# Структурні та оптичні властивості плівок Cu<sub>2</sub>ZnSnS<sub>4</sub>, отриманих методом пульсуючого спрей-піролізу

О.А. Доброжан<sup>1,\*</sup>, В.Б. Лобода<sup>2</sup>, Я.В. Знаменщиков<sup>1</sup>, А.С. Опанасюк<sup>1</sup>, Х. Чеонг<sup>3</sup>

Сумський державний університет, вул. Римського-Корсакова, 2, 40007 Суми, Україна
 Сумський національний аграрний університет, вул. Герасима Кондратьєва, 160, 40021 Суми, Україна
 Соганський університет, Шінсу-Донг, 1, Ману-Гу 121-742 Сеул, Південна Корея

(Одержано 25.11.2016, у відредагованій формі – 31.01.2017, опубліковано online 20.02.2017)

В роботі методами рентгенодифрактометрії, скануючої електронної мікроскопії (CEM), енергодисперсійної рентгенівської, раманівської та оптичної спектроскопії досліджені плівки Cu<sub>2</sub>ZnSnS<sub>4</sub>, отримані методом пульсуючого спрей-піролізу при  $T_s = 673$  К з прекурсору, що містить CuCl<sub>2</sub>·2H<sub>2</sub>O, ZnCl<sub>2</sub>, SnCl<sub>2</sub>·2H<sub>2</sub>O, NH<sub>2</sub>CHNH<sub>2</sub>. Показано, що стехіометрію, структурні та оптичні характеристики плівок можна змінювати в широких межах, змінюючи об'єм розпиленого прекурсора. Зразки нанесені в оптимальних умовах мали практично однофазну кестеритну структуру, стехіометрію та ширину оптичної забороненої зони близькі до оптимальних для отримання високих значень ККД сонячних елементів.

Ключові слова: Плівки СZTS, Спрей-піроліз, Структура, Стехіометрія, Оптичні властивості.

DOI: 10.21272/jnep.9(1).01028

PACS numbers: 81.05.Hd, 81.15.Rs

## 1. ВСТУП

Чотирикомпонентна напівпровідникова сполука Cu<sub>2</sub>ZnSnS<sub>4</sub> (CZTS) є перспективним матеріалом для створення поглинаючих шарів тонкоплівкових сонячних елементів (СЕ) третього покоління. В порівнянні з традиційними поглиначами CdTe. CuIn(S,Se)<sub>2</sub> (CISSe), CuIn<sub>x</sub>Ga<sub>1-x</sub>(S,Se)<sub>2</sub> (CIGSSe) вона не містить токсичних (Cd) та дорогих (In, Te, Ga) хімічних речовин, навпаки всі елементи, що входять до її складу широко поширені в земній корі, а вартість їх видобутку невисока. Сполука CZTS характеризується р-типом провідності, високими значеннями коефіцієнту поглинання ( $\alpha > 10^4$  см<sup>-1</sup>), великим часом життя носіїв заряду та досить високою їх рухливістю, оптична ширина забороненої зони напівпровідникового матеріалу ( $E_g = 1,0-1,5$  eB) близька до оптимуму Шоклі-Квайсера [1-3].

Для нанесення плівок CZTS приладового призначення на різні типи підкладок в наш час використовують фізичні вакуумні [4] та хімічні безвакуумні [5, 6] методи. Слід відмітити, що найбільше значення ефективності перетворення сонячної енергії отримано з використанням СЕ поглинаючий шар якого нанесений хімічним методом, і становить 12,6 % [5, 7]. Однак це значення є суттєво нижчим ефективності реальних тонкоплівкових фотоперетворювачів з поглиначами CdTe (22,1 %, [7]) або CIGS (22,3 %, [7]) та теоретичних значень (32-34 %, [1, 8]). Це пояснюється тим, що плівки CZTS мають не оптимальні структурні характеристики та стехіометрію, а також містять вторинні фази з різною шириною забороненої зони. Це призводить до високого послідовного та малого шунтуючого опору, високої швидкості рекомбінації згенерованих світлом носіїв заряду та малого часу життя неосновних носіїв заряду, що суттево погіршує характеристики створених приладів [3]. Покращують структурні характеристики та знижують вміст вторинних фаз у плівках CZTS, як правило, післяростовими відпалами при високих температурах в атмосфері різних газів (включаючи пару сірки) [3].

Відомо, що сполука СZTS може кристалізуватися у двох основних фазах: кестериту (просторова група *I4*) та станіту (просторова група *I42m*), які мають малу різницю енергії перетворення (3-4 меВ/атом). Це викликає складнощі при створення плівок необхідного складу [4]. Слід відмітити, що СЕ з поглинаючими шарами CZTS кестеритного типу мають більшу ефективність порівняно з поглиначами із станітною фазою. Крім того, встановлено, що ефективність СЕ залежить від елементного складу плівок; так найвищі значення ККД перетворення сонячної енергії були отримані у приладах з поглиначами, які були збагачені цинком ( $C_{\rm Zn}/C_{\rm Sn} = 1,10-1,20$ ) та збіднені міддю ( $C_{\rm Cu}/C_{\rm (Zn + Sn)} = 0,80-0,85$ ) [2, 3, 5].

