PACS numbers: 61.43.Fs, 61.46.Bc, 77.84.Bw, 78.30.Ly, 78.66.Jg, 81.05.Gc

Дослідження структури стекол системи As-Sb-S-I методою КР-спектроскопії

В. М. Рубіш, В. О. Стефанович^{*}, О. Г. Гуранич, О. В. Горіна, В. В. Рубіш

Ужгородський науково-технологічний центр матеріалів оптичних носіїв інформації ІПРІ НАН України, вул. Замкові сходи, 4^a, 88000 Ужгород, Україна ^{*}Ужгородський національний університет, вул. Підгірна, 46, 88000 Ужгород, Україна

Наведено результати досліджень спектрів комбінаційного розсіяння (КР) світла стекол $(As_2S_3)_{100-x}(SbSI)_x$ ($0 \le x \le 97$). Встановлено їх наногетерогенну будову. Матриця стекол, побудована переважно бінарними структурними угрупуваннями $AsS_{3/2}$, $SbS_{3/2}$, $As(Sb)S_{3/2}$, містить певну кількість фраґментів з гомополярними зв'язками (As–As, S–S, Sb–Sb), а також молекулярні асоціяти AsI_3 і SbI₃. Кристалізація стекол з x > 50 відбувається за переважним механізмом з виділенням стабільної фази SbSI.

The results of Raman spectra investigations of glasses $(As_2S_3)_{100-x}(SbSI)_x$ $(0 \le x \le 97)$ are presented. Their nanoheterogeneous structure is revealed. Glass matrix is built mainly by binary structural groupings, $AsS_{3/2}$, $SbS_{3/2}$, $As(Sb)S_{3/2}$, and contains a certain amount of fragments with homopolar bonds (As–As, S–S, Sb–Sb) as well as molecular associates (AsI₃ and SbI₃). Glass crystallization for x > 50 takes place according to predominant mechanism and with separation of the SbSI stable phase.

Приведены результаты исследований спектров комбинационного рассеяния (КР) света стекол $(As_2S_3)_{100-x}(SbSI)_x$ ($0 \le x \le 97$). Установлено их наногетерогенное строение. Матрица стекол построена преимущественно бинарными структурными группировками $AsS_{3/2}$, $SbS_{3/2}$, $As(Sb)S_{3/2}$ и содержит определенное количество фрагментов с гомополярными связями (As-As, S–S, Sb–Sb), а также молекулярные ассоциаты AsI_3 и SbI₃. Кристаллизация стекол с x > 50 происходит по преимущественному механизму с выделением стабильной фазы SbSI.

Ключові слова: халькогенідні стекла, спектр комбінаційного розсіяння світла.

1119

(Отримано 23 листопада 2007 р.)

1. ВСТУП

При дослідженні температурних залежностей діелектричних параметрів (ϵ і tg δ) халькогенідних стекол на основі сульфойодиду стибію (системи As₂S₃-SbSI, As₂Se₃-SbSI, GeS₂-SbSI), який у кристалічному стані має сеґнетоелектричні властивості, в інтервалі температур T_{a} -*T_c* (*T_g*, *T_c* — температури склування і кристалізації відповідно) були виявлені аномалії, пов'язані з переходом стекол у полярний стан і наступною їх кристалізацією [1-5]. Кристалізація стекол супроводжується виразним зростанням діелектричної проникности. Дослідження дифрактограм та спектрів комбінаційного розсіяння закристалізованих стекол показали, що структура фази, яка виникає в матриці стекол, відповідає структурі кристалічного SbSI [2, 5, 6]. Даний висновок підтверджується і результатами досліджень температурних залежностей є та tgб закристалізованих зразків. На залежностях $\varepsilon(T)$ і tg $\delta(T)$ в інтервалі температур 250–290 К були виявлені максимуми, характерні для розмитого сеґнетоелектричного фазового переходу.

Зрозуміло, що виникнення кристалічної фази SbSI у склоподібній матриці супроводжується суттєвими структурними перетвореннями. Однак, на даний час структура халькогенідних стекол і механізм структурних перетворень, які відбуваються в них при кристалізації, вивчені недостатньо.

Дана робота присвячена вивченню структури стекол системи As_2S_3 -SbSI методою KP-спектроскопії та встановленню механізму структурних перетворень і природи кристалічних включень в їх матриці.

