

## СТРУКТУРА, ОПТИЧНІ ТА ЕЛЕКТРИЧНІ ВЛАСТИВОСТІ ПАРОФАЗНИХ КОНДЕНСАТІВ PbTe:Bi НА СЛЮДІ

Д. М. Фреїк<sup>1</sup>, І. С. Биліна<sup>1</sup>, Г. Д. Матеїк<sup>2</sup>, В. В. Бачук<sup>1</sup>, Т. С. Люба<sup>3</sup>

<sup>1</sup>Прикарпатський національний університет імені Василя Стефаника,

Івано-Франківськ, Україна

<sup>2</sup>Івано-Франківський національний технічний університет нафти і газу,

Івано-Франківськ, Україна

<sup>3</sup>Кам'янець-Подільський національний університет імені Івана Огієнка,

Кам'янець-Подільський, Україна

Надійшла до редакції 15. 01. 2014

Представлено результати дослідження процесів структуроутворення у парофазних конденсатах PbTe: 0,1 ат. % Bi, отриманих випаровуванням наважок із синтезованих сполук у відкритому вакуумі та осадженням їх пари на свіжі сколи (0001) слюди-мусковіт марки СТА. Встановлено особливості їх зародження і росту за різних температур  $T_{\text{п}} = (420—470)$  К і часу  $\tau = (240—1200)$  с осадження. Досліджено спектральні оптичні властивості у діапазоні частот (225—6000)  $\text{cm}^{-1}$ , а також електричні параметри структур. Вияснено механізми донорного впливу домішок вісмуту на електричні властивості конденсатів.

**Ключові слова:** парофазні конденсати, плюмбум телурід, структура, фізичні властивості.

## СТРУКТУРА, ОПТИЧЕСКИЕ И ЭЛЕКТРИЧЕСКИЕ СВОЙСТВА ПАРОФАЗНЫХ КОНДЕНСАТОВ PbTe:Bi НА СЛЮДЕ

Д. М. Фрейк, И. С. Былина, Г. Д. Матэйк, В. В. Бачук, Т. С. Люба

Представлены результаты исследования процессов структурообразования в парофазных конденсатах PbTe: 0,1 ат. % Bi, полученных испарением навесок из синтезированных соединений в открытом вакууме и осаждением их пары на свежие сколы (0001) слюды-мусковит марки СТА. Установлены особенности их зарождения и роста при различных температурах  $T_{\text{п}} = (420—470)$  К и времени  $\tau = (240—1200)$  с осаждения. Исследованы спектральные оптические свойства в диапазоне частот (225—6000)  $\text{cm}^{-1}$ , а также электрические параметры структур. Выяснено механизмы донорного влияния примесей висмута на электрические свойства конденсатов.

**Ключевые слова:** парофазные конденсаты, теллурид свинца, структура, физические свойства.

## THE STRUCTURE, OPTICAL AND ELECTRICAL PROPERTIES OF VAPOR-PHASE CONDENSATES PbTe:Bi ON MICA

D. M. Freik, I. S. Bylina, G. D. Mateik, V. V. Bachuk, T. S. Luba

Presented by results of the study of structure formation processes in vapor-phase condensates PbTe: 0,1 at. % Bi, obtained by evaporation sample of the synthesized compounds in open vacuum and deposition of vapor on fresh chips (0001) mica-muscovite brand STA. Established features their nucleation and growth at different temperatures  $T_s = (420—470)$  K and time  $\tau = (240—1200)$  s deposition. Investigated spectral optical properties in the frequency range (225—6000)  $\text{cm}^{-1}$  and the electrical parameters of the structure. Clarified the mechanisms of donor influence impurities of bismuth on the electrical properties of condensates.

**Keywords:** vapor-phase condensates, lead telluride, structure, physical properties.

### ВСТУП

Плюмбум телурід PbTe — перспективний термоелектричний матеріал для середньої області температур (500—750) К та пристріїв, що функціонують в інфрачервоній області оптичного спектру [1, 2].

Легування PbTe гетеровалентними домішками п'ятої групи (Bi, Sb) Періодичної таблиці зумовлює модифікацію електронної та фононної підсистем кристалу, що впливає на цілий комплекс фізико-хімічних властивостей [2—5].

В останній час різко зріз інтерес до тонкоплівкового стану цих матеріалів, який значно розширює спектр практичного використання в мікро- та наноелектроніці [6—10].

Так, зокрема, малі ефективні маси носіїв заряду і високі значення діелектричної проникності забезпечують реалізацію умов локалізації носіїв і розмірного квантування.

Для отримання тонкоплівкових парофазних конденсатів на основі сполук IV—VI, до яких відноситься і PbTe, широко використовують вакуумні методи, які вигідно відрізняються своєю технологічністю [11, 12].

Однак, ще зараз залишаються до кінця не розв'язаними як особливості формування конденсатів, їх властивості, так і проблеми стабільності у часі їх електричних параметрів.

Так, зокрема, при контакті із киснем на поверхні конденсатів утворюється шар *p*-типу провідності, який впливає, у тому числі, і на інтегральні електричні характеристики.

У даній роботі досліджено процеси формування, оптичні та електричні властивості тонких плівок PbTe:Bi, осаджених у відкритому вакуумі на свіжі сколи (0001) слюди-мусковіт.

## МЕТОДИКА ЕКСПЕРИМЕНТУ

Плівки для дослідження отримували осадженням пари у вакуумі на свіжі сколи (0001) слюди-мусковіт марки СТА із наперед синтезованої сполуки PbTe:Bi із 0,1 ат. % Bi. Температура випарника складала  $T_B = 970$  К, а температура підкладок під час осадження  $T_{\Pi} = (420—470)$  К.

Товщину плівок задавали часом осадження в межах  $\tau = (240—1200)$  с та вимірювали за допомогою мікроінтерферометра МІІ-4.

Отриманий конденсат досліджували на атомно-силовому мікроскопі (ACM) марки Nanoscope За Dimention 3000 (DigitalInstruments USA) у режимі періодичного контакту.

Вимірювання проведено в центральній частині взірців з використанням серійних кремнієвих зондів NSG-11 із номінальним радіусом закруглення вістря до 10 нм (NT0MDT, Росія).

За результатами ACM-досліджень, крім морфології поверхні та профілограм, у програмі Gwyddion визначені розміри нанокристалів у латеральному напрямку, їх висоту та шорсткість поверхні, а також середні значення полярних ( $\rho$ ) і азимутальних ( $\phi$ ) кутів окремих наноутворень (рис. 1).