Для цілого ряду застосувань (перш за все в геліоенергетиці та термоелектриці [1]) потрібні плівки сполук CZTS на підкладках великої площі, включаючи гнучкі. Це досягається використанням хімічного методу спрей-піролізу, який має низку переваг перед іншими відомими методами отримання багатокомпонентних сполук [9]:

 він не вимагає наявності вакууму та високоякісних мішеней, процес розпилення проводиться у звичайній атмосфері;

– метод може бути використаний для нанесення плівкових покриттів на підкладки великої площі з різного матеріалу (скла, полімерних матеріалів, кераміки, тощо) в діапазоні помірних температур (373-773) К, тобто є енергоощадним;

 - гнучкість у виборі початкових параметрів нанесення дозволяє контролювати швидкість нанесення та товщину плівок, їх стехіометрію та рівень легування.

Аналіз літературних джерел показав, що плівки сполуки CZTS, одержані методом спрей-піролізу, як правило, є аморфними або містять значну кількість вторинних фаз, їх елементний склад складно контролювати [11-14]. Крім того, спостерігається «забруд-

2077-6772/2017/9(1)01028(7)

<sup>\*</sup> dobrozhan.a@ukr.net

нення» плівок атомами кисню та прекурсорів, що призводить до утворення різноманітних вторинних фаз в шарах. Це чинить негативний вплив на основні функціональні властивості приладових структур на основі напівпровідникового матеріалу. Необхідність відпалу свіжо-сконденсованих плівок при високих температурах для видалення небажаних вторинних фаз, що утворюються в плівах, веде до додаткових енергетичних та часових затрат, а також складності контролю стехіометрії плівок.

В ряді робіт показано, що структурні, морфологічні, оптичні та електричні властивості шарів CZTS, нанесених методом спрей-піролізу, залежать від температури підкладки (T<sub>s</sub>) [11, 15], кислотності розчину (Ph) та вибору вихідних прекурсорів [14, 16]. Одним із важливих параметрів плівок є їх товщина (d), яка, зазвичай, контролюється об'ємом розпиленого прекурсору. Залежність властивостей плівок CZTS від товщини вивчалася авторами [13], де були отримані шари з товщиною (0,244-0,754) мкм при об'ємі розпиленого розчину (40-120) мл. Нажаль, ці значення не є оптимальними для поглинання ~ 99 % сонячного випромінювання, оскільки це звичайно реалізується при товщинах плівок CZTS d =(1-3) мкм [5].

Таким чином, для подальшого зменшення різниці між теоретичними та експериментальними значеннями ККД тонкоплівкових СЕ з поглинаючими шарами CZTS та зниження вартості створення таких фотоперетворювачів, необхідно отримувати плівки сполуки кестеритного типу з мінімальним вмістом вторинних фаз, контрольованою стехіометрією, оптимальною товщиною та заданими морфологічними та оптичними властивостями на підкладках великої площі з використанням простих та дешевих методів нанесення.

Все вище викладене і обумовило мету роботи, яка полягала у вивченні морфологічних, структурних, оптичних властивостей та елементного складу плівок CZTS, нанесених методом пульсуючого спрейпіролізу при різному об'ємі розпиленого вихідного прекурсору.

#### 2. МЕТОДИКА ЕКСПЕРИМЕНТУ

Для нанесення плівок CZTS була використана лабораторна установка описана нами в [20]. Прекурсор був приготовлений шляхом розчинення CuCl<sub>2</sub>·2H<sub>2</sub>O (20 ммоль, 68 мг), ZnCl<sub>2</sub> (10 ммоль, 27 мг), SnCl<sub>2</sub>·2H<sub>2</sub>O (15 ммоль, 68 мг) та NH<sub>2</sub>CSNH<sub>2</sub> (100 ммоль, 120 мг) у 20 мл деіонізованої води. Розпилення отриманого розчину проводилось на скляні підкладки розміром  $(15 \times 25 \times 10)$  мм<sup>3</sup>, які були попередньо очищені в ультразвуковій ванні з використанням етилового та ізопропилового спирту, ацетону та деіонізованої води протягом 10 хв в кожній. Температура підкладки при цьому становила  $T_s = 673 \pm 10$  К, що згідно з літературними даними відповідає оптимальним умовам нанесення плівок CZTS [17]. Об'єм розпиленого розчину складав V = (2-5) мл з кроком  $\Delta V = 1$  мл. Відстань між соплом розпилювача та поверхнею підкладки становила 20 см. Для транспорту диспергованих частинок прекурсору використовувався потік повітря з тиском 0,2 МПа. Швидкість нанесення плівок складала 3 мл/хв. Для формування шарів без перенасичення прекурсору біля поверхні нагрітої підкладки розпилення проводилося циклічно (один розпил в 10 с).