2. МЕТОДИКА ЕКСПЕРИМЕНТУ

Склоподібні зразки системи As_2S_3 -SbSI готувались методою вакуумного топлення (~ 0,01 Па) відповідних сумішей компонентів As_2S_3 та SbSI. Синтеза шихти SbSI проводилася як із елементарних компонентів, взятих у стехіометричному співвідношенні, так і з попередньо приготованих бінарних сполук Sb_2S_3 та SbI_3 . Сульфойодид стибію одержано у вигляді полікристалічного зливку охолодженням гомогенізованого протягом 72 год. розтопу від 900 К у режимі вимкненої печі. Трисульфід арсену у склоподібному вигляді одержаний охолодженням гомогенізованого протягом 48 год. розтопу від 780 К на повітрі. Температури гомогенізації розтопів $(As_2S_3)_{100-x}(SbSI)_x$ складали 780–870 К, а час гомогенізації 24–36 год. Періодично розтопи перемішували. Охолодження більшости розтопів виконувалося на повітрі, а розтопів з $x \ge 80$ — у холодній (273 К) воді. Дослідження показали, що одержані матеріяли є рентґеноаморфними (дифрактограми знімалися на Рентґеновім апараті ДРОН-З з використанням Си K_{α} -випромінення ($\lambda = 1,5418$ Å)). Не виявлено мікрокристалічних включень у стеклах і при спостереженні у поляризаційному мікроскопі. Диференційно-термічна аналіза засвідчила відсутність ефектів кристалізації в стеклах (As₂S₃)_{100-x}(SbSI)_x з вмістом SbSI менше 51 мол.%.

КР-спектри одержувалися в 90- і 180-градусній геометрії з використанням спектрофотометра ДФС-24 і Не–Nе-лазера ($\lambda = 630$ нм). Роздільна здатність складала 1–3 см⁻¹ при реєстрації в 90-градусній геометрії і 4 см⁻¹ — в 180-градусній. Дослідження виконувалися при кімнатній температурі.

3. РЕЗУЛЬТАТИ ТА ЇХ ОБГОВОРЕННЯ

Спектри комбінаційного розсіяння світла стекол $(As_2S_3)_{100-x}(SbSI)_x$ наведені на рис. 1. КР-спектри склоподібного As_2S_3 досліджувались нами раніше [7–10]. Вони містять інтенсивну смугу при 343 см⁻¹, обумовлену коливаннями атомів арсену і сірки у тригональних піра-



Рис. 1. КР-спектри стекол (As₂S₃)_{100-x}(SbSI)_x: x = 5 (1); 10 (2); 20 (3); 30 (4); 40 (5); 50 (6); 90 (7); 97 (8).

мідах AsS_3 , низку слабких смуг в ділянці 146–231 см⁻¹ та 426–493 см⁻¹ та ряд особливостей при 316, 330, 360 та 380 см⁻¹. Широке плече в ділянці 380 см⁻¹ може бути віднесене до взаємодії між пірамідами AsS_3 . Слабкі смуги при 146 і 162 см⁻¹ відносяться до As-S-As коливань. Плече при 316 см⁻¹ відповідає деформаційним коливанням S-As-S зв'язків структурних одиниць AsS_3 . Смуга при 187 см⁻¹ може відповідати інтенсивній смузі 186 см⁻¹ у спектрах кристалів As_4S_4 , обумовленій As-As-коливаннями.

Гомополярним зв'язкам As–As може бути приписана і достатньо інтенсивна смуга при 231 см⁻¹ [11]. Структурним одиницям As₄S₄ відповідають і особливості при 300 і 360 см⁻¹. Слабкі смуги при 426 і 493 см⁻¹ можуть бути пов'язані з наявністю у структурній сітці склоподібного трисульфіду арсену фраґментів кілець S₈. Слід відмітити, що вміст структурних угрупувань з гомополярними зв'язками As– As та S–S суттєво залежить від умов одержання стекол [7, 10]. Зростання нерівноважности процесу одержання стекол (від вищих температур гомогенізації розтопу і з більшими швидкостями охолодження) призводить до збільшення кількости гомополярних зв'язків у їх матриці.

