

Г.Е. Малашкевич¹, Л.Й. Межиловська², Д.М. Фреїк², Я.С. Яворський²

Морфологія поверхні та оптичні властивості наноструктур на основі PbTe

¹Інститут молекулярної і атомної фізики НАНБ Білорусі,
220072, Мінськ, проспект Незалежності, 70, Білорусь, E-mail: malash@imaph.bas-net.by
²Прикарпатський національний університет імені Василя Стефаника,
вул. Шевченка, 57, Івано-Франківськ, 76000, Україна, E-mail: freik@pu.if.ua

Досліджено процеси росту, топологія і спектральні характеристики парофазних наноструктур PbTe на монокристалічних ((001) слюда-мусковіт, (111) кремній, (111) германій) підкладках та полірованому склі і пластинках плавленого кварцу, покритого гель-плівками. Встановлено вплив імпульсного та стаціонарного розігріву на зміну їх структурного складу і спектроскопічні властивості. Виявлено зміну крутизни краю смуги міжзонного поглинання наноструктур на основі п्लомбум телуриду від ступеня орієнтованості і величини кристалітів, а також від температури і тривалості їх термообробки.

Ключові слова: п्लомбум телурид, наноструктури, топологія, оптичні властивості.

Стаття поступила до редакції 12.10.2012; прийнята до друку 15.03.2013

I. Вступ

Пломбум телурид, як типовий представник напівпровідникових сполук IV-VI, характеризується рядом специфічних фізико-хімічних властивостей і є перспективним матеріалом для створення активних елементів оптоелектронних пристроїв (фотодіоди, фоторезистори, інжекційні лазери) в інфрачервоній області оптичного спектра та термоелектричних перетворювачів теплової енергії в інтервалі температур (600-750)К [1,2].

Робочі характеристики та конкретні області використання тонкоплівкових та нанорозмірних конденсатів на основі PbTe у значній мірі визначаються морфологічним станом їх поверхні та топологією сформованих окремих нанокристалітів, які, у свою чергу, є залежними від технологічних факторів їх отримання [3,4]. Практично оправданими із багатьма функціональними можливостями вважаються парофазні методи осадження тонкоплівкових конденсатів на твердих підкладках. Не дивлячись на багаточисельні дослідження відзначених проблем до цього часу залишається ще недостатньо вивченими окремі питання, які зокрема пов'язані із впливом структурних характеристик конденсатів PbTe на весь комплекс їх оптичних властивостей [5-16]. Пропонована стаття, до певної міри, доповнює цю прогалину тонкоплівкового матеріалознавства пломбум телуриду.

II. Методика експерименту

Для дослідження використовувалися наноструктури на основі PbTe приготвлені осадженням пари синтезованої фази на підкладки різної природи. В якості таких підкладок використовувалися пластинки (111) Si, (111) Ge, свіжі сколи (0001) слюди мусковіт марки СТА, поліроване скло, а також плавлений кварц, покритий SiO₂, GeO₂- і HfO₂ гель-плівками без і з наночастинками срібла і золота. Зазначені оксидні плівки отримували методом пошарового нанесення на підкладки, що оберталися, простих або комплексних золів SiO₂, GeO₂ та HfO₂. Останні додатково містили AgNO₃ або H₂AuCl₄. Наночастки благородних металів формувалися при відпалі цих плівок на повітрі, про що свідчила поява відповідних плазмових смуг поглинання.

Мікроструктура синтезованих плівок і процентне співвідношення в них свинцю і телуру досліджувалися за допомогою растрового скануючого електронного мікроскопа LEO-1420REM (Carl Zeiss, Німеччина). Використовувався також ІЧ-мікроскоп Continuum компанії Thermo Fisher Scientific. Товщина плівок визначалася за допомогою профілометра Talystep з похибкою ± 20%.

Фазовий аналіз отриманих плівок PbTe контролювався за допомогою рентгенівського

дифрактометра ДРОН-2.0 з використанням $\text{CuK}\alpha$ випромінювання ($\lambda = 1.54184$ нм).

Спектри поглинання і відбивання реєструвалися з використанням спектрофотометра Cary-500 і ІК-Фур'є спектрометра Nexus (Thermo Nicolet, США). У випадку скляних і кварцових підкладок використовувалася методика дзеркального відбивання під кутами 20 і 80 градусів. У всіх інших випадках реєструвалися спектри поглинання.

III. Топологія наноструктур та оптичні властивості

3.1. Процеси структуроутворення. Встановлено, що плівки PbTe на кремнієвих підкладках гладкі і однорідні, а текстура їх поверхні повторює рельєф поверхні підкладки (рис.1,а). Впливу умов приготування на структуру конденсатів PbTe не виявили. Плівки PbTe на германієвих підкладках мають пористу структуру (рис.1,б). При цьому структура поверхні визначається головним чином температурою осадження T_n під час приготування і часом наплення t_n . Підвищення T_n під час наплення призводить до зменшення розміру пор, а при температурі $T_n = 250^\circ\text{C}$ спостерігається їх заростання. На скляних підкладках при низьких T_n наноструктури PbTe являють собою шари мікрокристалів зростання у формі тонких пластинок досить правильної прямокутної форми субмікронних розмірів (рис.2,а). Збільшення T_n веде до зростання їх

розмірів з (0,5-1,5)мкм до (5-10) мкм. При $T_n \approx 200^\circ\text{C}$ краї цих пластинок сплавляються, а їх контури втрачають прямокутну форму (рис.2,б).

Характерною рисою конденсатів PbTe на слюдяній підкладці є те, що мікрокристали зростання являють собою шари щільноупакованих тригранних пірамід (рис.3,б). Розміри цих пірамід слабо варіюються зі зміною тиску в камері і часу наплення, в той час як невелике ($\approx 70^\circ\text{C}$) зменшення температури поверхні підкладки призводить до погіршення упаковки та їх орієнтації (рис.3,а).

Структура конденсатів PbTe на підкладках, покритих оксидними гель-плівками знаходиться в сильній залежності від T_n . Так при $T_n = 150^\circ\text{C}$ халькогенідна плівка являє собою шари хаотично розмішених прямокутних пластинок з розмірами істотно меншими 1 мкм, серед яких зустрічаються окремі пірамідальні мікрокристали (рис.4,а), а при $T_n = 200^\circ\text{C}$ концентрація і розмір останніх значно збільшуються (рис.4,б).

При аналогічній температурі ($T_n = 200^\circ\text{C}$) і тривалості осадження плівки PbTe на кварцових підкладках, покритих GeO_2 гель-плівкою, являють собою систему шарів тонких мікропластин правильної прямокутної форми і розмірами порядку (0,5-0,7) мкм (рис.5,б). Зниження T_n до 150°C призводить до значного зменшення розмірів пластин і формуванню відносно невеликої частки субмікронних (~ 0.2 мкм) частинок пірамідальної форми (рис.5,а).