Морфологія поверхні та скол плівок CZTS вивчалися методом сканувальної електронної мікроскопії та фрактографії за допомогою мікроскопу Carl Zeiss Auriga при прискорювальній напрузі 20 кВ. Їх елементний склад визначався методом енергодисперсійної рентгенівської спектроскопії (EDAX) з використанням відповідної приставки до сканувального електронного мікроскопа. Стехіометрія плівок була розрахована з використанням наступних співвідношень:  $\gamma_1 = \frac{C_{\rm Cu}}{C_{\rm (Zn+Sn)}}$ 

,  $\gamma_2=\frac{C_{\rm Zn}}{C_{\rm Sn}}$ ,  $~\gamma_3=\frac{C_{\rm Cu}}{C_{\rm S}}$ , де $C_{\rm i}-$ атомна концентрація еле-

Для визначення структурних особливостей отриманих шарів був використаний метод рентгеноструктурного аналізу. Знімання спектрів проводилось на рентгенодифрактометрі Bruker AXS D8 у Ка випромінюванні мідного аноду ( $\lambda = 0,15406$  нм, U = 40 кВ, I = 40 мА). Вимірювання здійснювалось у діапазоні кутів 2 $\theta$  від 20° до 80°, де 2 $\theta$  – кут Вульфа-Брегта. Дифрактограми від плівок CZTS нормувалися на інтенсивність піку (112) тетрагональної фази матеріалу. Фазовий аналіз проводився шляхом співставлення відносних інтенсивностей від досліджуваних зразків та еталону за даними JCPDS. Якість текстури оцінювалась за методом Харіса. Полюсна густина при цьому розраховувалася за формулою:

$$P_{i} = \frac{(I_{i} / I_{0i})}{\frac{1}{N} \sum_{i=1}^{N} (I_{i} / I_{0i})},$$
(1)

де,  $I_i$ ,  $I_{0i}$  – інтегральні інтенсивності *i*-го дифракційного піку для плівкового зразка та еталону; N – кількість ліній, які присутні на дифрактограмі.

Після цього будувалися залежності  $P_i - (hkl)_i$  та  $P_i - hkl$  $\varphi$ , де  $\varphi$  – кут між віссю текстури та перпендикуляром до різних кристалографічних площин, яким відповідають відбивання на дифрактограмах, (hkl) – індекси Міллера. Для розрахунку кута між віссю перпендикулярною до текстур та різних кристалографічних площин тетрагональної гратки були використані вирази представлені в роботі [18]. Вісь текстури має ті індекси, яким відповідає найбільше значення Рі. У цьому випадку орієнтаційний фактор для відповідного зразку може бути знайдений із виразу  $f = \sqrt{\frac{1}{N}\sum\limits_{i=1}^{N}{(P_i-1)^2}}$  .

Параметри кристалічної гратки матеріалу, а і с, визначалися за формулами [18]:

$$a = \frac{\lambda}{2\sin\theta} \sqrt{h^2 + k^2 + l^2 \left(\frac{a}{c}\right)^2}$$
(2)

$$c = \frac{l}{\sqrt{-\frac{h^2 + k^2}{a^2} + \left(\frac{2\sin\theta}{\lambda}\right)^2}}$$
(3)

де, *θ* – половина кута Вульфа-Брегга; *λ* – довжина

хвилі рентгенівського випромінювання; h, k, l – індекси Міллера.

Для розрахунків *а* та *с* було використано екстраполяційний метод Нельсона-Ріллі, методика відповідних обчислень детально описана в роботах [10, 19-20]. Слід відмітити, що при здійснені першої ітерації обчислень значення параметрів гратки матеріалу (a = 0,5427 нм, c = 1,0848 нм, a/c = 0,5003) було взяте із довідника [21]. Значення об'єму його елементарної комірки було розраховане з використанням співвідношення  $V_{\kappa \alpha m} = a^2 c$ .

Середній розмір областей когерентного розсіювання (ОКР), *L*, плівок визначався за формулою Дебая-Шеррера (див., наприклад, [10]):

$$L = \frac{k \cdot \lambda}{\beta \cdot \cos \theta},\tag{4}$$

де, k – коефіцієнт, який залежить від форми зерна (k = 0.9-1.0);  $\beta$  – фізичне уширення відповідних рентгенівських ліній.

Визначення уширення відповідних рентгенівських ліній здійснювалось за допомогою програми DIFWIN-1.

Дослідження раманівських спектрів плівок СZTS проводилося при кімнатній температурі за допомогою спектрометра iHR-550 в частотному інтервалі (100-800) см<sup>-1</sup> та використанні трьох різних лазерів для збудження фононів: зеленого (Ar+,  $\lambda = 514,5$  нм; решітка – 1200 ліній/мм), червоного (He-Ne,  $\lambda = 632,8$  нм; решітка – 1200 ліній/мм) та ультрафіолетового (He-Cd,  $\lambda = 325$  нм; решітка – 2400 ліній/мм). Потужність лазерного пучка складала 20 мВт, ширина щілини – 0,1 мм.