Технологічні умови отримання та деякі морфологічні параметри парофазних конденсатів PbTe:Bi на слюді наведено у таблиці.

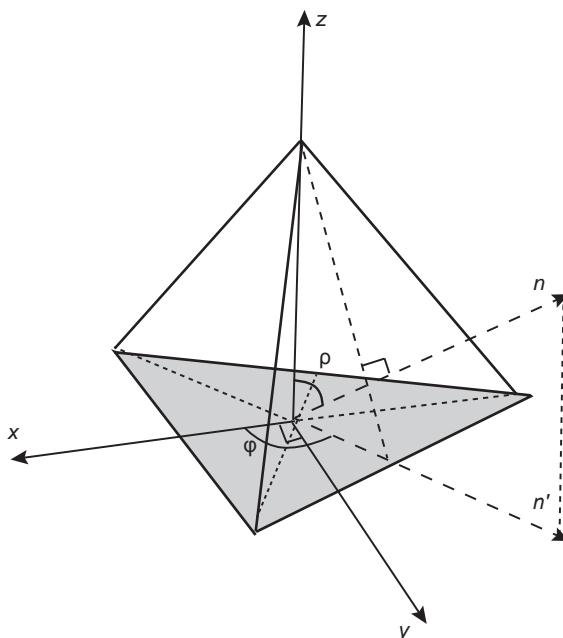


Рис. 1. Полярний ( $\rho$ ) і азимутальний ( $\phi$ ) кути граней тригональної піраміди для нанокристалів у структурах PbTe:Bi/(0001) слюда

Інфрачервоні спектри реєструвалися ІЧ-Фур'є спектрометром Nexus (Thermo Nicolet, США) з приставкою дзеркального відображення під кутом 20 градусів в діапазоні частот (225—6000)  $\text{cm}^{-1}$ , з роздільною здатністю 2  $\text{cm}^{-1}$  при числі сканувань 128.

Вимірювання електричних параметрів плівок проводилося на повітрі при кімнатних температурах у постійних магнітних полях. Вимірюваний зразок мав чотири холлівські і два струмові контакти.

В якості омічних контактів використовувалися плівки срібла. Струм через зразки складав ~1 мА.

Магнітне поле було направлене перпендикулярно до поверхні плівок при індукції 1,5 Тл.

Таблиця 1

**Технологічні фактори та основні структурні параметри деяких конденсатів  
PbTe/(0001) слюда. Температура випаровування  $T_B = 970$  К**

№ зразка	Температура підкладки, $T_{\text{п}}$ , К	Час напилення, $\tau$ , с	$h_c$ , нм	$D_c$ , нм	$R_a$ , нм
1	470	240	12	28	1,4
2	470	300	16	41	1,8
3	470	420	17	48	1,9
4	470	900	47	62	2,3
5	470	1200	60	68	3,1
6	420	300	18	55	1,0
7	420	900	35	63	1,2

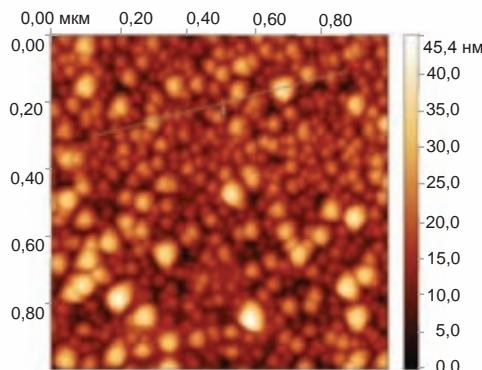
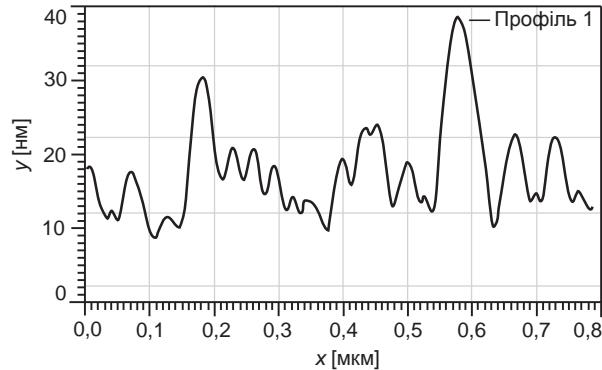
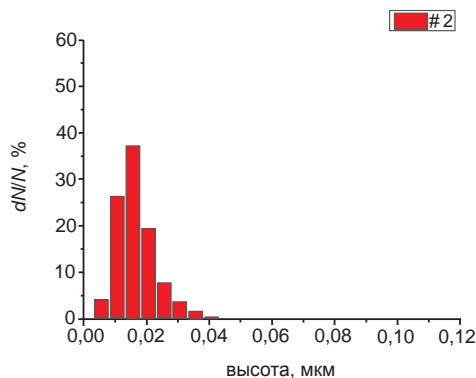
## РЕЗУЛЬТАТИ ДОСЛІДЖЕННЯ ТА ЇХ ОБГОВОРЕННЯ

### *Структура плівок*

ACM-зображення та профілограми конденсатів PbTe:Bi, а також результати їх аналізу наведено на рис. 1—5.

Видно (рис. 2, 3, 5), що одержані структури сформовані з нанорозмірних кристалітів

піраміdalnoї форми. Середні розміри кристалітів у нормальному до поверхні напрямку у залежності від технологічних факторів складають  $h_c = (12—60)$  нм, а у латеральному  $D_c = (28—68)$  нм (рис. 1, 2; табл. 1). Зауважимо, що при парофазному рості, як правило, мають місце морфологічні зміни поверхні шарів за рахунок механічних напружень, які