Характерною особливістю КР-спектру As_2S_3 є наявність так званого Бозонового піку, який спостерігається у низькочастотній ділянці при 25 см⁻¹ [8, 9], і зв'язаного з кореляційним розміщенням атомів на масштабах середнього порядку. Визначена в [8] зона структурної кореляції (2 R_0) трисульфіду арсену складає ~ 0,66 нм. Діяметер же піраміди $AsS_3 \sim 0,66$ нм. Це означає, що локальні кластери складаються, як мінімум, з двох пірамід $AsS_{3/2}$ [3]. Аналіза одержаних даних дозволяє зробити висновок, що скло As_2S_3 має наногетерогенну будову. Його матриця побудована переважно тригональними пірамідами AsS_3 , пов'язаних між собою через двічі координовані атоми сірки, і містить структурні елементи з гомополярними зв'язками As–As та S–S.

Введення сульфойодиду стибію у склад As_2S_3 у кількости 2 мол.% суттєво не впливає на форму і положення максимумів коливних мод у КР-спектрах складних стекол у порівнянні зі спектром склоподібного трисульфіду арсену. Спостерігається тільки незначне (3 см⁻¹) зміщення максимуму основної смуги в ділянку менших частот. Смуги ж при 187, 231, 493 см⁻¹, обумовлені наявністю в матриці стекол гомополярних зв'язків As–As i S–S, практично не зазнають змін [12].

Незначними є й зміни положення Бозонового піку з варіяцією складу. З ростом вмісту сульфойодиду стибію у складі стекол $(As_2S_3)_{100-x}(SbSI)_x$ він зміщується у сторону менших частот (до 22 см⁻¹ для скла $(As_2S_3)_{50}(SbSI)_{50}$). Однак, зробити коректний висновок про розмір зони структурної кореляції не видається можливим через відсутність даних щодо швидкостей (поперечних і поздовжніх) розповсюдження акустичних хвиль у цих стеклах. Можна тільки припустити, що величина $2R_0$ багатокомпонентних стекол дещо більша, ніж

у As_2S_3 , оскільки довжини зв'язків Sb–S в піраміді SbS₃ (0,25 нм) і Sb–I в піраміді SbI₃ (0,275 нм) більші, ніж довжини зв'язків As–S в піраміді AsS₃ (0,228 нм) [3].

Подальше збільшення концентрації SbSI призводить до значної перебудови спектрів (рис. 1). У спектрах КР стекол не проявляється особливість при 187 см⁻¹, але з'являються смуги при 168–170 і 205–209 см⁻¹, які обумовлені коливаннями зв'язків Sb і I та As і I у тригональних структурних одиницях SbI₃ [12–14] та AsI₃ [15, 16], інтенсивність яких зростає з ростом вмісту йоду. Інтенсивність смуги при 205–209 см⁻¹ максимальна для скла (As₂S₃)₆₀(SbSI)₄₀. При x > 40 її інтенсивність закономірно зменшується і для стекол, близьких по складу до стехіометричного SbSI, вона вироджується в плече (рис. 1, криві 7, 8).

З ростом вмісту SbSI у складі стекол $(As_2S_3)_{100-x}(SbSI)_x$ проходить зміщення максимуму основної смуги у низькочастотну область (наприклад, для скла $(As_2S_3)_3(SbSI)_{97}$ (рис. 1, крива 8) він знаходиться при 312 см⁻¹) з одночасним її розмиттям. Зміщується у низькочастотну область і смуга, що відповідає структурним одиницям SbI₃ (від 170 см⁻¹ для скла $(As_2S_3)_{95}(SbSI)_5$ до 151 для скла $(As_2S_3)_3(SbSI)_{97}$. Положення ж смуги, обумовленої пірамідами AsI₃ (205–209 см⁻¹) практично не змінюється. В області частот 150–160 см⁻¹ є активними і коливні моди, обумовлені наявністю в стибієвмісних стеклах структурних угрупувань з гомополярними зв'язками Sb–Sb [17, 18].