Оптичні властивості плівок вивчалися за допомогою спектрофотометра Lampda 950 в діапазоні довжин хвиль  $\lambda = (550-1500)$  нм при кімнатній температурі. В процесі досліджень вимірювались спектри поглинання  $\alpha(\lambda)$  шарів. Оптична ширина забороненої зони,  $E_g$ , матеріалу знаходилась за спектрами поглинання з використанням наступного співвідношення:

$$\alpha hv = A(hv - E_{\sigma})^{1/2} \tag{5}$$

де,  $\alpha$  – коефіцієнт поглинання; hv – енергія фотона; A – константа, яка залежить від ефективної маси носіїв заряду в матеріалі.

З цього рівняння випливає, що екстраполяція лінійної частини графіка на вісь енергій дозволяє визначити  $E_{g}$ .

## 3. РЕЗУЛЬТАТИ ТА ОБГОВОРЕННЯ

На рис. 1 представлені електронно-мікроскопічні знімки поверхні та сколу плівок CZTS, нанесених при різному об'ємі V розпиленого водного розчину прекурсору. Як видно з рис. 1, у всьому інтервалі досліджень на підкладці утворювалися суцільні плівки, які мали добру адгезію до підкладки, а також характеризувалися відсутністю тріщин та дірок на поверхні. При цьому максимальна товщина шару, яка визначалась методом фрактографії, була отримана при розпиленні V = 5 мл і досягала d = 1,3 мкм.

Ймовірна хімічна формула формування плівок СZTS внаслідок піролітичної реакції прекурсору біля поверхні нагрітої підкладки має вид [11, 13]:  $2(CuCl_2 \cdot 2H_2O)$  (B.p.) +  $ZnCl_2$  (B.p.) +  $SnCl_2 \cdot 2H_2O$  (B.p.) +  $4NH_2CSNH_2$  (B.p.) +  $2H_2O$  (p)  $\rightarrow Cu_2ZnSnS_4$  (t) +  $4CO_2\uparrow$  (r) +  $8NH_4Cl\uparrow$  (r),

де, в.р. – водний розчин; р – рідкий стан; т – твердий стан; г – газоподібний стан.

Елементний склад плівок CZTS, отриманих при використанні різного об'єму розпиленого прекурсору, представлено в табл. 1. Видно, що у матеріалі присутній надлишок міді, цинку і олова, та існує дефіцит сірки. Втрати сірки в плівках в процесі піролітичної реакції вихідного прекурсору біля поверхні нагрітої підкладки можуть бути пояснені її високою летючістю [22]. Слід відмітити, що стехіометрія плівок покращувалася при збільшенні об'єму розпиленого прекурсору. Відмітимо, що відношення  $\gamma_1 = (0, 80 - 0, 84)$  в плівках CZTS, нанесених при розпиленні прекурсору з об'ємом V = (2, 3) мл, є близьким до оптимальних значень необхідних для створення СЕ з максимальним значенням ефективності перетворення сонячної енергії (*ү*<sub>1</sub> = (0,80-0,85), *у*<sub>2</sub> = (1,1-1,2)) [3, 5]. А для зразка, отриманого при розпиленні 3 мл прекурсору, цій вимозі відповідає і відношення у2 = 1,17. Домішки пов'язані з забрудненням плівок матеріалами вихідних прекурсорів у шарах не виявлені. Подібні результати були отримані авторами робіт [14, 15].



**Рис.** 1 – Мікрознімки поверхні плівок CZTS, нанесених при об'ємі розпиленого розчину, *V*, мл: 2 (а), 3 (б), 4 (в), 5 (г). На вставці (г) наведено знімок сколу плівки

На рис. 2 представлені дифрактограми від плівок СZTS, нанесених на підкладки при різному об'ємі розпиленого розчину.

Фазовий аналіз зразків проводився з використанням довідника JCPDS (картка № 00-026-0575). Як видно з рисунку, на дифрактограмах від плівок домінує лінія на кутах (28,05-28,50)°, яка відповідає відбиванню від кристалографічної площини (112) тетрагональної фази CZTS. Також присутні лінії на кутах (47,15-47,50)° та (55,55-56,45)°, що відповідають відбиванням від площин (220) та (312), відповідно. Слід відзначити, що при збільшенні об'єму прекурсору, інтенсивність піків на дифрактограмах збільшується, а їх напівширина зменшується. Це обумовлено збільшенням товщини плівок та покращенням кристалічної якості матеріалу. Відомо, що відношення інтенсивності ряду дифракційних

	ат. %								
Елемент	V= 2 мл	V= 3 мл	V= 4 мл	V= 5 мл	Стехіометрія				
Cu	28,56	27,16	27,70	26,43	25,0				
Zn	21,36	17,34	16,30	15,18	12,5				
Sn	14,33	14,71	15,14	15,39	12,5				
S	35,75	40,79	40,86	43,00	50,0				
<i>γ</i> 1	0,80	0,84	0,88	0,86	1				
$\gamma_2$	1,49	1,17	1,07	0,98	1				
<i>γ</i> 3	0,79	0,66	0,67	0,61	0,5				

Таблиця 1 – Елементний склад плівок CZTS



Рис. 2 – Дифрактограми від плівок СZTS, нанесених при об'ємі розпиленого розчину, *V*, мл: 2 (1), 3 (2), 4 (3), 5 (4). Вертикальні лінії вказують положення піків у рентгенівських спектрах за даними JCPDS (картка № 00-026-0575)

