Спектрально-люмінесцентні властивості титано-марганцевих оксидів

В.В. Шимановська^{1,*}, Л.А. Кернажицький¹, В.В. Наумов², Л.Л. Федоренко², В.С. Кшнякін³

¹ Інститут фізики НАН України, пр. Науки, 46, 03028 Київ, Україна

² Інститут фізики напівпровідників ім. В.С. Лашкарьова НАН України, пр. Науки, 45, 03028 Київ,

Україна

³ Сумський державний педагогічний університет, вул. Роменська, 87, 40007 Суми, Україна

(Одержано 20.05.2017, у відредагованій формі - 13.06.2017, опубліковано online 16.10.2017)

У роботі досліджено фотолюмінесценцію (ФЛ) змішаних титано-марганцевих оксидів TiO₂/MnO_x (TMO), отриманих методом хімічного осадження гідроксиду марганцю на частинках рутилу з наступним відпалюванням. Встановлено, що спектри ФЛ, які спостерігалися в діапазоні 2,4 ÷ 3,4 eB, суттево залежать від фазового складу TMO. Блакитний зсув ФЛ при зменшенні розмірів нанокристалітів рутілу пов'язаний з квантово-розмірним ефектом. Гасіння ФЛ пояснюється впливом кисневих вакансій і безвипромінювальною Оже-рекомбінацією. При невеликих концентраціях Mn (2 ÷ 9 ат. %) відносна ефективність ФЛ зростає завдяки додатковим центрам рекомбінації, але з підвищенням рівня Mn вище критичного (~ 13 ат. %) вона падає внаслідок ефекту концентраційного гасіння.

Ключові слова: Титано-марганцеві оксиди, Рутил, Фотолюмінесценція, Спектроскопія.

DOI: 10.21272/jnep.9(5).05019

PACS numbers: 61.46. - w, 61.72.U-, 78.67. - n, 33.20. - t

1. ВСТУП

Діоксид титану (TiO₂) є одним з найважливіших оксидних напівпровідникових матеріалів n-типу, який проявляє унікальні фізичні, електронні та оптичні властивості, зокрема надзвичайну фотокаталітичну активність, тому його активно досліджують в різних наукових лабораторіях та пироко використовують в різноманітних технологіях: фотокаталізі, фотовольтаїці, фотоелектрохімічніх комірках, фотосенсорах, фотобіології та ін. [1, 2].

Однак у багатьох випадках потенційні застосування цього матеріалу обмежені шириною забороненої енергетичної зони TiO₂ (3,2 eB для анатазу, 3,0 eB для рутилу), що лімітує спектральний діапазон фотоактивності TiO₂ ультрафіолетовою (УФ) областю (< 400 нм) і не дозволяє ефективно використовувати природне сонячне або кімнатне світло [3].

Для того, щоб подолати УФ обмеження і розширити діапазон функціональних можливостей у видимій області спектру, чимало досліджень було проведено в пошуках відповідних способів модифікування структури TiO₂ шляхом легування домішками різних металевих і неметалевих елементів, застосовуючи різноманітні методи допування: золь-гель процес, імпульсне лазерне плазмове осадження, іонну імплантацію, гідротермальний синтез тощо [3, 4].

Так, було доведено, що іони перехідних металів (Fe³⁺, Co²⁺, Cr³⁺ та ін.) можуть ізоморфно заміщати іони титану Ti⁴⁺ в кристалічній гратці TiO₂ і зменшувати ширину забороненої зони, роблячи можливим поглинання видимого світла і посилюючи загальну фотокаталітічну активність. Домішкові іони на поверхні TiO₂ можуть також виступати у якості пасток електронів та дірок, які генеруються при фотозбудженні, що призводить до зменшення часу життя носіїв заряду [4].

Іони марганцю вважаються досить перспективними для легування TiO₂, так як вони мають три стана змінної валентності (Mn^{2+} , Mn^{3+} і Mn^{4+}) і можуть захоплювати електрони і/або дірки в зонній структурі TiO₂, сприяючи ефективному переносу заряду. Згідно теоретичним і експериментальним дослідженням [5], іони Mn мають найбільшій потенціал серед 3*d*-перехідних металів для заміщення іонів Ti у гратці TiO₂ і створення проміжних енергетичних станів у забороненій зоні, які забезпечують ефективне поглинання фотонів. Для обох поліморфних модифікацій TiO₂, анатазу та рутилу, Mnлегування викликає значне звуження ширини забороненої зони і супроводжується червоним зсувом краю поглинання у видиму область спектру [5].

