{\frac{f_1}{2\pi R_1 (C_0 + C_{\rm BX})}},\tag{2}$$

где $C_{\rm BX}$ — входная ёмкость усилителя; f_1 — частота единичного усиления ОУ М2; f_{45} — полоса усилителя тока при запасе по фазе 45°. Из (2) следует, что полоса частот усилителя тока с пиродатчиком на входе равна среднему геометрическому частот $1/2\pi R_1(C_0 + C_{\rm BX})$ и единичного усиления ОУ. Из приведённых соотношений следует, что для получения полосы 30 МГц при ёмкости на входе $C_0 = 2$ нФ (измерена на частоте 10 кГц) требуемое значение $R_1 = 200$ Ом. Это приводит к низкому коэффициенту передачи каскада и значительно усложняет схему всего усилителя — необходимо вводить ряд каскадов усиления для получения приемлемой чувствительности.

В реальном эксперименте было установлено, что C_0 имеет частотную зависимость: с увеличением частоты ёмкость значительно уменьшается. При подаче фронта напряжения на пироприёмник через резистор скорость нарастания в начале фронта существенно выше экспоненциальной зависимости, что означает уменьшение ёмкости на высоких частотах. Такой эффект позволяет увеличить значение трансимпеданса до 2 кОм, даёт возможность ограничиться всего лишь одним дополнительным каскадом усиления после трансимпедансного каскада. Выше 100 кГц частотная зависимость ёмкости не исследовалась, поэтому корректирующая ёмкость C_1 подобрана экспериментально и составила 5 пФ. Значение ёмкости пиродатчика было принято равным 100 пФ во всей полосе частот.

Усилитель выполнен на ОУ с токовой обратной связью AD8007. Первый каскад на микросхеме M2 — усилитель тока с трансимпедансом $R_1 = 2$ кОм, второй каскад — усилитель напряжения, коэффициент усиления 11. Общий коэффициент передачи усилителя 45 мкA/B. Использование ОУ, для которых полоса пропускания слабо зависит от коэффициента усиления, позволило получить большой коэффициент усиления, равный 11, без существенной потери полосы пропускания. Переходная характеристика усилителя с подключённым пироэлектрическим приёмником (рис. 2, *a*) измерялась при подаче на вход импульса от генератора длительностью 50 нс через резистор 2 кОм. Длительность фронта (по уровню 0,1–0,9) составляла 8 нс. При подключении пироэлектрического датчика этот фронт увеличивался до 12 нс.



Puc. 2

Среднеквадратичный шум, приведённый к выходу усилителя, описывается выражением

$$\sigma_{\rm III} = K_2 \sqrt{(\sigma_{U1}^2 K_{\rm III} + \sigma_{I1}^2 R_1 + \sigma_{U2}^2 + \sigma_{I2}^2 R_3) \Delta f},\tag{3}$$

где σ_{U1}^2 , σ_{I1}^2 , σ_{U2}^2 , σ_{I2}^2 — спектральные плотности шума напряжения и тока первого и второго каскадов усилителя; $K_{\rm III} = C_0/C_1$ — шумовое усиление первого каскада; K_2 — коэффициент усиления второго каскада; Δf — полоса частот усилителя; $R_3 \simeq 50$ Ом — эквивалентное сопротивление инверсного входа ОУ МЗ. В (3) не учтён тепловой шум резисторов из-за его малости.

Исходя из паспортных значений спектральной плотности шума напряжения и тока ОУ $(\sigma_U = 2.7 \text{ HB}/\Gamma \mu^{1/2}, \sigma_I = 22 \text{ nA}/\Gamma \mu^{1/2})$ расчётное значение шума на выходе усилителя σ_{m1} в полосе $\Delta f = 30 \text{ M}\Gamma \mu$ равно 3,4 мВ. Наибольший вклад даёт шумовой ток инверсного входа ОУ трансимпедансного каскада М2.

На рис. 2, *b* приведена осциллограмма, иллюстрирующая реакцию исследуемого образца на импульс излучения длительностью 30 нс и мощностью 100 мВт (верхний луч — ток лазерного диода (50 мА/дел.), нижний луч — пироэлектрический сигнал (50 мВ/дел.) с выхода усилителя). Вольт-ваттная чувствительность приёмника составляет $S_V = 1$ В/Вт. Среднеквадратичный шум на выходе усилителя измерен при отсутствии падающего потока на приёмник путём записи и обработки осциллограммы шума и составил $\sigma_{m2} = 4.4$ мВ, что хорошо согласуется с (3). Оценка эквивалентной шумовой мощности приёмника в единичной полосе (NEP) даёт соответственно

$$NEP = \frac{\sigma_{\rm III2}}{S_V \sqrt{\Delta f}} = 8 \cdot 10^{-7} \text{ Br}/\Gamma \mathfrak{u}^{1/2}.$$
(4)

Материал теплопоглощающего электрода пиродатчика (алюминий) имеет коэффициент отражения до 0,95, поэтому чувствительность пироэлектрического приёмника излучения может быть технологически повышена до 5–20 В/Вт путём чернения электрода.