відбивань від кристалографічних площин фаз кестериту і станіту є різним [23]. Саме тому, визначення цих відношень дає можливість точно встановити домінуючу фазу матеріалу. Розраховане нами відношення інтенсивності відбивань від кристалографічних площин (112) та (220),  $I_{(112)}/I_{(220)}$  досліджених зразків становило (2,23-2,56). Це значення є близьким до отриманих для нелегованих плівок із кестеритною фазою ( $I_{(112)}/I_{(220)} \sim 2,8$ ) [24]. Таким чином, досліджені шари, швидше за все, мають структуру кестерита. Цей висновок підтверджується експериментальними розрахунками відношення параметрів кристалічної гратки матеріалу (c/2a = 0,9970-1,0203), яке виявилося близьким до одиниці Це є характерним для кестеритної фази [3, 25].

В табл. 2 представлені результати вивчення структурних і оптичних характеристик плівок CZTS, отриманих при різних об'ємах розпиленого прекурсору. Розрахунки полюсної густини  $P_i$  дозволили виявити у шарах CZTS текстуру росту [312]. Встановлено, що при збільшенні V відповідне значення оріентаційного фактору майже не змінюється (f = 2,81-2,86), що говорить про слабкий вплив цього параметру на якість текстури досліджуваних зразків.

Було встановлено, що параметри кристалічної гратки матеріалу змінюються в діапазоні a = (0,5423 - 0,5480) нм, c = (1,0823 - 1,1182) нм, c/2a = (0,997 - 1,020), а об'єм елементарної комірки знаходиться в межах  $V_{\text{ком}} = (0,3183 - 0,3358)$  нм<sup>3</sup>, що добре корелює з довідниковими даними [21] та значеннями отриманими для плівок, нанесених з використанням методу спрей-піролізу в інших роботах [13, 17].

В табл. 2 представлені результати розрахунків розмірів ОКР зразків у напрямах перпендикулярних кристалографічним площинам (112), (220), (312). Ці значення знаходяться в інтервалах  $L_{(112)} = (29,2-29,8)$  нм,  $L_{(220)} = (53,8-54,4)$  нм та  $L_{(312)} = (68,1-68,6)$  нм.

Слід відзначити, що розміри ОКР в плівках при розпиленні різного об'єму вихідного прекурсору майже не змінюються. Це досить передбачувано, адже на величину *L* в першу чергу здійснює вплив температура підкладки, яка в нашому випадку була незмінною. Аналогічні розміри кристалітів були отримані авторами роботи [13].

Добре відомо, що в плівках СZTS можлива присутність вторинних фаз, таких як:  $Cu_xS_y$ ,  $Zn_xS_y$ ,  $Sn_xS_y$ ,  $Cu_xSnS_y$ , ZnO, ZnSnO<sub>3</sub> [11, 12, 14, 15, 26], які характеризуються спорідненими кристалічними гратками та дають на дифрактограмах відбивання на подібних кутах. Це ускладнює фазовий аналіз матеріалу методом рентгенівської дифрактометрії. Тому, для точної ідентифікації вторинних фаз в сполуках CZTS найчастіше додатково використовують раманівську спектроскопію. Вона дозволяє ідентифікувати не тільки вторинні фази, але і такі фази як кестерит та станіт.

На рис. 3 та в табл. 3 представлені результати досліджень раманівських спектрів плівок CZTS з використанням як джерела збудження випромінювання різних лазерів. На всіх спектрах, незалежно від об'єму прекурсору та типу лазеру, що застосований, присутній головний пік на частотах (339-340) см<sup>-1</sup> (рис. 3а). Це узгоджується з попередніми дослідженнями подібних плівок [26-31]. У спектрі отриманому із застосуванням зеленого лазера спостерігалися лінії на частотах 142 см<sup>-1</sup>, 340 см<sup>-1</sup>, 664 см<sup>-1</sup>, які відповідають фононним модам CZTS E, CZTS A, 2а CZTS A (фононне повторення моди CZTS A), відповідно [27, 28, 30, 32].

 ${\bf Tаблиця}\ 2$ – Результати розрахунків структурних та оптичних властивостей плівок CZTS

<i>V</i> , мл	1-ша ітерація			5-а ітерація			17	L. HM				F
	а, нм	<i>с</i> , нм	c/2a	а, нм	с, нм	c/2a	V ком, НМ <sup>3</sup>	(112)	(220)	(312)	f	eB
2	0,5458	1,1039	1,011	0,5448	1,0978	1,008	0,3258	29,6	54,3	68,3	2,86	1,06
3	0,5506	1,1344	1,030	0,5480	1,1182	1,020	0,3358	29,2	53,8	68,1	2,85	1,20
4	0,5421	1,0811	0,997	0,5423	1,0823	0,997	0,3183	29,8	54,4	68,8	2,81	1,27
5	0,5449	1,0981	1,008	0,5442	1,0939	1,005	0,3239	29,6	54,3	68,6	2,81	1,30
Довід-	овід- а = 0,54270 нм, <i>c</i> = 1,0848 нм, <i>c</i> /2 <i>a</i> = 0,9994, <i>V</i> <sub>кам</sub> = 0,3195 нм <sup>3</sup> [JCPDS № 00-026-0575];											
ник	$E_g = 1,30-1,51 \text{ eB} [3, 15]$											