Як відомо, іони Mn при окисленні утворюють складну систему оксидів, що включає первинний оксид MnO, стабільні оксиди MnO2 і Mn2O3, а також змішаний оксид марганцю складу MnO Mn₂O₃ або Mn₃O₄ у різних поліморфних модифікаціях [6]. Бінарні з'єднання на основі MnO_x і TiO₂ дають ще один шлях розширення функціональних можливостей діоксиду титану у видимій області спектру [7]. Серед різних метал-оксидних систем змішані оксиди ТіО2/MnOx демонструють чудові фотокаталітичні властивості [8]. Також цікавим є проявлення парамагнітних властивостей змішаних оксидів TiO₂/MnO_x, обумовлених формуванням оксидної фази Мп₃O₄ (гаусманіту) при підвищених концентраціях Mn [9]. Проте, дослідження таких змішаних оксидних систем є більш складним, ніж чистих оксидів. Основні труднощі пов'язані з тим, що такі системи мають змішані стани окислення, різний фазовий розподіл та межу розподілу фаз, різні поверхневі групи тощо.

Титанат марганцю MnTiO₃ (пірофаніт) також

2077-6772/2017/9(5)05019(7)

^{*}vshymanovska@iop.kiev.ua

привертає велику увагу через його сильне оптичне поглинання у видимій області спектру, що може бути придатним для сонячного фотоелектрохімічного каталізу [10]. При цьому $MnTiO_3$ може бути отриманий шляхом окислення MnO_x з TiO_2 в процесі простої термічної обробки [7, 10].

У нашій попередній роботі [7] ми повідомляли про синтез та характеризацію змішаних титаномарганцевих оксидів (ТМО) як фотокаталізатора. Було вивчено спектрально-абсорбційні властивості ТМО на основі анатазу та рутилу і було показано, що присутність MnO_x призводить до збільшення фотокаталітичної активності TiO_2 під час фотокаталітичного розкладання органічного барвника сафраніну під дією УФ опромінення. Але, наскільки нам відомо, в науковій літературі досі бракує посилань про вплив домішок MnO_x на спектральнофотолюмінісцентні властивості TiO_2 [8, 9].

В даній роботі нами досліджено фотолюмінесценцію (ФЛ) змішаних оксидів TiO₂/MnO_x різного фазового складу і з різним вмістом Mn у порівнянні з чистим рутилом (R) TiO₂. TMO було синтезовано шляхом хімічного осадження гідроксиду марганцю на частинках нанокристалічного R TiO₂ з наступною термічною обробкою при різних температурах. Зразки ТМО було охарактеризовано методами рентгенівської променевої дифракції (XRD), рентгенівської флуоресценції (XRF), сканувальної електронної мікроскопії (SEM-EDS) та оптичної спектроскопії при кімнатній температурі. Дані, отримані для досліджуваних зразків, було проаналізовано на співвідношення між їх структурними та спектрально-оптичними властивостями з метою поглиблення розуміння механізмів впливу домішок MnO_x на ФЛ рутилу TiO₂.

2. ЕКСПЕРИМЕНТ

2.1 Матеріали та зразки

Для наших досліджень зразки чистого TiO₂ зі структурою рутилу (*R*1, *R*2, *R*3, *R*4, *R*5) було синтезовано за єдиною технологією методом термічного гідролізу солянокислих розчинів тетрахлориду титану TiCl₄ різної концентрації при температурі 100 °C у присутності колоїдних зародків титану у формі рутилу. Осад з частинками *R* TiO₂ відфільтровували, ретельно відмивали дистильованою водою, висушували і відпалювали на повітрі при різних температурах від 300 °C (*R*1) до 900 °C (*R*5). Така технологія дозволяє отримувати високоякісний однофазний нанокристалічний *R* TiO₂, в якому вміст сторонніх домішок Fe, Co, Cr, Ni, Cu та ін. не перевищує 10⁻⁵ мас. %.