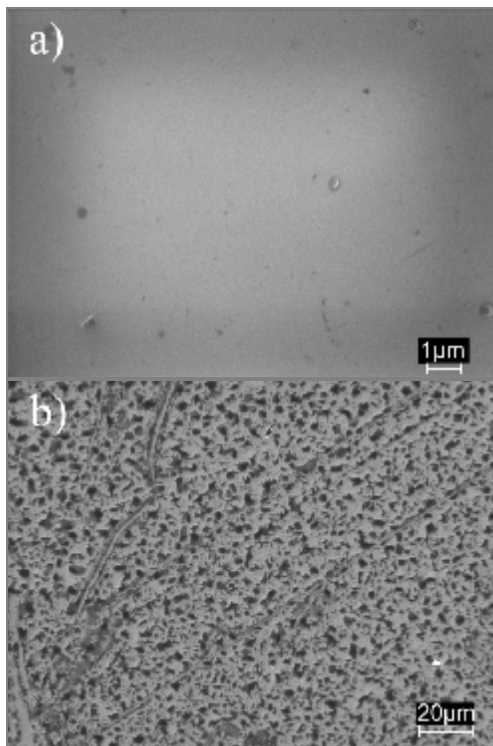


Рис.1. Мікрофотографії структур PbTe на Si-(а) і Ge-(б) підкладках. Тиск при напленні $<6 \times 10^{-5}$ мм рт. ст. $T_n = 50^\circ\text{C}$, $t_n = 15$ хв.

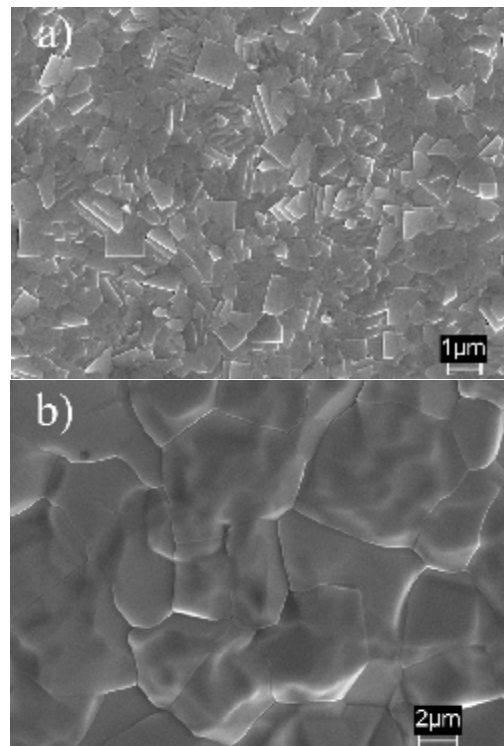


Рис.2. Мікрофотографії структур PbTe на скляній підкладці: $T_n = 140^\circ\text{C}$ (а) і 225°C (б), $t_n = 10$ хв.

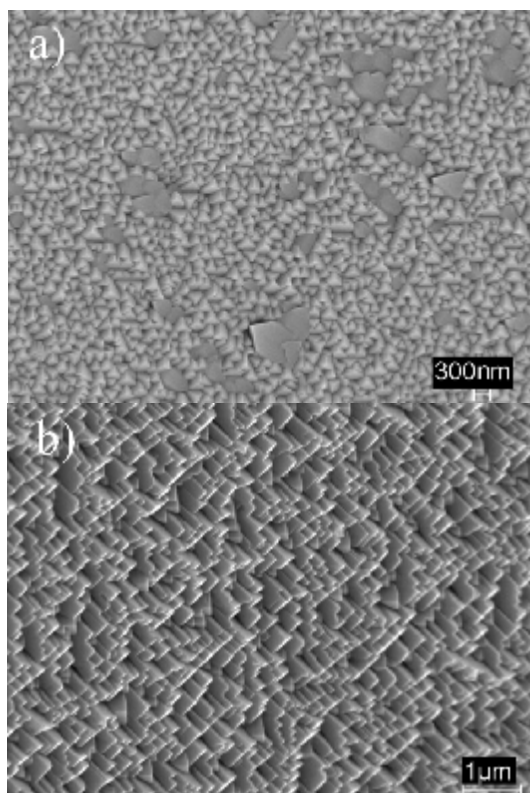


Рис.3. Мікрофотографії структур PbTe на слюдяній підкладці: $T_{\text{п}} = 80^{\circ}\text{C}$ (a) і 156°C (b), $t_{\text{п}} = 10$ хв.

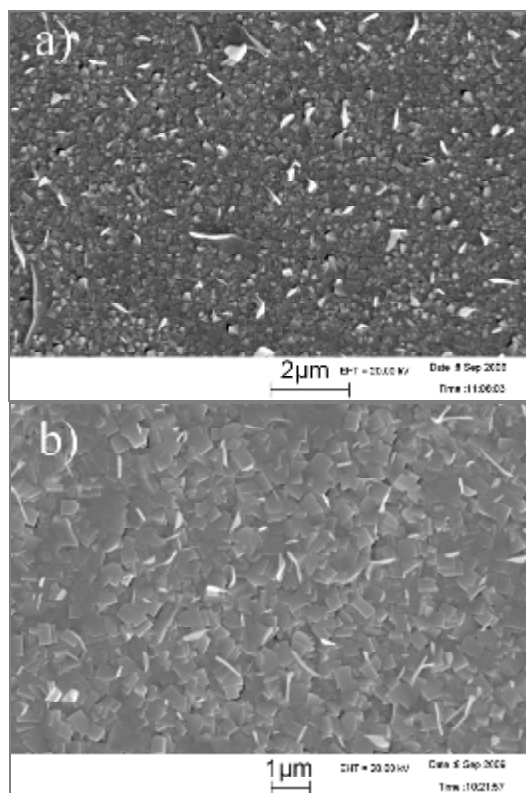


Рис.5. Мікрофотографії структур PbTe на кварцових підкладках з гель-плівкою GeO_2 : $T_{\text{п}} = 150^{\circ}\text{C}$ (a) і 200°C (b), $t_{\text{п}} = 90$ хв.