Для склоподібного As₂S₃ прийнятним є шарувато-ланцюжковий модель структури [3]. Шари утворені тригональними пірамідами AsS_{3/2} і з'єднуються між собою через місткові комплекси As-S-As. При введенні у трисульфід арсену Sb₂S₃ відбувається поступова заміна атомів As на атоми Sb в структурних одиницях $AsS_{3/2}$, руйнування містків As-S-As і утворення змішаних містків As-S-Sb [19]. При введенні SbSI в As_2S_3 картина структурних змін дещо інша. У першу чергу проходить руйнування місткових комплексів As-S-As, про що свідчить зменшення інтенсивности смуги при 316 см⁻¹ і її відсутність для стекол $(As_2S_3)_{100-x}(SbSI)_x$ з x > 10. Не показують спектри КР і на утворення містків As-S-Sb. Зміщення основної смуги (343 см⁻¹) у низькочастотну область і її розмивання свідчать про заміну певної частини атомів арсену на атоми стибію в пірамідах AsS_3 і розупорядкування структурної сітки скла. Цьому процесу сприяє і наявність у ній значної кількости структурних угрупувань SbI₃ і AsI₃, концентрація яких із збільшенням х зростає. Видно, що в процесах хемічної взаємодії елементів системи найбільш активним є стибій. При значних концентраціях йоду у складі стекол можлива асоціяція молекуль SbI₃ у більші ланцюжкові комплекси, які вплітаються у сітку скла. Підтвердженням цьому може бути зсув смуги, відповідальної за коливання цих молекуль, у низькочастотну область спектру. Особливостей, які могли б свідчити про наявність у сітці стекол (As₂S₃)_{100-г}(SbSI), потрійних ланцюжкових структурних одиниць



Рис. 2. КР-спектри полікристалічних SbSI (1) і SbI₃ (2) та закристалізованого протягом 1 год. при T = 488 К скла (As₂S₃)₄₀(SbSI)₆₀ (3).

SbS_{2/2}I, за допомогою яких побудована кристалічна ґратниця SbSI [20], у КР-спектрах не виявлено.

Не проявляються такі потрійні структурні угрупування і в КР- та ІЧ-спектрах стекол $(Sb_2S_3)_{100-x}(SbI_3)_x$ [3, 13, 21]. Однак, автори роботи [21] при інтерпретації ІЧ-спектрів зробили висновок, що стекла заевтектичних складів (x > 25) побудовані із атомових ланцюжків, у яких кожний атом Sb зв'язаний з двома атомами S та одним атомом I, а атом S з двома атомами Sb (структурна одиниця $SbS_{2/2}$ I).

Структура кристалу SbSI визначається подвійними ланцюжками [(SbSI)_∞]₂, які зв'язані між собою силами Ван-дер-Ваальсовими. Два ланцюжки, які утворюють подвійний ланцюжок, мають ґвинтову вісь симетрії і з'єднані короткими і міцними зв'язками Sb–S, тобто стибій одного з них наближений до сірки, яка належить другому ланцюжку[20, 22]. При цьому сили зв'язків між атомами, як і їх заряди, різні у різних площинах. Подвійний ланцюжок формується багатьма елементарними комірками, які складаються з 12 атомів. Відповідно, спрощена комірка містить шість атомів (дві молекулі SbSI). Всередині ланцюжків хемічний зв'язок має йонно-ковалентний характер.

Спектер комбінаційного розсіяння світла полікристалічного SbSI наведений на рис. 2 (крива 1). Він містить смуги при 318, 157, 138 і 108 см^{-1} та ряд фононних смуг в ділянці частот < 100 см⁻¹. На цьому

ж рисунку (крива 2) наведений КР-спектер полікристалічного SbI₃. Він містить дві інтенсивні смуги при 137 і 157 см⁻¹ та ряд смуг у ділянці < 100 см⁻¹.