*a**б**в*

I

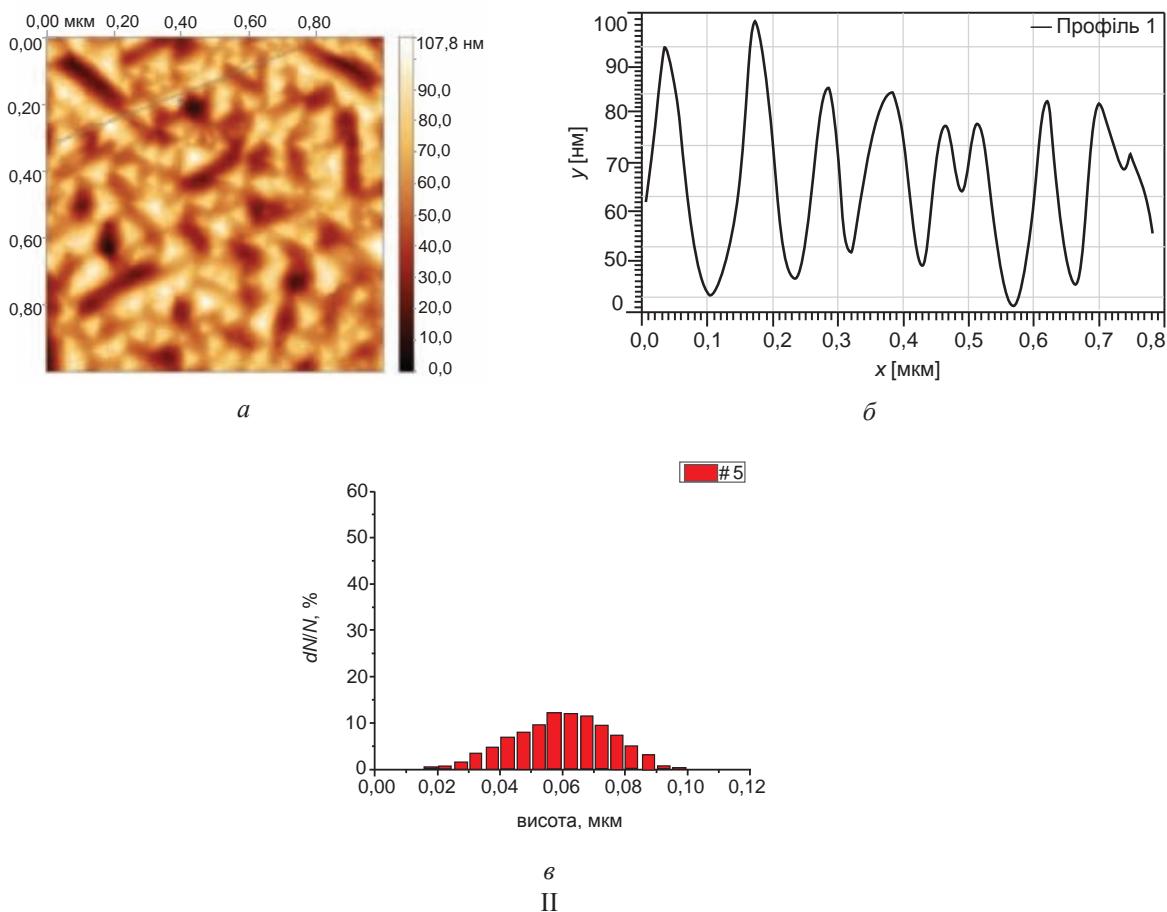


Рис. 2. 2D ACM-зображення (а) і профілограми (б) поверхні та гістограми розподілу нанокристалітів за висотою (с) у конденсатах PbTe:Bi/(0001) слюда, одержаних при часі осадження  $\tau$ , с: 300 — I (зразок № 2), 1200 — II (зразок № 5); температура випарування  $T_{\text{B}} = 970$  К, температура підкладки  $T_{\text{P}} = 470$  К (табл.)

зумовлені невідповідностями у сталих граток, коефіцієнтів лінійного розширення конденсатів та підкладок, на які вони наносяться. При цьому фронт росту залишається плоским лише до досягнення деякої критичної товщини шару (приблизно в декілька монолітарів (ML)).

Після чого настають умови, за яких відбувається поява хвилястого фронту або навіть деяких виступів (у вигляді пірамід, що мають нанорозміри (рис. 2, 3, 5)).

Вони забезпечують зменшення пружньої енергії системи «конденсат-підкладка» і появляється можливість процесів самоорганізації. Саме цими обставинами забезпечується перехід від 2D- до 3D-наноутворень у механізмі росту за Странські-Крастанова [13].

Розмір, форма і густина пірамід на поверхні залежать від температури підкладки й умов, що забезпечують формування тільки 2 D-(Франка-Ван дер Мерве) або 3 D-(Фольмера—Вебера) структур відповідно [13]. Загальною характерною рисою формування

nanoструктур із збільшенням часу осадження  $\tau$  (рис. 2, 4; табл. 1) та температури осадження  $T_{\text{P}}$  (рис. 3; табл. 1) є зростання як нормальніх до поверхні, так і латеральних розмірів окремих нанокристалітів. Середня шорсткість  $R_a$  поверхонь конденсату адекватно змінюється із розмірами наноутворень і знаходиться у межах  $R_a = (1,0—3,1)$  нм (рис. 4; табл. 1).

Слід зауважити, що найбільш сформовану кристалічну структуру мають окремі нанокристаліти, осаджені за високих температур підкладок  $T_{\text{P}} = 470$  К на пізніх етапах осадження пари  $\tau = (900—1200)$  с (рис. 2 — II; рис. 3 — II). При цьому окремі нанокристаліти мають класичну піраміdalну форму із бічними гранями {100} і основою {111} паралельною до поверхні підкладки — сколів (0001) монокристалів слюди.

Зауважимо, що взаємне розміщення тригранних пірамід наноутворень PbTe:Bi на поверхні підкладки визначається орієнтаційним впливом трьох симетричних напрямків