Рис. 3 – Раманівські спектри від плівок СZTS, нанесених при об'ємі розпиленого розчину, V, мл: 2 (1), 3 (2), 4 (3), 5 (4). Як джерело збудження фононів використано зелений ( $\lambda = 514,5$  нм) (а), червоний ( $\lambda = 632,8$  нм) (б) та УФ ( $\lambda = 325$ нм) (в) лазери

## Ж. нано- електрон. ФІЗ. 9, 01028 (2017)

Використання червоного та УФ лазерів як джерела збудження фононів дало можливість підвищити чутливості досліджень до виявлення сполук з оптичною шириною забороненої зони близькою до  $E_g \sim 1,96$  еВ та  $E_g \sim 3,81$  еВ. На спектрах отриманих із застосуванням цих лазерів (рис. 36, в) виявлялися лінії на частотах (339-340) см<sup>-1</sup>, (663-664) см<sup>-1</sup>, які відповідали фононним модам CZTS A та 2а CZTS A [26, 29-32]. З використанням УФ лазера у одному з зразків була виявлена невелика кількість вторинної оксидної фази ZnO. Про це свідчить фононне збудження на частоті 560 см<sup>-1</sup> (рис. 5в) присутнє на спектрі плівки, отриманої при розпиленні об'єму прекурсору, що дорівнює V=3 мл. Інші вторинні фази в досліджених шарах не виявлялися.

На рис. 4 наведені спектри поглинання плівок CZTS. Як видно з рисунку, найменші значення  $\alpha$  були отримані для шарів, нанесених з об'єму V=2 мл, а найбільші – V=5 мл, що цілком зрозуміло адже товщина відповідних шарів була найменшою та найбільшою. Залежності  $(\alpha hv)^2 - hv$ , які використані нами для визначення ширини забороненої зони матеріалу,



**Рис.** 4 – Спектральні залежності коефіцієнту поглинання  $\alpha$  плівок CZTS, нанесених при об'ємі розпиленого розчину, V, мл. 2 (1), 3 (2), 4 (3), 5 (4). На вставці представлено залежності  $(\alpha hv)^2 - hv$  використані для розрахунку  $E_g$ 

m 🖌 🛛	т 1							arma
Ταρμπια 3 -	– Іпентий	nirama	TIKIR	TDUCVTHIN H	а паманівських	CHERTNAN BIL	TIBOR	UZIS
raomin o	щения	JIRALIN	mun	inpite y min inc	a pamannoonna	сполтрал від	manbon	OLID

Експериментальні дані				Літературні дані						
2	V, 3	мл 4	5	Раманівське зміщення, см <sup>-1</sup>	Симетрія	Мода	Посилання			
P	аманівське з	міщення, с	M - 1	Зологий позор (1 – 514.5	um)					
	1,	42		143-144	E E	CZTS E	CZTS E [30]			
	3	40		338-339	A	CZTS A [27, 28]				
	6	64		672	А	2a CZTS A [32]				
Червоний лазер ( $\lambda = 632, 8$ нм)										
	3	39		338-339	А	CZTS A	[26]			
	6	63		672	А	2a CZTS A [32]				
$У\Phi$ лазер ( $\lambda = 325$ нм)										
340				341	А	CZTS A	[29-31]			
-	560	-	-	541	-	ZnO	[31]			
664				672	А	2a CZTS A	[31, 32]			

представлені на вставці рис. 4. Відповідні результати розрахунків представлені в табл. 2. Як видно з рисунку та таблиці, зі збільшенням об'єму розпиленого початкового розчину значення оптичної ширини забороненої зони матеріалу ( $E_g = 1,06-1,30$  еВ) наближались до значень характерних для масивного стехіометричного матеріалу ( $E_g = 1,5$  еВ). Це вказує на зменшення рівня дефектності плівок. Такі ж тенденції спостерігалися авторами роботи [13].

### 4. ВИСНОВКИ

В роботі наведені результати дослідження плівок CZTS, нанесених методом пульсуючого спрейпіролізу при різному об'ємі V = (2-5) мл вихідного прекурсору на скляні підкладки, нагріті до температури  $T_s = 673$  К. Встановлено, що плівки СZTS мають тетрагональну кристалічну структуру типу кестерит з текстурою росту [312]. Визначено, що параметри матеріалу гратки змінювались в діапазоні  $a = (0,5423 \cdot 0,5480)$ нм, c = (1,0823-1,1182)нм. c/2a = (0,9970-1,0203), об'єм елементарної комірки матеріалу складав V<sub>ком</sub> = (0,3183-0,3358) нм<sup>3</sup>. Значення розмірів ОКР знаходились в інтервалах  $L_{(112)} = (29, 3-29, 8)$  $L_{(220)} = (53, 4-54, 4)$  нм та HM, L<sub>(312)</sub> = (67,2-69,2) нм та слабко залежали від умов нанесення шарів. Елементний склад плівок, змінювався у широкому інтервалі значень ( $\gamma_1 = 0,80-0,88$ ;  $\gamma_2 = 0,98-1,49$ ;  $\gamma_3 = 0,61-0,79$ ), включаючи значення, необхідні для отримання СЕ з максимально відомим ККД.