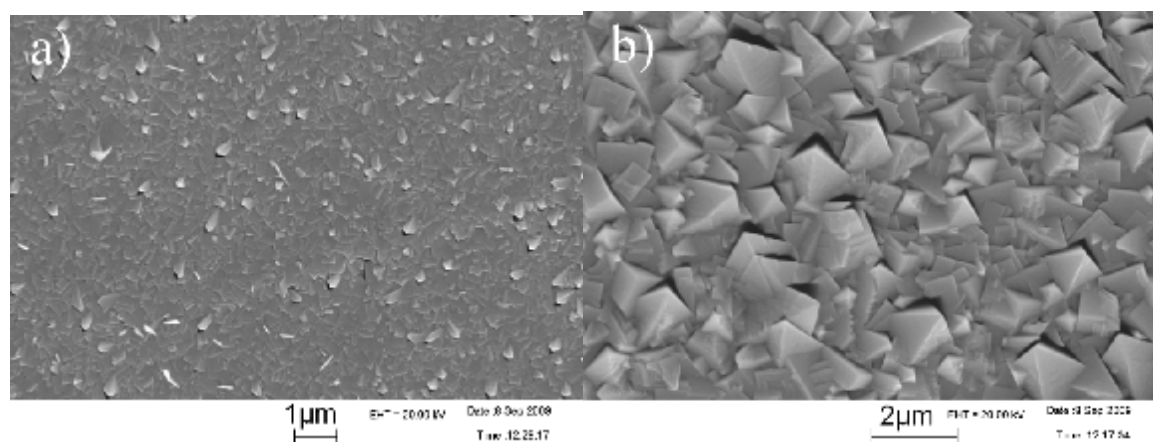


Рис.4. Мікрофотографії структур PbTe на кварцових підкладках із гель-плівкою SiO_2 : $T_{\text{п}} = 150^{\circ}\text{C}$ (a) і 200°C (b), $t_{\text{п}} = 90$ хв.

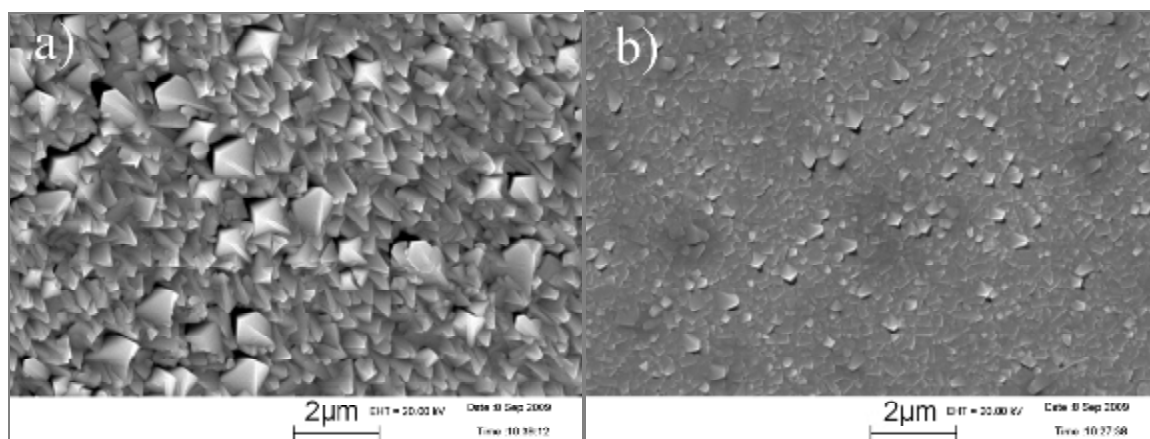
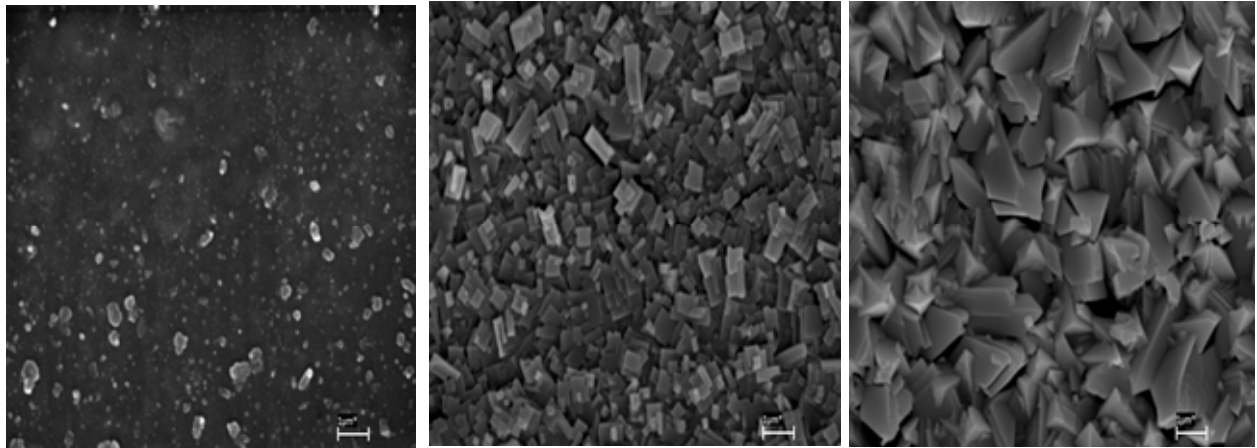


Рис.6. Мікрофотографії структур PbTe на кварцових підкладках з гель-плівкою HfO_2 : $T_{\text{п}} = 150^{\circ}\text{C}$ (a) і 200°C (b), $t_{\text{п}} = 90$ хв.

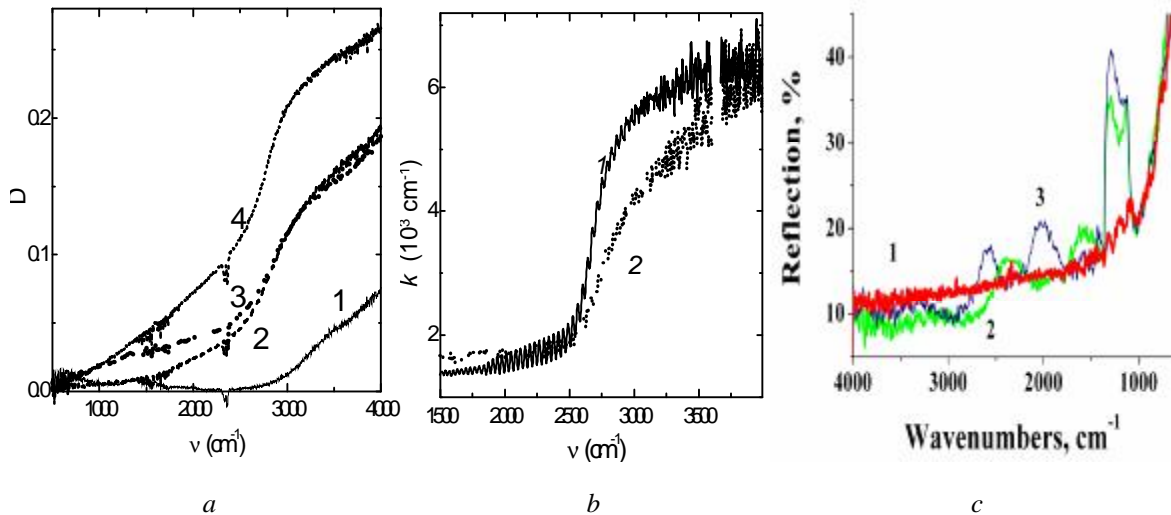


а

б

в

Рис.7. Мікрофотографії гель-плівки $\text{SiO}_2\text{-}10\text{Eu}_2\text{O}_3\text{-}10\text{Ag}$ (а) і осадженого на неї PbTe : $T_n = 150^\circ\text{C}$ (б) і $T_n = 200^\circ\text{C}$ (в).