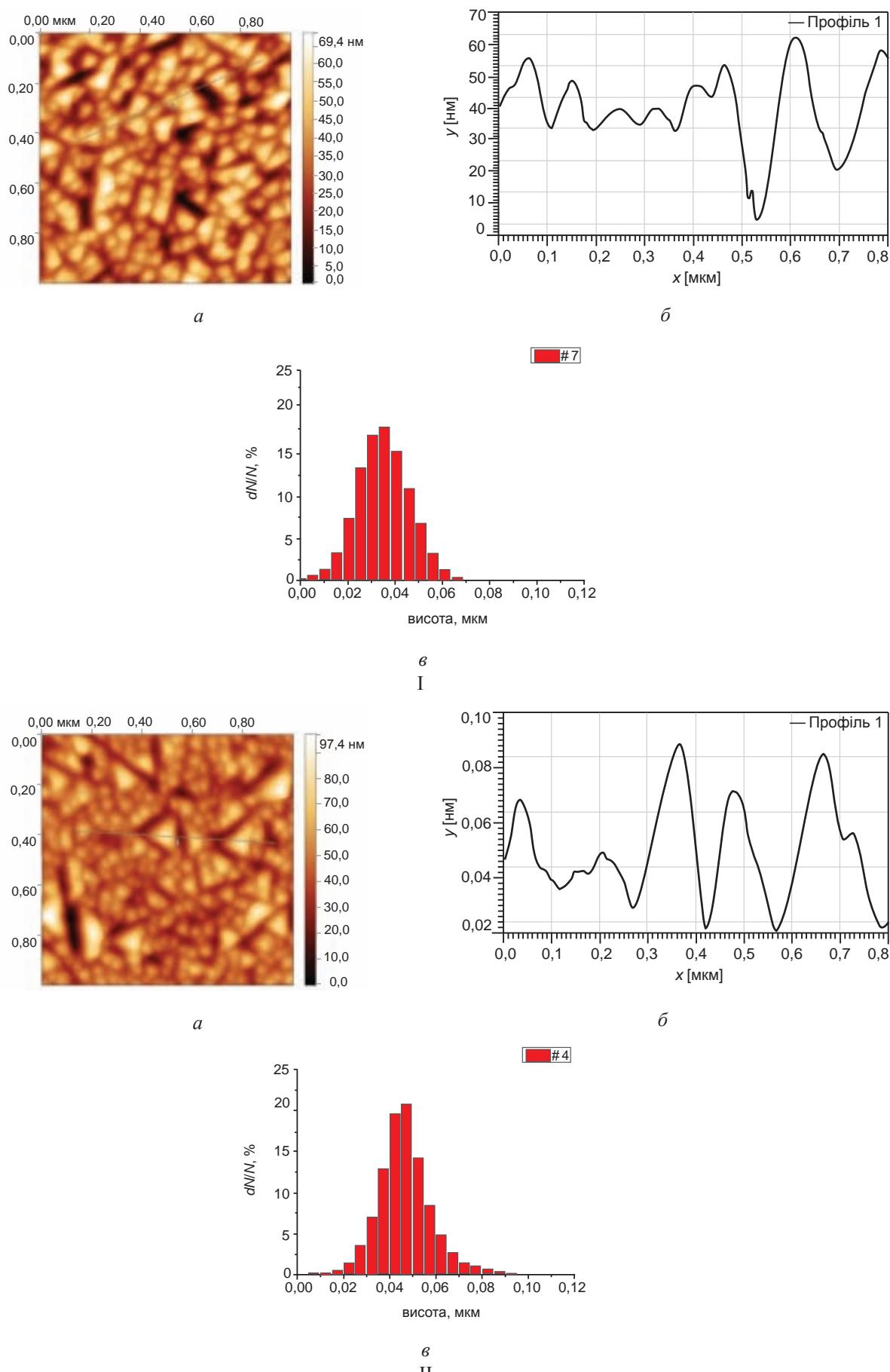


Рис. 3. 2 D ACM-зображення (а) і профілограми (б) поверхні та гістограми розподілу нанокристалітів за висотою (в) у конденсатах PbTe:Bi/(0001) слюда, одержаних при температурах підкладки  $T_{\text{пп}}$ , К: 420 — I (зразок № 7), 470 — II (зразок № 4); температура випарування  $T_{\text{в}}$  = 970 К, час осадження  $\tau$  = 900 с (табл. 1)

у площині сколу (0001) слюди—мусковіт — [2110], [1210], [1120].

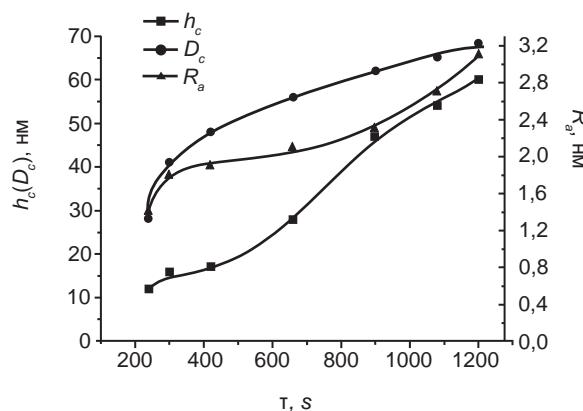
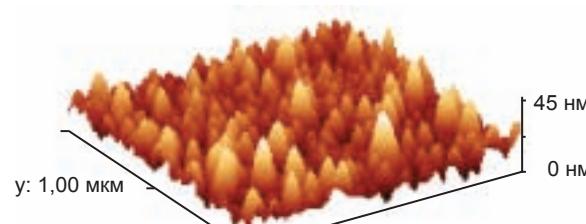


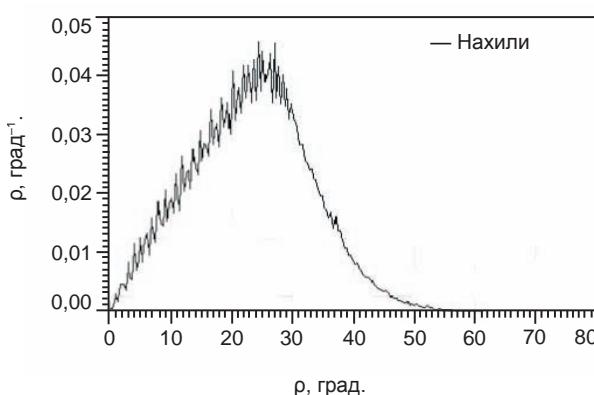
Рис. 4. Залежності середніх висот ( $h_c$ ), латеральних розмірів ( $D_c$ ) та шорсткості ( $R_a$ ) парофазних конденсатів PbTe:Bi/(0001) слюда від часу осадження  $\tau$ , за температури випаровування  $T_b = 970$  К, температури осадження  $T_\Pi = 470$  К (табл.).

Відзначений орієнтаційний характер розміщення нанокристалітів підтверджується як АСМ-зображенням (рис. 2; 3 — а), так і розподілом азимутальних кутів нахилу  $\phi$  (рис. 5: I, II — б, г).

Відзначена кристалічна форма нанокристалітів відповідає мінімальній вільній поверхневій енергії, яка є характерною для кристалів із структурою NaCl, у якій кристалізується плюмбум телурід.