Зразки титано-марганцевих оксидів TiO_2/MnO_x (TMO-1, TMO-2, TMO-3, TMO-4, TMO-5) були синтезовані методом хімічного осадження гідроксиду марганцю на частинках нанокристалічного рутилу (*R*1). Для цього попередньо розраховану кількість 0.1 М водного розчину MnCl₂•4H₂O додавали до чистого *R* TiO₂. Після цього 0.5 М водний розчин бікарбонату амонію NH₄HCO₃ додавали до суміші невеликими порціями до *pH* = 7 ÷ 8 при постійному перемішуванні. Одержану суспензію гідроксиду марганцю та рутилу відфільтровували, відмивали водою, висушували і відпалювали на повітрі при різних температурах: 850, 900 і 1100 °С. У результаті було отримано зразки ТМО на основі нанокристалічного R TiO₂ з різним фазовим складом MnO_x і з різним вмістом Mn від 2 ат. % (TMO-1) до 31 ат. % (TMO-5).

Більш детальний опис технології синтезу наведено в нашій попередній роботі [7]. Склад і структурні характеристики синтезованих зразків R TiO₂ і TMO наведено в Таблиці 1.

2.2 Методи дослідження

Рентгенограми зразків R TiO₂ і TMO отримували методом рентгенівської променевої дифракції за допомогою дифрактометру Bruker X-ray, оснащеного джерелом інтенсивного монохроматичного рентгенівського випромінювання Cu K_{α} ($\lambda = 0.154$ нм). Середній розмір нанокристалітів у зразках визначали за уширенням характеристичних XRD ліній методом Дебая-Шерера: $D = K \lambda / \beta \cos \theta$, де D – середній розмір кристалітів у ангстремах; K – константа, що дорівнює 0.89; λ – довжина хвилі випромінювання; β – ширина XRD лінії на половині висоти (FWHM); θ – значення кута дифракції.

Хімічний склад зразків ТМО визначали методом рентгенівської флуоресценції за допомогою аналізатору XNAT-Control. Середня похибка вимірювання XRF не перевищувала ± 5 %.

Морфологічні характеристики зразків R TiO₂ і TMO досліджували за допомогою сканувального електронного мікроскопу JEOL JSM 6490 (20 кВ), обладнаного EDS аналізатором енергетичного спектру рентгенівського випромінювання для аналізу розподілу домішок на поверхні зразків.

Спектри оптичного поглинання та фотолюмінесценції зразків *R* TiO₂ і TMO вимірювали за допомогою багатоканального оптичного спектрометра Solar SL40-2 (3648-піксельний CCD сенсор TCD1304AP, дифракційна гратка 600 штрихів/мм, спектральний діапазон вимірювання 200-1000 нм, спектральна роздільна здатність ~ 0.3 нм, час реєстрації ~ 7 мс).

Для вимірів абсорбційних спектрів в якості джерел випромінювання застосовували дейтерієву ДДС-30 ($\lambda_{1max} = 245$ нм, $\lambda_{2max} = 311$ нм) та ксенонову ДКШ-1000 ($\lambda_{max} = 472$ нм) газорозрядні лампи високого тиску. Зразки для дослідження оптичного поглинання готували у вигляді прозорих дисків шляхом пресування суміші з бромистим калієм у співвідношенні TiO₂/KBr ~ 0,001 мас. %.

Для збудження ФЛ зразків застосовували імпульсний N₂-лазер ($\lambda_{ex} = 337,1$ нм, енергія в імпульсі 50 мкДж, час імпульсу 7 нс, частота імпульсів 50 Гц). ФЛ спектри вимірювали за схемою оберненого розсіювання. Щоб розрізняти лазерне випромінювання та індуковану лазером люмінесценцію використовували інтерференційний фільтр. Всі виміри проводили при кімнатній температурі.

3. РЕЗУЛЬТАТИ ТА ОБГОВОРЕННЯ

3.1 XRD спектри

На Рис. 1 зображено типові рентгенограми, отримані для зразків чистого *R* ТіО₂ та ТМО. За даними Спектрально-люмінесцентні властивості...