З рисунків 1 і 2 видно, що положення смуг, які відповідають коливанням пар атомів Sb та I в тригональних пірамідах SbI_3 і пар атомів Sb та S в пірамідах SbS₃, в КР-спектрах стекол $(As_2S_3)_{100-x}(SbSI)_x$ узгоджуються з положенням смуг при 157 і 318 cm^{-1} відповідно в спектрах полікристалів SbSI та SbI₃. Для стекол системи Sb₂S₃-SbI₃ максимум смуги, що відповідає структурним угрупуванням SbI₃, локалізований в ділянці ~165 см⁻¹, а смуги, обумовленої тригональними пірамідами SbS₃ — в ділянці 290-307 см⁻¹ [3, 13]. Одержані результати дозволяють зробити висновок про «квазиевтектичну» (наногетерогенну) будову стекол системи ${
m Sb}_2{
m S}_3-$ SbI₃. Сітка скла побудована в основному тригональними пірамідами SbS_{3/2}, у якій знаходяться окремі молекулі SbI₃ або, що ймовірно (зважаючи на будову кристалів SbI₃ [23]), асоціяти на їх основі. Якщо у цих стеклах і можливе утворення ланцюжків, то це є ланцюжки, утворені молекулями SbI_3 і вплетені у сітку на основі пірамід SbS_{3/2}. На користь молекулярного характеру взаємодії між елементами «квазіевтетики» свідчать і порівняно низькі температури склування стекол (Sb₂S₃)_x(SbI₃)_{100-x} [3, 24].

Аналогічний висновок можна зробити і по відношенню до стекол системи As_2S_3 -SbSI. У побудові їх структурної сітки беруть участь тільки бінарні структурні угрупування $AsS_{3/2}$, $SbS_{3/2}$, $As(Sb)S_{3/2}$, AsI_3 , SbI_3 , а також невелика кількість структурних фраґментів з гомополярними зв'язками.

На рисунку 2 (крива 3) наведений типовий для всіх досліджених матеріялів КР-спектер закристалізованого протягом 1 год. при T = 488 К (ця температура відповідає максимуму екзотермічного ефекту) скла (As₂S₃)₄₀(SbSI)₆₀. Спектер закристалізованого скла містить гострі смуги при 109, 140 і 319 см⁻¹, які практично співпадають з положенням смуг у полікристалічному SbSI (рис. 2, крива 1). Фононні смуги в ділянці частот < 100 см⁻¹ в КР-спектрах закристалізованих стекол проявляються дуже слабко через значне Релейове розсіяння. Одержані дані свідчать про подібність структури кристалічних включень, які формуються в матриці стекол (As₂S₃)_{100-x}(SbSI)_x з x > 50 при відпалі, та полікристалів SbSI.

Механізм утворення кристалічних включень в матриці скла можна представити таким чином. Як відмічалося вище, матриця стекол даної системи побудована бінарними структурними угрупуваннями AsS_3 , SbS_3 , $As(Sb)S_3$, AsI_3 , SbI_3 . Наявність декількох типів структурних угрупувань в структурній сітці призводить до їх взаємодії, деформації і, як наслідок, до значної нееквівалентности довжин і сил зв'язків між атомами.

При нагріванні змішаних стекол лабільність структурної сітки ще

більше зростає і в інтервалі температур $T_g - T_c$ стає можливим розрив і перемикання хемічних зв'язків Sb–S, Sb–I, As–I та інших у вказаних бінарних структурних угрупуваннях. Даний процес супроводжується дифузією атомів на відстані порядку міжатомових. У результаті утворюються потрійні ланцюжкові угрупування, характерні для кристалічного SbSI. При температурах, близьких до температури початку кристалізації, і при малих часах відпалу розміри утворених у склоподібній матриці кристалів незначні, і одержується сеґнетоелектрична нанокераміка [2, 6]. У цьому випадку, напевно, розміри нанозерен порядку кореляційної довжини і, відповідно, діелектрична проникність змінюється порівняно слабко. Підвищення температури і часу відпалу призводить до зростання розмірів зерен і суттєвого збільшення діелектричної проникности [4]. При цьому атоми, які формують ланцюжкові угрупування, дифундують на значні відстані. Даний висновок підтверджується результатами дослідження дифрактограм і КР-спектрів закристалізованих стекол [5, 6]. При збільшенні температури і часу відпалу інтенсивність рефлексів на дифрактограмах зростає, а їх півширина зменшується. Аналогічно ведуть себе і спектри комбінаційного розсіяння світла закристалізованих стекол, причому при значних часах відпалу проявляються фононні смуги в області спектру ω ≤ 100 см⁻¹. Це свідчить про зростання розмірів кристалів SbSI у склоподібній матриці і їх структурне упорядкування [3, 6].