а



б

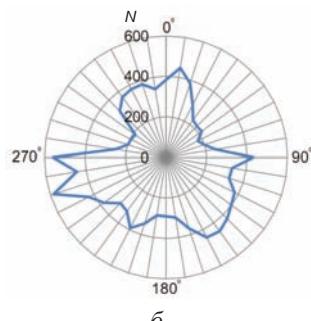
Для аналізу азимутального кута  $\phi$  (рис. 1) використано як колові діаграми (рис. 5: I, II — б), так і зображення їх розподілу за кутами (рис. 5: I, II — г). Видно, що при температурі підкладки  $T_\Pi = 470$  К та значному часі осадження  $\tau = 1200$  с характерними є кути кратні  $\phi \approx 60^\circ$  (рис. 5: II — б, г).

Що стосується початкових етапів осадження, за сталої температури осадження  $T_\Pi$ , то тут не спостерігається такої залежності (рис. 5: I — б, г). Дещо аналогічна залежність має місце за середніх часів осадження ( $\tau = 900$  с) при підвищенні температури осадження  $T_\Pi$ .

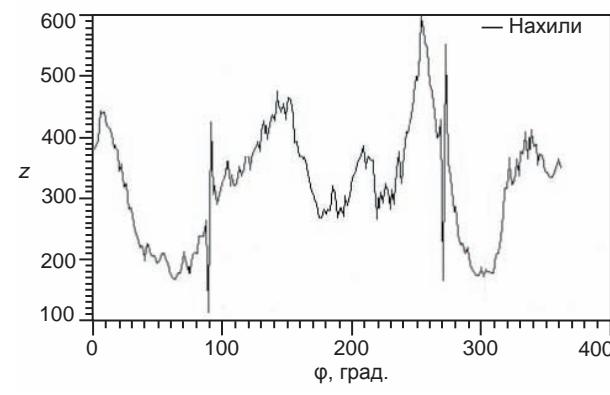
Таким чином, за відзначених умов формуються нанокристали з тригональною симетрією у перерізі, паралельному до підкладки, що є характерним для структур кубічної сингонії.

Із представлених розподілів полярних кутів  $\rho$  (рис. 1) поверхонь нанокристалів (рис. 5: I, II — б), видно, що із збільшенням часу осадження максимум розподілу для  $T_\Pi = 470$  К, зміщується в область більших значень кутів.

Така ж сама поведінка у зміні полярного кута  $\rho$  має місце і при підвищенні температури осадження  $T_\Pi$  за сталого часу  $\tau$  осадження, що вказує на зростання стрімкості граней

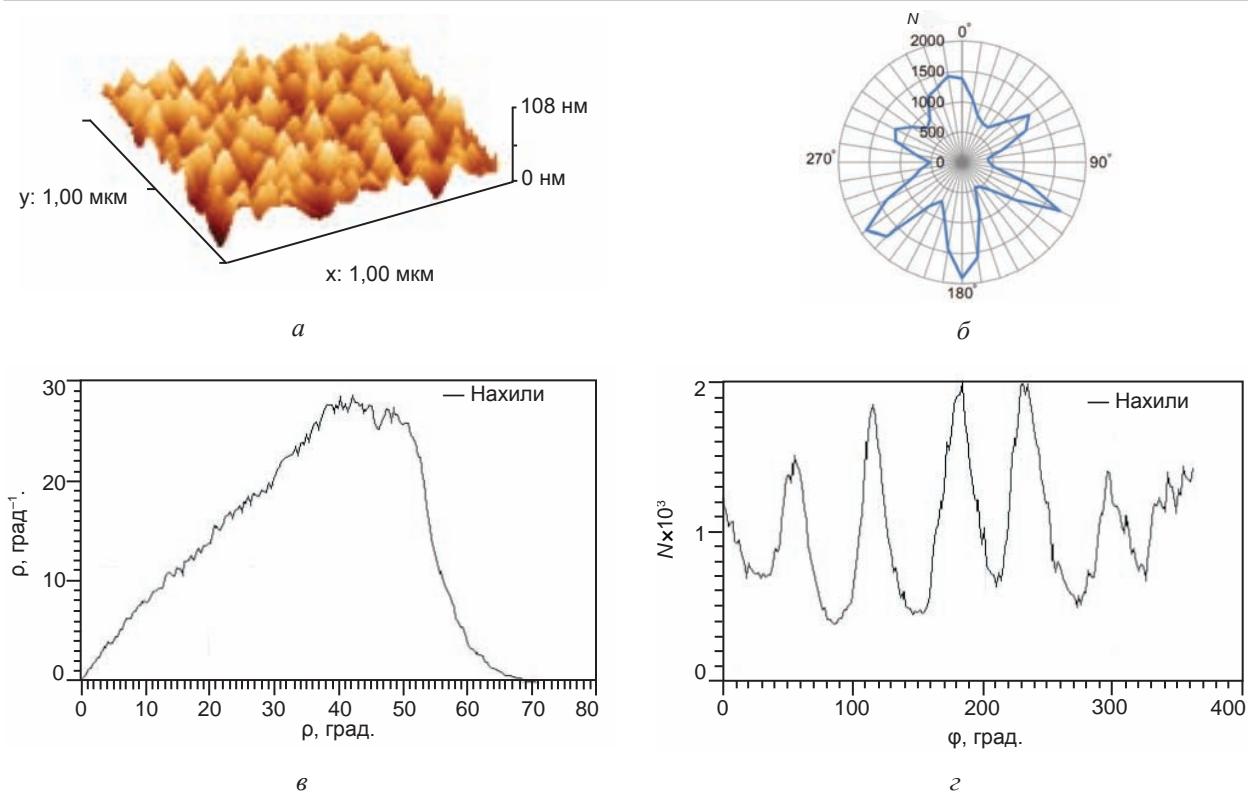


б



г

I



## II

Рис. 5. 3D АСМ-зображення (*a*), колові діаграми (*b*) та розподілі азимутального  $\phi$  (*c*) і полярного  $\rho$  (*d*) кутів структур PbTe:Bi/(0001) слюда, одержаних при часі осадження  $\tau$ , с: 300 — I (зразок № 2), 1200 — II (зразок № 5); температура випарування  $T_B = 970$  К, температура підкладки  $T_\Pi = 470$  К (табл.)

нанокристалітів відносно поверхні підкладок. Останнє є характерним для огранених кристалічних структур із тригональною симетрією, що, між іншим, підтверджується збільшенням величини шорсткості поверхонь (рис. 4, табл. 1), яка адекватно зростає із ростом величини нанокристалітів.