Дослідження плівок за допомогою раманівської спектроскопії виявило присутність піків на частотах 142 см<sup>-1</sup>, (339-340) см<sup>-1</sup>, (663-664) см<sup>-1</sup>, які були інтерпретовані як CZTS E, CZTS A, 2a CZTS A фононні моди. Вторинні фази, окрім ZnO, у зразках не виявляються.

Встановлено, що зі збільшенням об'єму розпиленого прекурсору значення оптичної ширини забороненої зони матеріалу ( $E_g = 1,06-1,30$  eB) наближались до значень характерних для масивного стехіометричного матеріалу ( $E_g = 1,5$  eB), що відповідають оптимуму Шоклі-Квайсера.

Результати досліджень можуть бути використані при розробці тонкоплівкових СЕ третього покоління.

## подяка

Дана робота була підтримана Міністерством освіти і науки України (держбюджетна тема № 0116U002619).

### Структурные и оптические свойства плёнок Cu<sub>2</sub>ZnSnS<sub>4</sub> полученные методом пульсирующего спрей-пиролиза

А.А. Доброжан<sup>1</sup>, В.Б. Лобода<sup>2</sup>, Я.В. Знаменщиков<sup>1</sup>, А.С. Опанасюк<sup>1</sup>, Х. Чеонг<sup>3</sup>

Сумский государственный университет, ул. Римского-Корсакова, 2, 40007 Сумы, Украина
 Сумский национальный аграрный университет, ул. Герасима Кондратьева, 160, 40021 Сумы, Украина
 Соганский университет, Шинсу-Донг, 1, Мапу-Гу 121-742 Сеул, Южная Корея

В работе методами рентгенографии, сканирующей электронной микроскопии (CЭМ), энергодисперсионной рентгеновской, рамановской и оптической спектроскопии исследованы плёнки Cu<sub>2</sub>ZnSnS<sub>4</sub>, полученные методом пульсирующего спрей-пиролиза при  $T_s = 673$  К из прекурсора, содержащего CuCl<sub>2</sub>·2H<sub>2</sub>O, ZnCl<sub>2</sub>, SnCl<sub>2</sub>·2H<sub>2</sub>O, NH<sub>2</sub>CHNH<sub>2</sub>. Показано, что стехиометрия, структурные и оптические характеристики плёнок можно изменять в широких пределах, изменяя объем распылённого прекурсора. Образцы, нанесенные в оптимальных условиях, имели практически однофазную кестеритную структуру, стехиометрию и ширину запрещенной зоны близкие к оптимальной для получения высоких значений КПД солнечных элементов.

Ключевые слова: Плёнки CZTS, Спрей-пиролиз, Структура, Стехиометрия, Оптические свойства.

#### Structural and Optical Properties of Cu<sub>2</sub>ZnSnS<sub>4</sub> Films Obtained by Pulsed Spray Pyrolysis

O.A. Dobrozhan<sup>1</sup>, V.B. Loboda<sup>2</sup>, Ya.V. Znamenshchykov<sup>1</sup>, A.S. Opanasyuk<sup>1</sup>, H. Cheong<sup>3</sup>

<sup>1</sup> Sumy State University, 2, Rimsky-Korsakov st., 40007 Sumy, Ukraine
 <sup>2</sup> Sumy National Agrarian University, 160, Gerasim Kondratyev st., 40021 Sumy, Ukraine
 <sup>3</sup> Sogang University, Sinsu-dong, 1, Mapo-gu 121-742 Seoul, Republic of Korea

In this work Cu<sub>2</sub>ZnSnS<sub>4</sub> films obtained by pulsed spray pyrolysis at  $T_s = 673$  K using a precursor contained CuCl<sub>2</sub>·2H<sub>2</sub>O, ZnCl<sub>2</sub>, SnCl<sub>2</sub>·2H<sub>2</sub>O, NH<sub>2</sub>CHNH<sub>2</sub> were investigated by X-ray diffraction, scanning electron microscopy (SEM), energy dispersive X-ray, Raman and optical spectroscopies. It was showed that the stoichiometry, structural, and optical properties of the films were altered in the broad ranges by changing the volume of sprayed precursor solution. The samples, deposited in optimal conditions, had almost single structure of kesterite, as well as stoichiometry and band gap are close to the optimal values for designing highly efficient solar cells.

Keywords: CZTS films, Spray Pyrolysis, Structure, Stoichiometry, Optical properties.