Рис. 1 – Рентгенограми зразків R5 TiO₂ (1); TMO-1 (2); TMO-2 (3); TMO-3 (4). ** – Mn₂O₃, * – MnTiO₃

XRD аналізу, виготовлені зразки характеризуються добре сформованою кристалічною структурою. Як видно з XRD спектрів, синтезовані сполуки TMO є полідисперсним нанокристалічним порошком з різним фазовим складом. Встановлено, що зразок ТМО-1 (850°С) містить як рутил, так і оксид Mn₂O₃. Зразки ТМО-4 і ТМО-5 (900°С) містять рутил та кристалічні фази Mn₂O₃ і MnTiO₃. Зразок ТМО-3 (1100°С) містить рутил та титанат MnTiO₃. Ступінь окислення Mn в ТМО варіюється від Mn²⁺ до Mn³⁺ в залежності від температури термічної обробки зразків.

Середній розмір нанокристалітів рутилу в зразках ТМО варіювався від 20 до 70 нм в залежності від температури відпалу, середній розмір нанокристалітів MnO_x був приблизно того ж порядку (див. Таблицю 1).

Нами також було досліджено EDS спектри зразків TMO у порівнянні з чистим R TiO₂. EDS спектрограми підтвердили, що зразки R TiO₂ не містять домішкових елементів, а зразки TMO, окрім титану і кисню, містять іони марганцю різної концентрації. За даними XRF аналізу вміст катіонів Mn в TMO складав від 2 ат. % для TMO-1 до 31 ат. % для TMO-5 (Таблиця 1).

Зразок	Вміст	Темпе	Фазовий	Вміст	Розмір
	Mn,	ратура	склад,	фази,	кристалітів,
	XRF	обробки	XRD	XRD	XRD
	% ат.	°C		мас.%	нм ($D_{\rm hkl}$)
$R \ 1$	0	300	Рутил	100	21 (110)
R~2	0	300	Рутил	100	16 (110)
R 3	0	600	Рутил	100	30 (110)
R 4	0	850	Рутил	100	126 (110)
R 5	0	900	Рутил	100	70 (110)
TMO-1	2	850	Рутил	93	-
			Mn_2O_3	7	-
TMO-2	9	850	Рутил	92	24 (110)
			Mn_2O_3	8	19 (222)
TMO-3	13	1100	Рутил	86	63 (110)
			MnTiO ₃	14	40 (104)
			Рутил	86	121(110)
TMO-4	16	900	Mn_2O_3	12	36 (222)
			$MnTiO_3$	2	33 (104)
			Рутил	61	30 (110)
TMO-5	31	900	Mn_2O_3	10	-
			MnTiO ₃	29	29 (104)

Таблиця 1 – Фазовий та хімічний склад і структурні характеристики зразків R TiO₂ і ТМО

3.2 Спектри оптичного поглинання

Дослідження спектрів оптичного поглинання зразків R TiO₂ і TMO було проведено для того, щоб визначити ширину забороненої зони в TMO у порівнянні з чистим R TiO₂. Для розрахунку ширини забороненої зони використовувалось співвідношення Таука для міжзонних фотопереходів:

$$\alpha h v = A (h v - E_g)^n,$$

де hv – енергія фотону, h – постійна Планка, α – коефіцієнт поглинання світла, E_g – ширина забороненої зони, A – константа, n = 1/2 показник для прямих міжзонних переходів.

На Рис. 2 наведено графік $(ahv)^2$ від hv для спектрів чистого R ТіО₂, ТМО-4 і ТМО-5, де екстраполяція прямої лінії $(ahv)^2$ на 0 осі дає ширину забороненої зони. Як видно з Рис. 2, край

поглинання зразків ТМО значно зрушений у видимий діапазон порівняно з чистим *R* TiO₂.

Спектри поглинання світла для зразків ТМО-4 і ТМО-5 показують, що існують два значення ширини



Рис. 2 – Спектр оптичного поглинання зразків R TiO₂ (1), TMO-4 (2) і TMO-5 (3)

забороненої зони, первинна і вторинна, яким відповідають значенням енергії, що визначаються з перетину дотичних з кривими поглинання.