а

б

с

Рис.8. Спектри ІЧ-поглинання структур PbTe , осаджених на германієві (а) і слюдяні (б) підкладки, а також спектри ІЧ-відбивання (с) структур PbTe на кварцевих підкладках, покритих: 1 – SiO_2 , 2 – GeO_2 , 3 – HfO_2 гель-плівками. а: T_n : 50°C (1), 150°C (2), 200°C (3) і 250°C (4), $t_n = 15$ хв.; б: T_n : 80°C (2) і 156°C (1), $t_n = 10$ хв.; с: $T_n = 200^\circ\text{C}$, $t_n = 90$ хв.

Для структур PbTe на кварцових підкладках, покритих гель-плівкою HfO_2 , при $T_n = 150^\circ\text{C}$ поверхня конденсату являє собою систему мікрочастин у вигляді чотиригранних пірамід (рис.6,а). При $T_n = 200^\circ\text{C}$ спостерігається значне зменшення розмірів цих мікрочастин (рис.6,б).

При формуванні в оксидних гель-плівках наночастинок $(\text{AgO})_n$ їх надмолекулярна структура істотно змінюється. Наприклад, для плівки PbTe , нанесеної на гель-плівку SiO_2 при $T_n = 150^\circ\text{C}$, формуються пластинчасті мікрочастини з розмірами істотно меншими 1 μm і з невеликою часткою подовжених призматичних мікрочастин (рис.7,а). Наявність в гель-плівці $(\text{AgO})_n$ при ідентичній T_n веде до помітного збільшення товщини і розміру пластинчастих мікрочастин і відсутності призматичних мікрочастин (рис.7,б). Вже при $T_n = 200^\circ\text{C}$ відмінності надмолекулярної структури практично зникають, а мікрочастини набувають пірамідальну форму (рис.7,в).

3.2. Оптичні властивості. Спектри ІЧ-поглинання плівок PbTe на германієвій підкладці показують, що з підвищенням при напыленні T_n має місце тенденція збільшення інтенсивності і зниження крутизни низькочастотного краю міжзонного поглинання (рис.8,а). Одночасно має місце також і зсув цього краю в низькочастотну область спектру. Для структур PbTe на слюдяних підкладках із підвищенням T_n також спостерігається збільшення інтенсивності низькочастотного краю міжзонного поглинання, проте його крутизна, на відміну від плівок на германієвій підкладці, збільшується (рис.8,б)

Що стосується спектрів відбивання плівок PbTe на кварцових підкладках, покритих оксидними гель-плівками, то вони практично не залежать від природи останніх, за винятком області при $\nu \approx 1250 \text{ cm}^{-1}$ (рис.8,с).

3.3. Обговорення результатів. Аналіз викладених результатів, а також фізичних властивостей підкладок і гель-плівок (табл.1)

Фізичні властивості PbTe, матеріалів підкладок і гель плівок [17-19]

Матеріал	Тепло- провідність, Вт/м-К (Т, К)	Питома теплоємність, Дж/г-К (Т, К)	Діелектри-чна стала (Т, К)	Стала гратки, Å	Кристалі- чна структура
PbTe	7 (100)	0.15 (240)	380 (300)	6.46	Кубічна
Si	167 (273.15)	0.80 (400)	11.8	5.4	Кубічна
Ge	60.3 (273.15)	0.34 (400)	16.0	5.7	Кубічна
Скло	~0.9 (373.15)	0.89 (293)	3.80	-	-
Слюда	0.24	0.88 (293)	6.00 – 6.60	-	-
SiO ₂	1.5 (400)	0.89 (400)	3.70 – 6.00	-	-
GeO ₂	5.36 (400)	0.45 (400)	-	-	-
HfO ₂	2.5 (400)	0.32 (400)	-	-	-

свідчать, що два основні чинники мають ключовий вплив на морфологію поверхні та топологію наноструктур PbTe: температура підкладки T_p при осадженні пари і природа її матеріалу. При цьому чим нижче теплопровідність підкладки, тим кращі умови для формування мікрокристалів зростання (рис.1-6 і табл.1). Дійсно, на підкладці з найбільшою провідністю (Si-підкладка) зростання мікрокристалів PbTe взагалі не спостерігаються, а на підкладці з найменшою провідністю (слюда) процес формування цих мікрокристалів виявляє найбільшу чутливість до величини T_p .

Тут слід зазначити, що теплопровідність SiO₂ збільшується із зростанням температури, а теплопровідність HfO₂, навпаки, зменшується [18]. Така «температурна поведінка» цього параметра корелює із особливостями зростання мікрокристалів PbTe на кварцових підкладках, покритих гель-плівками SiO₂ і HfO₂, що свідчить на користь ключової ролі теплопровідності підкладки на процес зростання формування наноструктур. Як можна бачити з порівняння рис.4 та рис.6, більші мікрокристали спостерігаються при зменшенні T_p для підкладки з плівкою SiO₂ і збільшенні температури T_p для підкладки з плівкою HfO₂. Цей факт також підтверджує істотний вплив теплопровідності на зростання мікрокристалів PbTe. Цікаво відзначити, що навіть гель-плівки з товщиною ~ 1 мкм здатні впливати на мікроструктуру конденсатів PbTe. Однак введення в гель-плівки наночастинок срібла, що підвищують теплопровідність, не призвело до згладжування поверхні нанесеного на них конденсату PbTe.

Структурні зміни у наноструктурах PbTe відображаються на їх спектральних оптичних властивостях. Тут, найбільш цікавим результатом є те, що крутизна краю смуги міжзонного поглинання конденсату з нормальними до її поверхні розташування мікрокристалів набагато вища, ніж структур PbTe, для яких частина цих мікрокристалів розташована паралельно поверхні. Така зміна крутизни спектральної смуги залежно від орієнтації мікрокристалів зростання можна пояснити анізотропією коефіцієнта поглинання останніх.