В работе [12] на основе анализа экспериментальных данных, полученных при исследовании различных тепловых приёмников излучения, установлено, что минимальные обнаруживаемые энергии излучения имеют близкие значения, в частности при размерах приёмника 1 мм² справедливо следующее соотношение:

$$P_{\text{порог}} t_{\text{имп}} = 2 \cdot 10^{-12} \text{ Дж}, \tag{5}$$

где $P_{\text{порог}}$ — минимальная обнаруживаемая мощность, $t_{\text{имп}}$ — время воздействия излучения. Такая эмпирическая оценка оказалась удачной, она была проверена на многих тепловых болометрических, термоэлектрических приёмниках (но не пироэлектрических). Рассмотрим выполнение энергетического критерия (5) для описанного пироэлектрического приёмника излучения в предельном случае, когда вся падающая мощность поглощается пиродатчиком. При выполнении этого условия чувствительность приёмника $S_{V_{\text{max}}} = 20 \text{ B/BT}$, а пороговая мощность в полосе 30 МГц $P_{\text{порог}} = \sigma_{\text{m2}}/S_{V_{\text{max}}} = 2,2\cdot 10^{-4} \text{ BT}$. При $t_{\text{имп}} = 30$ нс экспериментально полученный энергетический порог пироэлектрического приёмника излучения равен $6,6 \cdot 10^{-12}$ Дж, что по порядку величины совпадает с пределом (5).

Заключение. Проведённые исследования показывают, что описанный тонкоплёночный пироэлектрический приёмник в режиме регистрации однократных импульсов излучения с длительностью в десятки наносекунд в широком спектральном диапазоне может быть эффективно использован для обнаружения маломощных тепловых импульсов излучения.

СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

- Auston D. H., Glass A. M. Optical generation of intense picosecond electrical pulses // Appl. Phys. Lett. 1972. 20, Is. 10. P. 398–399.
- Roundy C. B., Byer R. L. Subnanosecond pyroelectric detector // Appl. Phys. Lett. 1972. 21, Is. 512. P. 512–515.
- Воронов В. В., Карлов Н. В., Кузьмин Г. П. и др. Малоинерционный пироэлектрический детектор на основе кристаллов Ва_{0.25}Sr_{0.75}Nb₂O₆ // Квантовая электроника. 1977. 4, № 9. С. 1903–1910.
- 4. Дорожкин Л. М., Лазарев В. В., Плешков Г. М. и др. Тонкопленочный пироэлектрический приемник на основе органических соединений для измерения параметров импульсного лазерного излучения // Квантовая электроника. 1983. 10, № 6. С. 1107–1113.
- 5. Blackmore V., Doucas G., Perry C. et al. First measurements of the longitudinal bunch profile of a 28.5 GeV beam using coherent Smith Purcell radiation // Phys. Rev. Spec. Topics Accel. and Beams. 2009. 12, N 3. 032803.
- Greten G., Hunsche S., Knpffer U. et al. Defect and light induced absorption, luminescence and dielectric properties in SBN:cerium // Ferroelectrics. 1996. 185, N 1. P. 289–292.
- Chichkov B. N., Momma C., Nolte S. et al. Femtosecond, picosecond and nanosecond laser ablation of solids // Appl. Phys. A. 1996. 63, N 2. P. 109–115.
- 8. Antsigin V. D., Egorov V. M., Kostsov E. G., Malinovsky V. K. Ferroelectric properties of thin strontium barium niobate films // Ferroelectrics. 1985. 63, N 1. P. 235–242.
- Kostsov E. G. Ferroelectric barium-strontium niobate films and multi-layer structures // Ferroelectrics. 2005. 314, N 1. P. 169–187.
- Garn L. E., Sharp E. J. Use of low frequency sinusoidal temperature waves to separate pyroelectric currents from nonpyroelectric currents. Pt. I. Theory // Journ. Appl. Phys. 1982. 53, Is. 12. 8974.
- Data Sheet. ADA4817-1/ADA4817-2. P. 25. URL: http://www.analog.com/media/en/technicaldocumentation/data-sheets/ada4817-1_4817-2.pdf. (дата обращения: 15.05.2018).
- 12. Havens R. R. Theoretical comparison of heat detectors // JOSA. 1946. 36. P. 355–356.

Поступила в редакцию 15 мая 2018 г.