#### Спектральні характеристики

Оптичні спектри ряду досліджуваних конденсатів, як видно із рис. 6, а, мають інтенсивні інтерференційні смуги. Для конденсатів найменшої товщини  $d = (0,08—0,90)$  мкм, крім сигналу безпосередньо від плівок, у спектрі також спостерігаються лінії

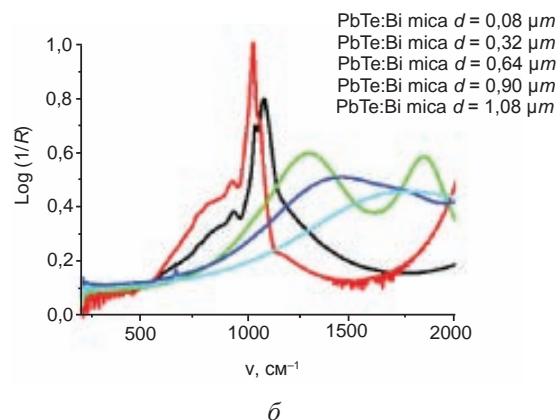
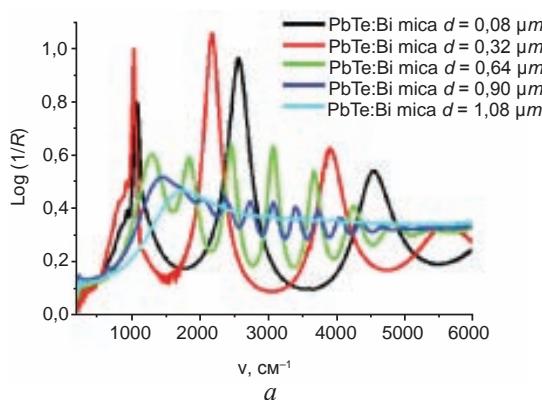


Рис. 6. ІЧ спектри «поглинання—відбивання» конденсатів PbTe:Bi/(0001) слюда різної товщини у всьому (*a*) та обмеженому (*b*) діапазоні частот



відбивання слюди ( $\nu \approx 1030$  см⁻¹), що відповідає коливанням зв’язків Si-O [14]. З ростом товщини конденсату інтенсивність цієї лінії зменшується і при товщині  $d \approx 1,08$  мкм вона спостерігається тільки у вигляді слабкого плеча (рис. 6, *b*).

У зв’язку із вище відзначеним для таких конденсатів оптичні спектри слід кваліфікувати, як «поглинання-відбивання». Ширина забороненої зони визначена із таких спектрів

«поглинання-відбивання» у залежності від товщини конденсатів складає  $E_g = (0,11—0,14)$  еВ (рис. 7). В якості закономірності можна відзначити, що значення  $E_g$ , отримані для конденсатів PbTe:Bi на слюді, виявилися більшими, ніж для аналогічних плівок на підкладках зі скла.

Цей факт може бути пояснений впливом теплопровідності підкладок на процес формування конденсатів, а також взаємозв'язком досконалості їх структури і крутизни краю власного поглинання.

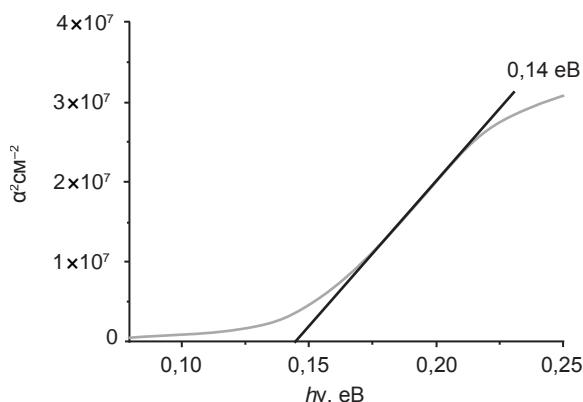


Рис. 7. Залежність квадрата коефіцієнта поглинання ( $a^2$ ) від енергії падаючого випромінювання ( $h\nu$ ) для конденсатів PbTe:Bi/(0001) слюда товщиною 2,43 мкм

Чим вища теплопровідність підкладки, тим більша швидкість охолодження на ній осадженого конденсату, і, як наслідок, тим гірші умови для утворення нанокристалів — структура буде менш досконалою [12], а край довгохвильового поглинання більш пологим, і значення ширини забороненої зони менше (за інших рівних умов) відповідно.

Це узгоджується з меншим значенням теплопровідності для слюди ( $\chi = 0,24$  Вт/м К) у порівнянні із скляними підкладками ( $\chi = 0,92$  Вт/м К) [10]. Зауважимо, що отримані значення ширини забороненої зони досліджуваних структур у 2—3 рази менші, ніж значення  $E_g$  нелегованих кристалів плюмбум телуріду (0,32 еВ [1]).

#### Електричні властивості

Залежності питомої провідності ( $\sigma$ ), коефіцієнта Холла ( $R_n$ ) і рухливості ( $\mu$ ) носіїв струму структур PbTe:Bi різної товщини від часу витримки на повітрі зображені на рис. 8.

Видно, що питома електропровідність тонких структур (0,08 — 0,64) мкм (рис. 8, а)

— криві 1—3) на два порядки вища ніж товстих (0,9—1,75) мкм (рис. 8, а — криві 4—7).

При цьому з часом витримки провідність перших дещо зменшується, а других — практично не змінюється.

Холлівська концентрація носіїв струму, навпаки, для тонких структур практично не змінюється, а для товстих дещо зменшується з часом (рис. 8, б).

Рухливість носіїв при цьому для тонких структур на початкових етапах витримки більша ніж для товстих і дещо зменшується з часом (рис. 8, в). Коефіцієнт Зеебека для більшості структур є сталим у часі, і для структур товщиною ~0,32 мкм досягає максимальних значень ~200 мкВ/К (рис. 8, г — крива 2). Аналізуючи отримані результати дослідження електричних властивостей конденсатів PbTe:Bi (рис. 8) слід відзначити наступні особливості.