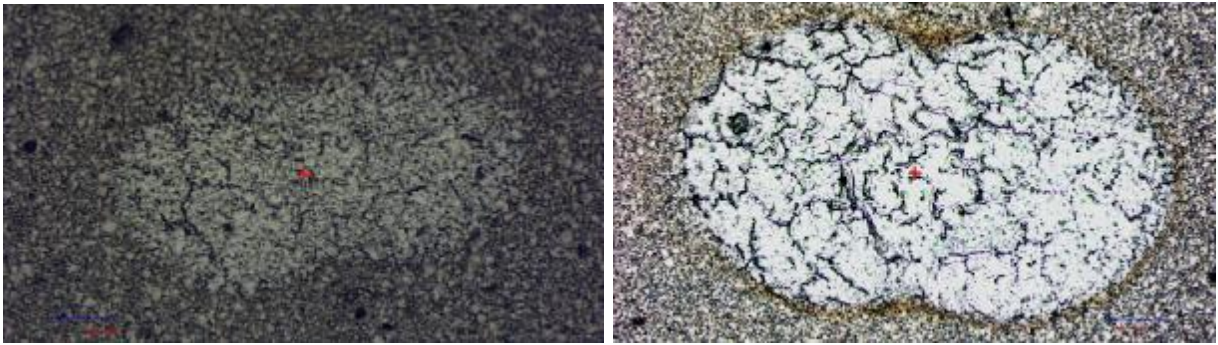
IV. Вплив імпульсного і стаціонарного розігріву на структуру, склад і спектроскопічні властивості

В експерименті використовувалися плівки PbTe на скляних і германієвих підкладках. Імпульсний нагрів здійснювався випромінюванням другої гармоніки моноімпульсного лазера на основі натрій-алюмінієвих граната з йонами неодиму ($\lambda = 532$ нм). Стаціонарний нагрів здійснювався шляхом розміщення зазначених плівок в піч опору, розігріту до необхідної температури.

Встановлено, що при опроміненні конденсатів PbTe на скляній підкладці одиночним лазерним моноімпульсом з щільністю потужності $P \geq 20$ мДж/мм² відбувається розплавлення мікрокристалів зростання і аморфізація опромінюваної поверхні (рис.9). Температура підкладки при осадженні пари становила $T_p = 250^\circ\text{C}$, а товщина плівки - 10 мкм. Слід зазначити, що для плівок PdTe товщиною ~ 0,1 мкм випромінювання з $P \approx 15$ мДж/мм² викликає їх повне випаровування.

Спектри відбивання цієї ж плівки PbTe, зняті до та після опромінення одиночним моноімпульсом з $P \approx 50$ мДж/мм² (рис.10) дозволяють стверджувати, що із зменшенням ν від 4000 см⁻¹ до 2500 см⁻¹ для опроміненої плівки (рис.10-крива 2) спостерігається помітне зниження відбивання. Однак в низькочастотній області (600 – 2500)см⁻¹ хід спектральної кривої маскується інтерференцією. Тим не менш, очевидно, що відбивання опроміненої плівки там також нижче [4].

Мікрофотографії структур PbTe на скляній підкладці при $T_p = 60^\circ\text{C}$ товщиною 0,1 мкм до і після стаціонарного нагріву при різній температурі протягом 3 хв. істотно розрізняються (рис.11). Видно, що до нагрівання структура являє собою агломерати округлої форми розміром ~ 0,5 мкм з великим числом порожнин між ними розміром у кілька сотень нм (рис.11,а). Розмір окремого «зерна» в цих агломератах складає ~ 10 нм. Після прогріву при



1/10 довжини малюнка = 100 мкм

Рис. 9. Мікрофотографії структур РbТе на склі товщиною 10 мкм, опроміненою одиночним моноімпульсом $P \approx 20$ і 50 мДж/мм² для (а) і (б) відповідно.

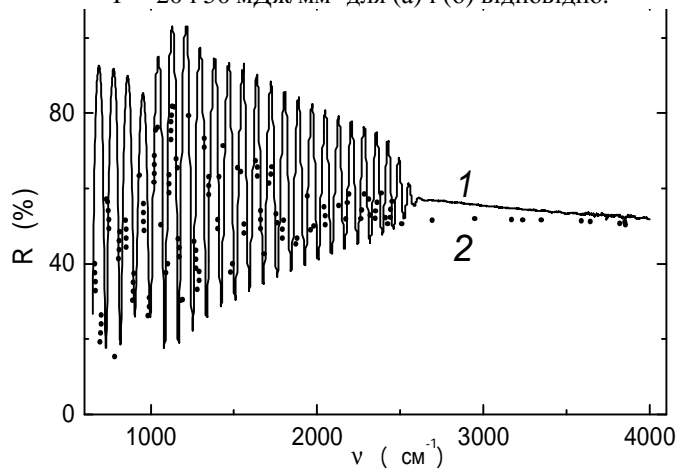


Рис. 10. Спектри відбивання структур РbТе товщиною 10 мкм на склі до (1) і після (2) опромінення одиночним моноімпульсом.

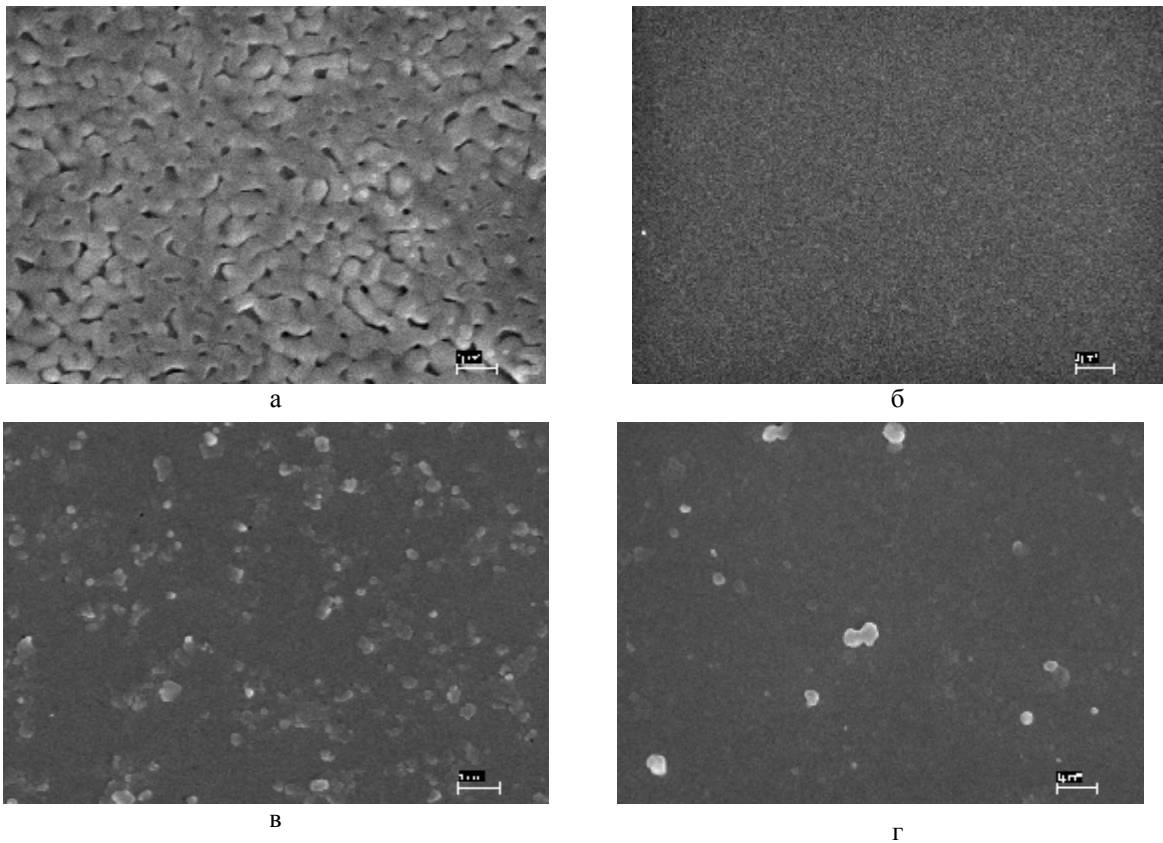


Рис. 11. Мікрофотографії структур РbТе товщиною 0,1 мкм на скляній підкладці до (а) і після (б-г) стаціонарного прогріву протягом 3 хв. Температура прогріву $T, ^\circ\text{C}$: 300 (б), 350 (в) і 400 (г).