Відповідно до даних теоретичного моделювання [5, 11], допування TiO₂ іонами Mn через заміщення атомів Ті в кристалічній гратці індукує проміжні енергетичні стани (ЕС) в забороненій зоні ТіО2, що розщеплює цю зону на псевдо-пряму верхню і нижню зони. Первинна зона є в цілому заборонена зона, а вторинна зона є верхня зона над ЕС, що виникає внаслідок допування. Значення ширини первинної зони подібна значенню ширини забороненої зоні чистого рутилу і відповідно до Рис. 2 зменшується від 3,02 eB для зразків R TiO₂ до 2,95 eB для зразків ТМО-4 і ТМО-5. Значення ширини вторинної зони менше ніж 2,4 eB. Такий ефект Мп-допування ТМО зрушує край оптичного поглинання у видиму область спектру, як це було показано для золь-гель [12] і гідротермічно синтезованих нанопорошків ТіО₂ [13]. Первинна і вторинна ширина забороненої зони спостерігалася також в Мп-допованих R TiO₂ тонких плівках [14].

3.3 Спектри ФЛ

Дослідження спектрів ФЛ зразків R TiO₂ і TMO було проведено для того, щоб вивчити механізми переносу і рекомбінації носіїв заряду в TMO у порівнянні з чистим R TiO₂. На Рис. З наведено типові спектри ФЛ для R TiO₂ і TMO при збудженні УФ лазерними імпульсами при 337,1 нм (3,67 еВ).



Рис. 3 – Спектри ФЛ у видимому і У Φ діапазонах спектру зразків *R* TiO₂ (a) і TMO (б)

Смуга ФЛ випромінювання, що пов'язана з дефектними станами в структурі рутилу, простягається від 2,38 до 2,80 еВ (520 ÷ 442 нм) (Рис. 3а). Піки ФЛ при 2,39 еВ (518 нм) і 2,64 ÷ 2,78 еВ (469 ÷ 446 нм), як відомо, пов'язані з наявністю кисневих вакансій з одним або двома захопленими електронами (F^* і F-центрів, відповідно) [15]. Кисневі вакансії є власними дефектами гратки ТіО₂, які створюють проміжні енергетичні стани всередині забороненої зони ТіО₂ [16], що діють як центри рекомбінації для фотоіндукованих електронів та дірок. Тому ця ФЛ може виникати внаслідок e^-h^+ рекомбінації через кисневі вакансії.

Збільшення інтенсивності для смуги ФЛ в межах 2,45-2,60 eB (506-476 нм) в рутилі може бути пов'язано з люмінесценцією з енергетичних станів, локалізованих на поверхні TiO₂ [17], і з переносом

заряду від Ті³⁺ до кисневого аніону в Ті O_6^{8-} комплексі, що пов'язане з кисневими вакансіями на поверхні Ті O_2 [18].

В ФЛ спектрах R TiO₂ (Рис. 3а) спостерігається пирокий пік з максимумом 2,91-2,92 eB (426 ÷ 424 нм). Такий пік зазвичай приписують рекомбінації вільних екситонів (FE), оскільки аналогічне випромінювання спостерігали в спектрах ФЛ різних структур TiO₂ [19]. ФЛ пік (FE_r) з максимумом 2,87 eB (432 нм) є фононною реплікою екситонного піку 2,91 eB [20].

Пік ФЛ при 3,01 еВ (412 нм) відповідає крайовому переходу (ВЕ) в R ТіО₂ [20]. Інші піки в діапазоні 3,0-3,4 еВ (413-364 нм) в ФЛ спектрах R ТіО₂ загалом приписують переходу поблизу краю смуги поглинання (NBE) при 3,05 еВ (406 нм) і зоназонним непрямим дозволеним переходам [20]: 3,12 еВ (397 нм – ВВ1), 3,19 еВ (388 нм – ВВ2) і 3,25 еВ (381 нм – ВВ3).

В ФЛ спектрах ТМО (Рис. 36) спостерігається сильне падіння інтенсивності випромінювання в видимої області і помітний перерозподіл інтенсивності випромінювання в УФ області.

Для білып детального вивчення Φ Л спектрів зразків R TiO₂ і TMO ми виконали розкладання Гауса для піків випромінювання окремо в областях 2,85-3,0 eB та 3,0-3,3 eB. Отримані дані були апроксимовані лінійною залежністю за методом найменших квадратів.

Як слідує з аналізу спектрів ФЛ R TiO₂ і TMO у видимої області, позиція усіх піків випромінювання залишається практично незмінною.

В УФ області спектрів ФЛ R Ті O_2 і ТМО були розглянуті піки ВЕ, NBE, BB1 і BB2.