Легування вісмутом зумовлює активну донорну дію у плюмбум телуріді, яка виявляється у значному зростанні концентрації електронів, аж до значень  $6 \cdot 10^{20}$  см<sup>-3</sup>. Зауважимо, що у плівках чистого PbTe вона, як правило, лежить у межах ( $10^{17}$ — $10^{18}$ ) см<sup>-3</sup> [4]. Витримка і відпал на повітрі легованих *n*-PbTe:Bi конденсатів суттєво не впливає на зміну концентрації носіїв і не веде до зміни типу провідності з *n*- на *p*-тип, як це має місце для нелегованого тонкоплівкового матеріалу PbTe [4].

Крім того холлівська рухливість носіїв заряду тонких наноструктур у декілька разів вища ніж у товстих, а кисень призводить до змін у електричних параметрах тільки у при поверхневих шарах товщиною ~0,01 мкм.

Відзначені факти можна пояснити тим, що трьохвалентна домішка атома бісмуту (конфігурація валентних електронів  $6s^26p^3$ ), заміщуючи йони Pb<sup>2+</sup> у кристалічній гратці плюмбум телуріду (Bi<sup>3+</sup>→Bi<sup>+</sup><sub>Pb</sub>) віддає вільний від хімічного зв'язку електрон у зону провідності, що є причиною її донорної дії та великої концентрації носіїв, яку важко компенсувати акцепторним впливом кисню.

Високі значення коефіцієнта Зеебека у поєднанні із значною електропровідністю і їх стабільністю у часі роблять тонкоплівковий матеріал *n*- PbTe:Bi перспективним для

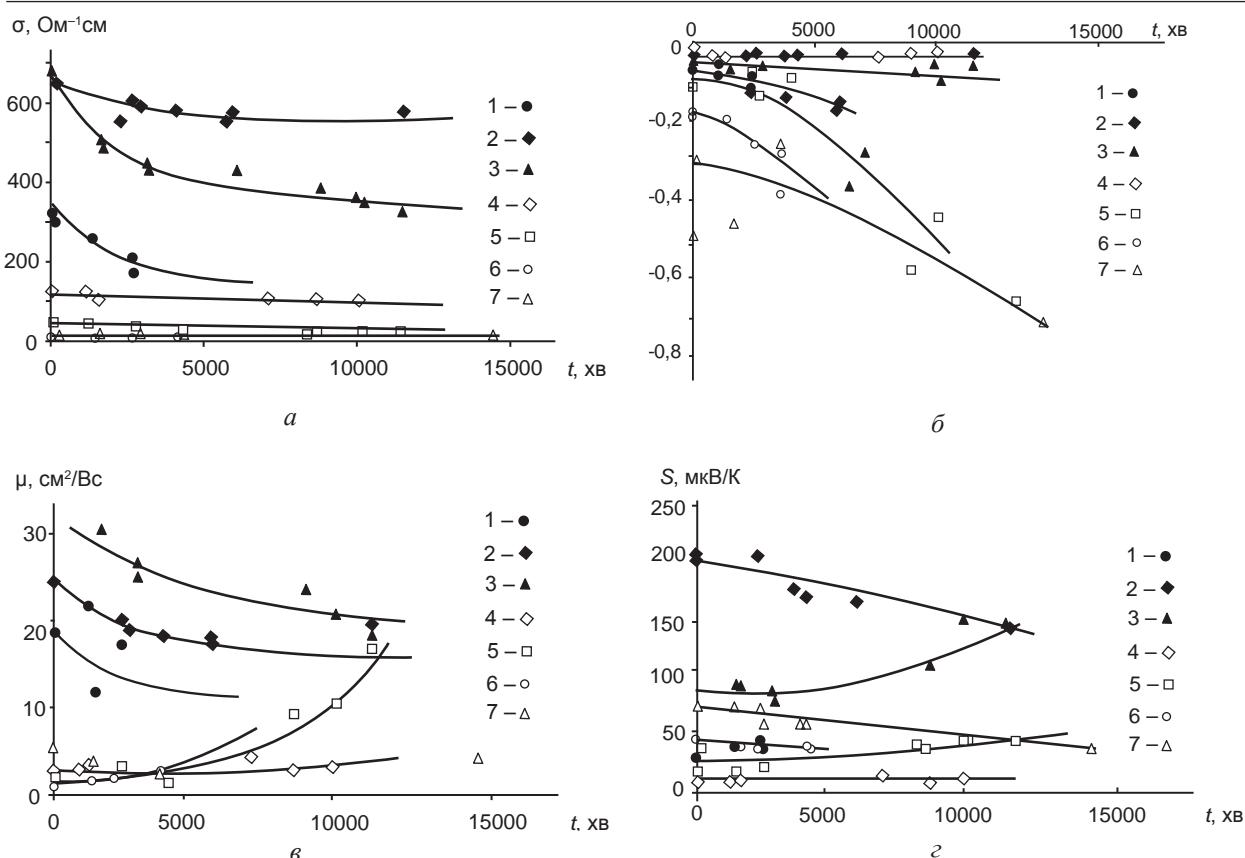


Рис. 8. Залежність питомої провідності  $\sigma$  (а), коефіцієнта Холла ( $\delta$ ), рухливості носіїв струму  $\mu$  (в), коефіцієнта Зеебека  $S$  (г) від часу витримки на повітрі конденсатів PbTe:Bi/(0001) слюда-мусковіт різної товщини  $d$ , мкм: 1—0,08; 2—0,32; 3—0,64; 4—0,9; 5—1,08; 6—1,62; 7—1,75

використання у пристроях термоелектричного перетворення енергії.

## ВИСНОВКИ

1. Досліджено процеси формування, структура та оптичні і електричні властивості парофазних конденсатів PbTe: 0,1 ат. % Bi на свіжих сколах (0001) слюди-мусковіт.
2. Показано, що конденсат представлений нанокристалітами піраміdalної форми із переважною орієнтацією, яка визначається кристалографічною симетрією площини (0001) сколів підкладки із монокристалів слюди.
3. Представлено ІЧ-спектри «поглинання-відбивання» і визначена ширина забороненої зони та встановлено зміни у електричних параметрах конденсатів різної товщини при їх витримці на повітрі.
4. Показано, що  $n$ -тип провідності і висока концентрація електронів конденсатів зумовлена донорним впливом домішки вісмуту, яка заміщає атоми пломбому основної сполуки PbTe ( $\text{Bi}^{3+} \rightarrow \text{Bi}^+_{\text{Pb}}$ ).

Робота виконана згідно комплексного наукового проекту МОН України (державний реєстраційний номер 0113U000185), та ДФФД України (державний реєстраційний номер 0113U003689) та у рамках програми «Наука заради миру» Відділу Публічної Дипломатії НАТО (NUKR.SFPP984536).