$T = 300^{\circ}\text{C}$ розміри агломератів і порожнин у багато разів зменшується при практично незмінному розмірі індивідуальних «зерен» (рис.11,б). Збільшення температури прогріву до 350°C веде до появи великої кількості кристалічних утворень з розмірами від 100 нм до 500 нм (рис.11,в). Вже при температурі прогріву 400°C ці нанокристали набувають округлу форму, що свідчить про початок їх оплавлення (рис.11,г) При цьому дещо зростають і розміри індивідуальних «зерен».

Описана температурна зміна структури конденсатів значно впливає і на її спектри оптичного відбивання. Причому зміна останнього, що дивно, має немонотонний характер (рис.12). Так, для вихідної структури мінімум пропускання лежить при $\nu \approx 3560 \text{ cm}^{-1}$ (рис.12-крива 1), після її нагрівання до $T = 300^{\circ}\text{C}$ і 350°C він зміщується у височастотну

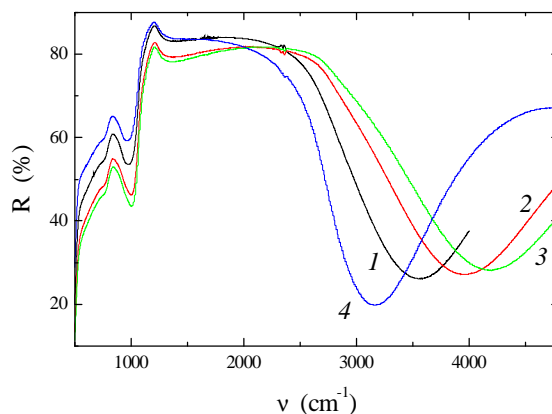


Рис.12. Спектри відбивання структур PbTe товщиною 0,1 мкм на склі до (1) і після (2-4) термообробки протягом 3 хв.

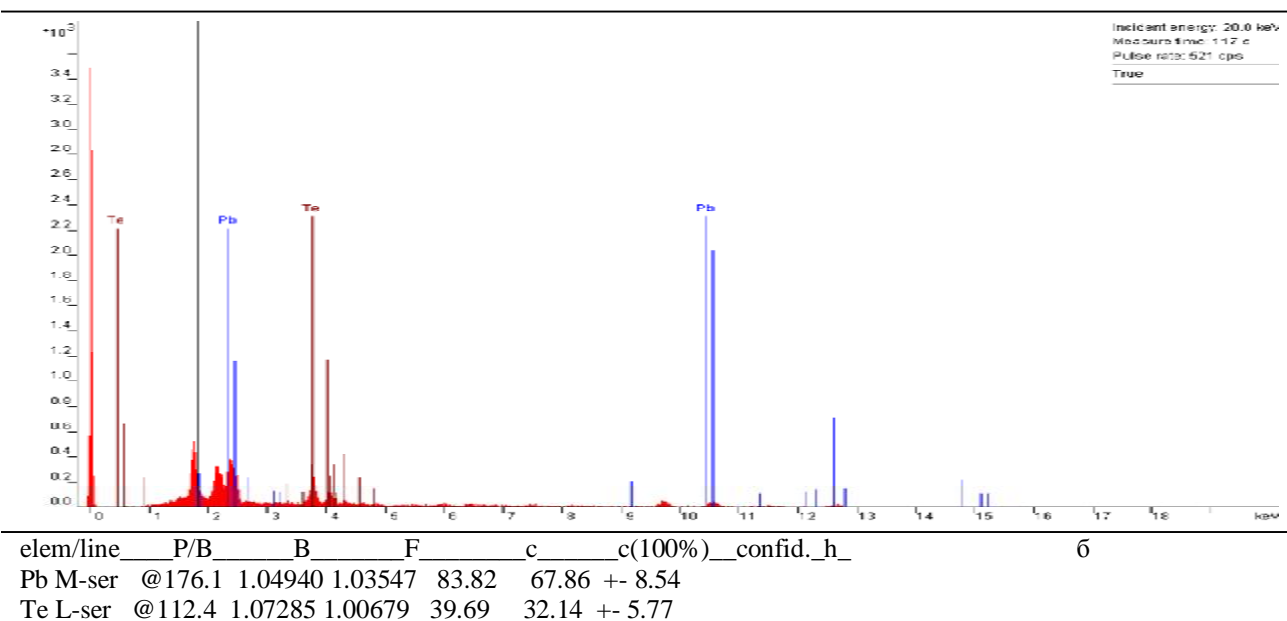
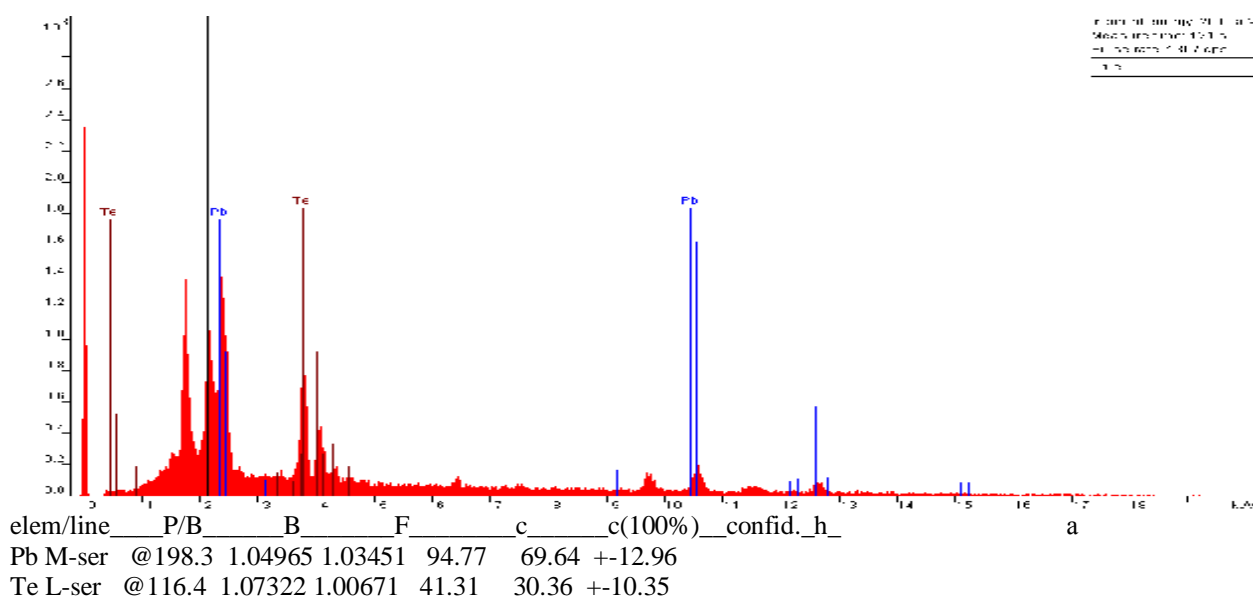