На Рис. 4 наведені залежності положення піків Φ Л від розміру нанокристалітів рутилу в зразках R TiO₂. Як видно, зсув положення піків Φ Л не спостерігається (з точністю 0,5 meB).

На відміну від R ТіО₂ для ТМО при зменшенні розмірів нанокристалітів R спостерігається значний блакитний зсув положення піків ВВ1 і ВВ2, тоді як положення піків ВЕ і NBE не змінюється (Рис. 5). Такий зсув може бути пояснений квантоворозмірним ефектом [21]. Рис. 6 показує залежність положення піків ФЛ від концентрації Мn в зразках ТМО. Відносно малий зсув положення піків ФЛ вказує на те, що розмір нанокристалітів рутилу в ТМО грає більш значну роль, ніж концентрація домішок Mn.

Як відомо, допування напівпровідників робить зміни в структурі смуг ФЛ. Одна зі змін це явище звуження забороненої зони через утворення хвостів щільності станів, що відбуваються в результаті неоднорідного розподілу домішок, відомого як ефект перенормування забороненої зони (BGR) [22]. Інше явище, що має місце в сильно допованих напівпровідниках, це зростання енергії міжзонних переходів внаслідок заповнення зони провідності електронами, що відомо як ефект Бурштейн–Мосса (ВМ) [23]. Слід зазначити, що червоний зсув через ВМ ефект конкурує з протилежним зсувом через BGR ефект. Разом ці два ефекти, BGR і ВМ, також відповідають за зсув положення смуг ФЛ випромінювання.

Для вивчення впливу домішок Mn на ФЛ зразків



Рис.4 – Зсув положення піків ФЛ R Ті O_2 в залежності від розміру нанокристалітів R: BE (1), NBE (2), BB1 (3), BB2 (4)



Рис. 5 – Зсув положення піків ФЛ ТМО в залежності від розміру нанокристалітів *R*: BE (1), NBE (2), BB1 (3), BB2 (4)



Рис. 6 – Зсув положення піків ФЛ ТМО в залежності від концентрації Мп: ВЕ (1), NBE (2), BB1 (3) і BB2 (4)

ТМО у видимої області спектра ми побудували залежність нормованої інтенсивності смуг випромінювання, пов'язаних з кисневими вакансіями 2,72 eB (OX1) і 2,78 eB (OX2), та випромінювання вільних екситонів (FE) 2,92 eB як функцію концентрації Mn (Рис. 7).

Як видно з Рис. 7, інтенсивність смуг ОХ1, ОХ2 і FE швидко зменшується по мірі зростання концентрації Мп до ~2 ат. % і залишається практично незмінною при подальшому збільшенні концентрації Мп. Так як ці смуги випромінювання відбуваються завдяки e^--h^+ рекомбінації через кисневі вакансії або рекомбінації, пов'язаної з екситонами, то це



Рис. 7 – Нормована інтенсивність смуг ФЛ ТМО у видимому діапазоні в залежності від концентрації Мп

спостереження означає, що в частинках ТМО відбуваються процеси безвипромінювальної Ожерекомбінації.

Цей процес пов'язаний з виродженими електронами, в яких енергія, що виділяється при рекомбінації електронів негайно поглинається іншим електроном, а потім ця енергія розсіюється фононами. Саме Оже-процес є головною причиною безвипромінювальної рекомбінації в тонких плівках [24] і кристалах [25]. Гасіння УФ і екситонних смуг ФЛ в Мпдопованих наночастинках TiO₂ також пояснюється рекомбінацією Оже-типу [26].

Для вивчення впливу концентрації Mn на ФЛ ТМО в УФ області спектру ми побудували співвідношення інтенсивностей випромінювання смут BB1 (3,12 eB), BB2 (3,17 eB) і BB3 (3,25 eB) до інтенсивності смуги випромінювання при 2,72 eB (OX1) в залежності від концентрації Mn (Рис. 8).