4. ВИСНОВКИ

В результаті досліджень спектрів комбінаційного розсіяння світла стекол системи As₂S₃–SbSI встановлено, що вони мають наногетерогенну будову. Їх матриця побудована тільки бінарними структурними одиницями As(Sb)S₃ та As(Sb) I₃ і містить незначну кількість молекулярних фраґментів з гомополярними зв'язками. При нагріванні стекол з вмістом SbSI понад 50 мол.% в інтервалі температур T_g – T_c проходить розрив і перемикання хемічних зв'язків As–S, Sb–S, As–I, Sb–I у бінарних структурних угрупуваннях з утворенням потрійних ланцюжкових угрупувань SbS_{2/2}I, характерних для кристалів SbSI.

ЦИТОВАНА ЛІТЕРАТУРА

- 1. V. M. Rubish, J. of Optoelectronics and Advanced Mater., 3, No. 4: 941 (2001).
- 2. В. М. Рубіш, О. Г. Гуранич, Д. С. Леонов, *Наносистеми*, наноматеріали, нанотехнології, **3**, № 4: 911 (2005).
- 3. А. П. Шпак, В. М. Рубіш, Склоутворення і властивості сплавів в халькогенідних системах на основі миш'яку та сурми (Київ: ІМФ НАНУ: 2006).
- 4. В. М. Рубіт, Сенсорна електроніка і мікросистемні технології, 1: 62 (2007).

- 5. A. P. Shpak, V. V. Rubish, and V. M. Rubish, *Abstr. Intern. Meeting on Materials for Electronic Applications—'IMMEA-2007' (2007, Marrakech, Morocco)*, p. 57.
- 6. В. М. Рубіш, Фізика і хімія твердого тіла, 8, № 1: 41 (2007).
- 7. В. М. Рубіш, Я. П. Куценко, О. Ю. Полтавцев и др., *Тр. МЭИ*, **667**: 31 (1993).
- 8. В. М. Рубіш, В. О. Стефанович, В. В. Рубіш та ін., *Металлофиз. новейшие технол.*, **28**, № 5: 643 (2006).
- 9. V. M. Rubish, O. G. Guranich, and V. V. Rubish, *Photoelectronics*, 16: 41 (2007).
- 10. М. Ю. Риган, П. П. Штець, В. В. Рубіш та ін., *Реєстрація, зберігання та* обробка даних, **9**, № 3: 145 (2007).
- 11. D. G. Georgiev, P. Boolchand, and K. A. Jackson, *Phil. Mag.*, **83**, No. 25: 2941 (2003).
- 12. V. M. Rubish, O. G. Guranich, and V. O. Stefanovich, Mat. Intern. Meeting 'Clusters and Nanostructured Materials (CNM'2006)' (2006, Uzhgorod, Ukraine), p. 319.
- 13. В. М. Рубіш, П. П. Штець, В. В. Рубіш, Д. Г. Семак, *Наук. вісник Ужгород. ун-ту. Сер. Фізика*, **7**: 58 (2000).
- 14. V. Rubish, I. Yurkin, V. Malesh et al., Proc. SPIE, 2648: 531 (1995).
- 15. L. Koudelká and M. Pisárčik, Solid State Communs, 41, No. 1: 115 (1982).
- 16. L. Koudelká and M. Pisárčik, J. Non-Cryst. Solids, 64, № 1: 87 (1984).
- 17. В. М. Рубиш, В. О. Стефанович, П. П. Штец и др., ЖПС, 52, № 1: 53 (1990).
- 18. В. М. Рубіш, А. П. Шпак, В. І. Малеш, Наносистеми, наноматеріали, нанотехнології, **3**, вип. 2: 425 (2007).
- 19. F. Sava, J. of Optoelectronics and Advanced Mater., 3, No. 2: 425 (2001).
- 20. J. Grigas, E. Talic, and V. Lasauskas, Ferroelectrics, 284: 147 (2003).
- В. С. Герасименко, В. П. Захаров, И. М. Миголинец, М. Ю. Сичка, УФЖ, 20, № 11: 1859 (1975).
- 22. V. Lazauskas, V. Nelkinas, J. Grigas et al., *Lithuanian J. of Physics*, 46, No. 2: 205 (2006).
- 23. Р. Ф. Ролстен, Иодидные металлы и иодиды металлов (Москва: Металлургия: 1968).
- 24. V. M. Rubish, M. V. Dobosh, H. H. Shtets et al., J. Phys. Studies, 8, No. 2: 178 (2004).