Рис. 13. Відносні концентрації атомів Pb і Te у вихідній плівці PbTe (а) і прогрітій при $T = 300^{\circ}\text{C}$ (б).

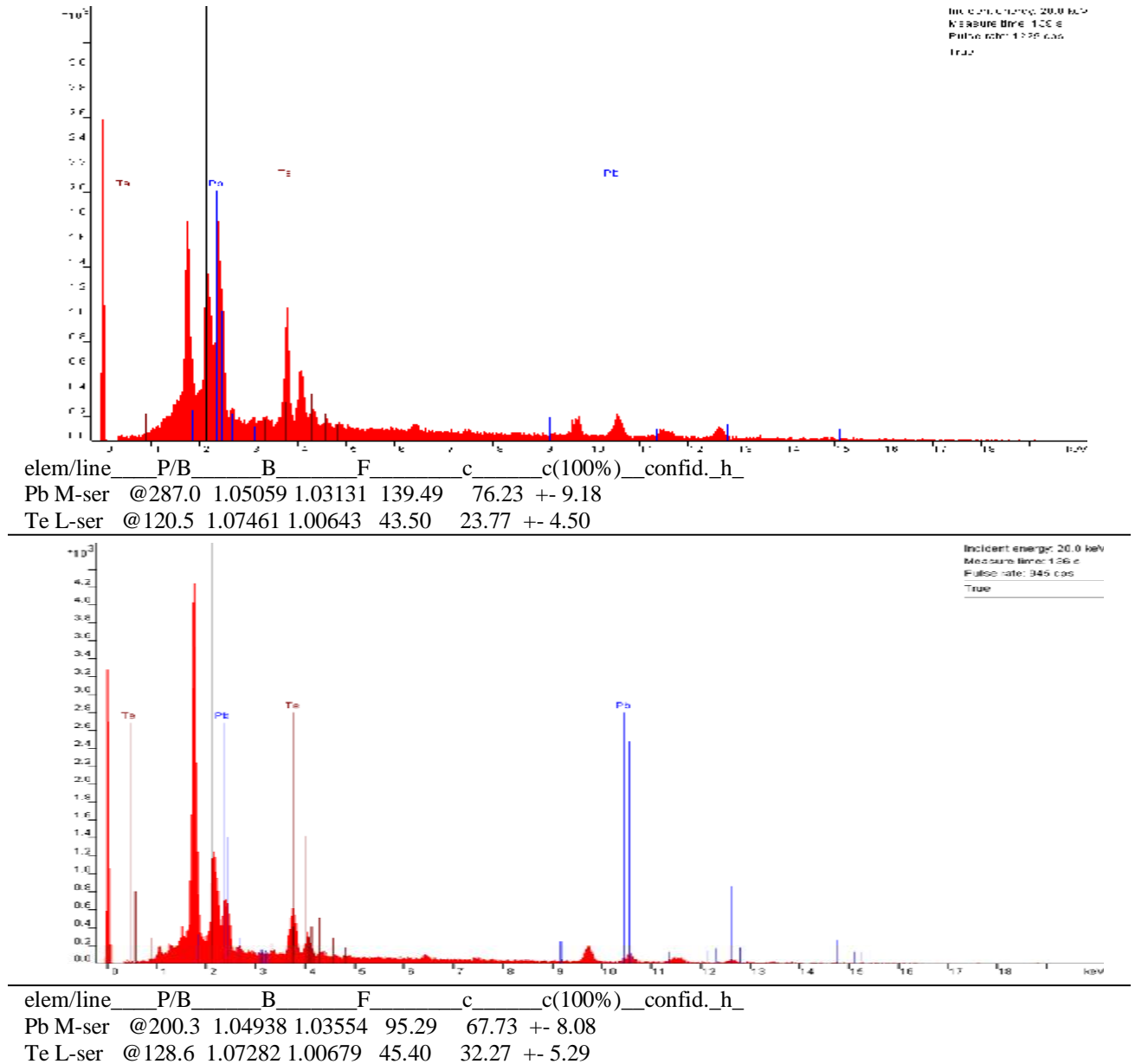


Рис.14. Відносні концентрації атомів Pb і Te у плівці PbTe прогрітій при $T = 350^{\circ}\text{C}$ (а) і 400°C (б).

сторону до $\nu \approx 3950 \text{ см}^{-1}$ та 4210 см^{-1} (рис.12-криві 2 і 3 відповідно), а після нагрівання до $T = 400^{\circ}\text{C}$ в низькочастотну до 3180 см^{-1} (рис.12-крива 4). Це свідчить про аналогічні зміщення краю міжзонного поглинання PbTe. Причому його крутість зменшується при зсуві максимуму поглинання в високочастотну сторону і збільшується при зсуві в низькочастотну.

З метою пошуку причини спостережуваного немонотонного зміщення краю міжзонного поглинання структур PbTe в результаті їх відпалу було проаналізовано зміну атомарного співвідношення Pb / Te. Як виявилось, воно задовільно корелює з характером описаного зміщення краю міжзонного поглинання збільшуючись при зсуві в високочастотну сторону і зменшуючись при зсуві у зворотному напрямку (рис.13 і 14). При цьому зміни фазового складу відпалених плівок не виявлено - при всіх

температурах вони зберігають кубічну структуру з текстурою [100].

Принципових відмінностей в поведінці надмолекулярної структури і спектрів відбивання аналогічних плівок на германієвих підкладках під впливом імпульсного і стаціонарного нагріву не виявлено.

Таким чином, опромінення лазерними моноімпульсами структур PbTe дає можливість створювати локальні оплавлені ділянки (очевидно, аж до квантових точок), а стаціонарний нагрів цих структур - змінювати положенням краю міжзонного поглинання PbTe і його крутизною.