#### СПИСОК ЛІТЕРАТУРИ

- 1. K. Ito, Copper zinc tin sulfide-based thin film solar cells (Chichester: John Wiley & Sons, Ltd: 2015).
- T.K. Todorov, J. Tang, S. Bag, O. Gunawan, T. Gokmen, Y. Zhu, D.B. Mitzi, *Adv. Energy Mater.* 3, 34 (2013).
- D.B. Mitzi, O. Gunawan, T.K. Todorov, K. Wang, S. Guha, Sol. Energ. Mat. Sol. C 95, 1421 (2011).
- D. Nam, A.S. Opanasyuk, P.V. Koval, A.G. Ponomarev, A.R. Jeong, G.Y. Kim, W. Jo, H. Cheong, *Thin Solid Films* 562, 109 (2014).
- W. Wang, M.T. Winkler, O. Gunawan, T. Gokmen, T.K. Todorov, Y. Zhu, D.B. Mitzi, *Adv. Energy Mater.* 4, 1301465 (2014).
- T.K. Todorov, K.B. Reuter, D.B. Mitzi, *Adv. Mater.* 22, E156 (2010).
- M.A. Green, K. Emery, Y. Hishikawa, W. Warta, E.D. Dunlop, *Prog. Photovoltaics* 24, 905 (2016).
- A. Polman, M. Knight, E.C. Garnett, B. Ehrler, W.C. Sinke, Science 352, 4424 (2016).
- 9. P.S. Patil, Mater. Chem. Phys. 59, 185 (1999).
- D. Kurbatov, A. Opanasyuk, H. Khlyap, *phys. status solidi a* 206, 1549 (2009).
- N. Kamoun, H. Bouzouita, B. Rezig, *Thin Solid Films* 515, 5949 (2007).
- M. Patel, I. Mukhopadhyay, A. Ray, J. Phys. D: Appl. Phys. 45, 445103 (2012).
- N.M. Shinde, R.J. Deokate, C.D. Lokhande, J. Anal. Appl. Pyrol. 100, 12 (2013).
- Y.B.K. Kumar, P.U. Bhaskar, G.S. Babu, V.S. Raja, *phys. status solidi a* 207, 149 (2010).
- Y.B. Kishore Kumar, G. Suresh Babu, P. Uday Bhaskar, V. Sundara Raja, *Sol. Energ. Mat. Sol. C* 93, 1230 (2009).
- Y.B.K. Kumar, G.S. Babu, P.U. Bhaskar, V.S. Raja, *phys. status solidi a* 206, 1525 (2009).
- V.G. Rajeshmon, C.S. Kartha, K.P. Vijayakumar, C. Sanjeeviraja, T. Abe, Y. Kashiwaba, *Sol. Energy* 85, 249 (2011).

- M. Birkholz, P.F. Fewster, C. Genzel, *Thin film analysis by X-ray scattering* (Weinheim: Wiley-VCH Verlag GmbH & Co. KGaA: 2006).
- M.M. Ivashchenko, A.S. Opanasyuk, V.I. Perekrestov, V.V. Kosyak, Yu.P. Gnatenko, V.M. Kolomiets *Vacuum* 119, 81 (2015).
- O. Dobrozhan, D. Kurbatov, A. Opanasyuk, H. Cheong, A. Cabot, Surf. Interface Anal. 47, 601 (2015).
- 21. Selected power diffraction data for education and training (search manual and data cards) (Pennsylvania: International Center for Diffraction Data: 1998).
- K. Tanaka, N. Moritake, H. Uchiki, Sol. Energ. Mat. Sol. C 91, 1199 (2007).
- G. Suresh Babu, Y.B. Kishore Kumar, P. Uday Bhaskar, V. Sundara Raja, J. Phys. D Appl. Phys. 41, 205305 (2008).
- 24. Y. Cui, S. Zuo, J. Jiang, S. Yuan, J. Chu, Sol. Energ. Mat. Sol. C 95, 2136 (2011).
- J. Paier, R. Asahi, A. Nagoya, G. Kresse, *Phys. Rev. B* 79, 115126 (2009).
- P.A. Fernandes, P.M.P. Salomé, A.F. da Cunha, J. Alloy. Compd. 509, 7600 (2011).
- P.A. Fernandes, P.M.P. Salomé, A.F. da Cunha, *Thin Solid Films* 517, 2519 (2009).
- X. Fontané, L. Calvo-Barrio, V. Izquierdo-Roca, E. Saucedo, A. Pérez-Rodriguez, J.R. Morante, D.M. Berg, P.J. Dale, S. Siebentritt, *Appl. Phys. Lett.* 98, 181905 (2011).
- M. Dimitrievska, A. Fairbrother, X. Fontané, T. Jawhari, V. Izquierdo-Roca, E. Saucedo, A. Pérez-Rodríguez, *Appl. Phys. Lett.* **104**, 021901 (2014).
- 30. D. Dumcenco, Y.-S. Huang, Opt. Mater. 35, 419 (2013).
- A. Fairbrother, X. Fontané, V. Izquierdo-Roca, M. Espíndola-Rodríguez, S. López-Marino, M. Placidi, L. Calvo-Barrio, A. Pérez-Rodríguez, E. Saucedo, *Sol. Energ. Mat. Sol. C* 112, 97 (2013).
- 32. S.R. Kodigala, Thin film solar cells from earth abundant materials: growth and characterization of Cu<sub>2</sub>(ZnSn)(SSe)<sub>4</sub> thin films and their solar cells (London: Elsevier, Inc.: 2013).