## ЛІТЕРАТУРА

1. Равич Ю.І., Ефимова Б. А., Смирнов И. А. Методы исследования полупроводников в применении к халькогенидам свинца PbTe, PbSe и PbS. — М.: «Наука», 1968. — 384 с.
2. Абрикосов Н. Х., Шелимова Л. Е. Полупроводниковые материалы на основе соединений  $A^4B^6$ . — М.: «Наука», 1975. — 195 с.
3. Шперун В. М., Фрейк Д. М., Запухляк Р. І. Термоелектрика телуриду свинцю та його аналогів. — Івано-Франківськ: «Плей», 2000. — 202 с.
4. Рогачева Е. И., Лаптев С. А., Плоская В. С. Твердые растворы на основе PbTe в системе Pb-Bi-Te // Изв. АН СССР. Неорг. Матер. — 1984. — Т. 20, № 8. — С. 1350—1353.
5. Фрейк Д. М., Дзундза Б. С., Яворський Я. С.,

- Межиловська Л. Й. Вплив поверхні та міжзерennих меж на розсіювання носіїв струму у парофазних конденсатах твердих розчинів PbTe–Sb<sub>2</sub>(Bi<sub>2</sub>)Te<sub>3</sub> // ФХТТ. — 2013. — Т. 14, № 1. — С. 82—85.
6. Атакулов Ш. Б., Отажонов С. М., Расулов Р. Т., Розиохунова Н., Илхомхужаева Х. Термоэлектрическая эффективность пленок теллурида свинца при легировании элементами V группы. // ФИП. — 2009. — Т. 7, № 1—2. — С. 119—122.
7. Шик А. Я., Бакуева Л. Г., Мусихин С. Ф., Рыков С. А. Физика низкоразмерных систем. — М.: «Наука», 2001. — 156 с.
8. Zemel J. N. Recent developments in epitaxial IV—VI films // J. Luminescence. — 1973. — No. 7. — P. 524—534.
9. Зимин С. П., Горлачев Е. С. Наноструктурированные халькогениды свинца. — Я.: «ЯрГУ», 2011. — 230 с.
10. Андриевский Р. А. Основыnanoструктурного материаловедения. Возможности и проблемы. — М.: «БИНОМ. Лаборатория знаний», 2012. — 256 с.
11. Бубнов Ю. З., Лур'є М. С., Старос Ф. Г., Филаретов Г. А. Вакуумное нанесение пленок в квазизамкнутом объеме. — Л.: «Энергия», 1975. — 161 с.
12. Фреік Д. М., Галущак М. А., Межиловская Л. И. Физика и технология полупроводниковых пленок. — Л.: «Вища школа», 1988. — 152 с.
13. Волков С. В., Ковал'чук Є. П., Огенко В. М., Решетняк О. В. Нанохімія, наносистеми, наноматеріали. — К.: «Наукова думка», 2008. — 672 с.
14. Шишелова Т. И., Соzinova T. B. Практикум по спектроскопии. Вода в минералах: учебное пособие. — М.: «Академия естествознания», 2010. — 210 с.
3. Shperun V. M., Freik D. M., Zapuhlyak R. I. Termoelektrika teluridu svinkyu ta jogo analogiv. — Ivano-Frankivs'k: «Plaj», 2000. — 202 p.
4. Rogacheva E. I., Laptev S. A., Ploskaya V. S. Tverdyje rastvory na osnove PbTe v sisteme Pb-Bi-Te // Izv. AN SSSR. Neorg. Mater. — 1984. — Vol. 20, No. 8. — P. 1350—1353.
5. Freik D. M., Dzundza B. S., Yavors'kij Ya. S., Mezhilovs'ka L. J. Vpliv poverhni ta mizhzerennih mezh na rozsiyuvannya nosiiv strumu u parofaznih kondensatah tverdih rozchiniv PbTe-Sb<sub>2</sub>(Bi<sub>2</sub>)Te<sub>3</sub> // FHTT. — 2013. — Vol. 14, No. 1. — P. 82—85.
6. Atakulov Sh. B., Otazhonov S. M., Rasulov R. T., Roziohunova N., Ilhomhuzhaeva H. Termoektricheskaya effektivnost' plenok tellurida svinca pri legirovaniyu elementami V gruppy. // FIP. — 2009. — Vol. 7, No. 1—2. — P. 119—122.
7. Shik A. Ya., Bakueva L. G., Musikhin S. F., Rykov S. A. Fizika nizkorazmernyh sistem. — M.: «Nauka», 2001. — 156 p.
8. Zemel J. N. Recent developments in epitaxial IV—VI films // J. Luminescence. — 1973. — No. 7. — P. 524—534.
9. Zimin S. P., Gorlachev E. S. Nanostrukturirovanye hal'kogenidy svinca. — Ya.: «YarGU», 2011. — 230 p.
10. Andrievskij R. A. Osnovy nanostruktturnogo materialovedeniya. Vozmozhnosti i problemy. — M.: «BINOM. Laboratoriya znanij», 2012. — 256 p.
11. Bubnov Yu. Z., Lur'є M. S., Staros F. G., Filaretov G. A. Vakuumnoe nanesenie plenok v kvazizamknutom obeme. — L.: «Energiya», 1975. — 161 p.
12. Freik D. M., Galuschak M. A., Mezhilovskaya L. I. Fizika i tehnologiya poluprovodnikovyh plenok. — L.: «Vischa shkola», 1988. — 152 p.
13. Volkov S. V., Koval'chuk Є. P., Ogenko V. M., Reshetnyak O. V. Nanohimiya, nanosistemi, nanomateriali. — K.: «Naukova dumka», 2008. — 672 p.
14. Shishelova T. I., Sozinova T. V. Praktikum po spektroskopii. Voda v mineralah: uchebnoe posobie. — M.: «Akademiya estestvoznanija», 2010. — 210 p.

## LITERATURA

- Ravich Yu. I., Efimova B. A., Smirnov I. A. Metody issledovaniya poluprovodnikov v primenenii k hal'kogenidam svinca PbTe, PbSe i PbS. — M.: «Nauka», 1968. — 384 p.
- Abrikosov N. H., Shelimova L. E. Poluprovodnikovye materialy na osnove soedinenij A<sup>4</sup>B<sup>6</sup>. — M.: «Nauka», 1975. — 195 p.