Висновки

1. Встановлено, що особливості морфології поверхні та формування топології парофазних наноструктур PbTe на підкладках монокристалів

(111) Si, (111) Ge, (0001) слюди, а також полірованого скла, плавленого кварцу, покритого SiO_2 , GeO_2 і HfO_2 гель плівками без і з наночастинками Ag і Au зумовлені головним чином відмінностями у теплофізичних властивостях цих підкладках.

2. Експериментально встановлено істотну відмінність надмолекулярної структури конденсатів PbTe, осаджених на гель-плівки SiO_2 , GeO_2 , HfO_2 на кварцовій підкладці. Виявлена кореляція зміни цієї структури з ходом температурної залежності теплопровідності гель-плівок. Показано, що наявність в гель-плівці SiO_2 наночасток срібла помітно змінює надмолекулярну структуру осаджених структур PbTe при невисокій (~150°C) температурі підкладки.

3. Показано, що опромінення лазерними моноімпульсами плівок PbTe дозволяє створювати локальні оплавлені ділянки, а в результаті стаціонарного нагріву цих плівок можливо значний зсув краю міжзонного поглинання, яке корелює з величиною атомарного співвідношення Pb / Te. Причому крутість цього краю зменшується при зсуві максимуму поглинання в високочастотну область і збільшується при зсуві в низькочастотну.

4. Виявлені радикальні зміни морфології поверхні топології нанокристалів у плівках PbTe в залежності від природи підкладки та її температури при осадженні конденсатів, а також від теплового впливу при експлуатації видається важливим як для області традиційного використання подібних матеріалів у термодатчиках, детекторах ІЧ-випромінювання та лазерах терагерцового діапазону, так і вказує на можливий шлях для варіювання їх характеристик.

Робота виконана у рамках наукових проектів МОН України (державний реєстраційний номер 01134000185) та ДФФД України (проекти №Ф54; Ф53.3).

Малашкевич Г.Е. – доктор фізико-математичних наук, професор;
Фреїк Д.М. – заслужений діяч науки і техніки України, доктор хімічних наук, професор, директор Фізико-хімічного інституту, завідувач кафедри фізики і хімії твердого тіла;
Межиловська Л.Й. – кандидат фізико-математичних наук, доцент,
Яворський Я С – аспірант;

- [1] N.H. Abrikosov, L.E. Shelimova. Poluprovodnikovye materialy na osnove soedinenij AIVBVI (Nauka, Moskva, 1975).
- [2] V.N. Shperun, D.M. Freik, R.I. Zapuhlyak. Termoelektrika teluridu svincju ta jogo analogiv (Plaj, Ivano-Frankivs'k, 2000).
- [3] D.M. Freik, M.A. Galushhak, L.I. Mezhilovskaja. Fizika i tehnologija poluprovodnikovyh plenok (Vishha shkola, L'viv, 1988).
- [4] S.P. Zimin, E.S. Gorlachev. Nanostrukturirovanye hal'kogenidy svinca: monografija (Jarosl. gos. un-t im. P. G. Demidova, Jaroslavl': JarGU, 2011)
- [5] G. Springholz, V. Holy, M. Pinczolits, G. Bauer. Science, 282, 734 (1998).
- [6] S.O. Ferreira, B.R.A. Neves, R. Magalhaes-Paniago, A. Malachias, P. H.O. Rappl, A.Y. Ueta, E. Abramof, M. S. Andrade. J. Cryst. Growth. 231(1–2), 121 (2001).
- [7] K. Alchalabi, D. Zimin, G. Kostorz, H. Zogg. Phys. Rev. Lett. 90(2), 026104 (2003).
- [8] V. N. Vodop'janov, A.P. Bahtinov, E.I. Slyn'ko, G. V. Lashkarev, V.M. Radchenko, P.M. Litvin, O. S. Pis'ma v ZhTF 31(16), 88 (2005).
- [9] D.M. Freik, I.K. Jurchishin, M.O. Galushhak, Ja.S. Javors'kij, Ju.V. Lisjuk. Zhurnal nano- ta elektronnoi fiziki 4(2), 02019-1 (2012).
- [10] D.M. Freik, I.K. Jurchishin, Ju.V. Lisjuk. Fizika i himija tverdogo tila 12(2), 350 (2011).
- [11] D.M. Freik, I.M. Lishhins'kij, P.M. Litvin, V.V. Bachuk. Fizika i himija tverdogo tila 9(4), 529 (2008).
- [12] D.M. Freik, P.M. Litvin, I.I. Chav'jak, I.M. Lishhins'kij, V.V. Bachuk. Fizika i himija tverdogo tila 10(4), 789 (2009)
- [13] V.V. Bachuk. Fizika i himija tverdogo tila 13(1), 88 (2012).
- [14] D.M. Freik, Ja.P. Salij, I.M. Lishhins'kij, V.V. Bachuk, N.Ja. Stefaniv. Zhurnal Nano- ta Elektronnoi Fiziki 4(2), 02012-1 (2012).
- [15] Ja.P. Salij, V.V. Bachuk, D.M. Freik, I.M. Lishhins'kij. Fizika i himija tverdogo tila, 13(2), 379 (2012),
- [16] D.M. Freik, Ja.S. Javors'kij, I.S. Bilina, P.M. Litvin, I.M. Lishhins'kij, V.B. Marusjak. Fizika i himija tverdogo tila 13(4), 934 (2012).
- [17] Tablicy fizicheskikh velichin. Spravochnik / Pod red. Kikoina I.K (Atomizdat, Moskva, 1976).
- [18] Teplofizicheskie svojstva nemetallicheskih materialov. Okisly: Spravochnaja kniga / R. E. Krzhizhanovskij [i dr.] (Jenergija, Leningrad, 1973).
- [19] Svojstva stekol i stekloobrazujushhih rasplavov. Spravochnik. T. 5/ O.V. Mazurin [i dr.] (Nauka, Leningrad, 1987).

G.E. Malashkevych¹, L.Yo. Mezhylovska², D.M. Freik², Ya.S. Yavorskiy³

Surface Morphology and Optical Properties of Nanostructures Based on PbTe

¹*Molecular and Atomic Physics Institute of NASB Belarus
220072, Minsk, Independence Avenue 70, Belarus, E-mail: malash@imaph.bas-net.by*

²*Prykarpatsky National University V.Stefanyk,
Shevchenko str., 57, Ivano-Frankivsk, 76000, Ukraine, E-mail: freik@pu.if.ua*

The processes of growth, topology, and spectral characteristics of vapor-phase nanostructures PbTe on single crystal ((001) mica-muscovite, (111) silicon, (111) germanium) substrates and polished glass and fused quartz plates which is coated gel films have been studied. The effect of impulse and stationary heating change their structural composition and spectroscopic properties have been found. The changes slope edge of the inter band absorption of nanostructures which is based on the degree of lead telluride orientation and crystallite size as well as the temperature and duration of heat treatment have been determined.

Keywords: Lead telluride, nanostructures, topology and optical properties.