Рис. 8 – Співвідношення нормованих інтенсивностей смуг ФЛ ТМО в УФ діапазоні в залежності від концентрації Мп

Як відомо [26], зменшення співвідношення інтенсивностей (Iuv/I_{vis}) вказує на погіршення люмінесцентної активності TiO₂ при допуванні. Це відбувається внаслідок створення великої кількості дефектів при інкорпорації домішок. У нашому випадку, як показує Рис. 8, співвідношення нормованих інтенсивності $I/I_{2.72}$ спочатку зростає зі збільшенням концентрації Мл від 2 до 13 ат. %, потім дещо зменшується при більш високому вмісті Мл. Цей ефект зазвичай відомий як концентраційне гасіння [27], тобто зниження люмінесцентної ефективності Мл центрів, коли їхня концентрація збільшується понад межами критичного значення.

В.В. Шимановська, Л.А. Кернажицький та ін.

В досліджуваних зразках *R* TiO₂ кисневі вакансії та інші дефекти діють як підсилювачі люмінесценції, які збільшують інтенсивність випромінювання у порівнянні з монокристалічним TiO₂ [28]. У зразках TMO катіони Mn створюють додаткові центри рекомбінації, які можуть діяти або як підсилювачі люмінесценції, або як її гасителі.

Іншим фактором, що впливає на інтенсивність ФЛ, є мобільність носіїв заряду [29]. Домішки та дефекти, які розташовані в об`ємі, на межі зерен і на поверхні частинок, знижують рухливість вільних носіїв заряду, так як рухомі носії заряду розсіюються, коли вони наближаються до заряджених домішок або дефектних ділянок. Зменшення рухливості збільшує розподіл носіїв заряду, що обмежує їх рекомбінацію, і тому інтенсивність ФЛ зменшується.

Отже, ми вважаємо, що при збільшенні концентрації Mn в TMO відносна люмінесцентна ефективність спочатку зростає завдяки додатковим центрам рекомбінації, але потім з підвищенням вмісту Mn вище критичного люмінесцентна ефективність падає внаслідок ефекту концентраційного гасіння.

4. ВИСНОВКИ

В роботі показано, що фотолюмінесцентні властивості нанокристалічного рутилу TiO_2 в змішаних титано-марганцевих оксидах TiO_2/MnO_x суттєво змінюються внаслідок присутності оксидів марганцю. Аналіз XRD спектрів TMO підтвердив утворення кристалічних фаз оксиду марганцю Mn_2O_3 та титанату марганцю $MnTiO_3$ разом з нанокристалічним рутилом TiO_2 в залежності від температури відпалювання зразків.

Доведено, що край оптичного поглинання в ТМО

зсувається в довгохвильову область спектру в порівнянні з чистим рутилом. Знайдено, що первинна ширина забороненої зони E_g зменшується від 3,02 еВ для чистого R TiO₂ до 2,95 еВ для R TiO₂ в TMO.

В ФЛ спектрах ТМО спостерігаються емісійні смуги фотопереходів, пов'язаних з поверхневими дефектними станами (2,38-2,85 еВ), екситонами (2,85-3,0 еВ), а також зона-зонними переходами (3,0-3,4 еВ). З'ясовано, що спектри ФЛ залежать від фазового складу і вмісту Мп в ТМО, причому розмір нанокристалітів R/TiO₂ грає більш значну роль, ніж концентрація домішок. Блакитний зсув піків ФЛ при зменшенні розмірів нанокристалітів пов'язаний з квантово-розмірним ефектом. Гасіння екситонної ФЛ пов'язано з кисневими вакансіями в структурі ТМО і відбувається внаслідок безвипромінювальної Оже-рекомбінації.

При невеликих концентраціях Mn (2-13 ат. %) в ТМО відносна люмінесцентна ефективність зростає завдяки формуванню додаткових центрів випромінювальної рекомбінації. З підвищенням вмісту Mn вище критичного рівня (~ 13 ат. %) люмінесцентна ефективність ТМО падає внаслідок ефекту концентраційного гасіння.

подяка

Роботу виконано за підтримки НАН України в рамках цільової комплексної програми досліджень «Фундаментальні проблеми наноструктурних систем, наноматеріалів, нанотехнологій» 2016 – 2020 рр. (проект III-22-11 В/180 «Оптичні, електрофізичні і структурні властивості невпорядкованих молекулярних систем та нанокомпозитів»). Автори висловлюють подяку Гаврилко Тетяні Анатоліївні за плідні дискусії при обговоренні результатів роботи.

Спектрально-люминесцентные свойства титано-марганцевых оксидов

В.В. Шимановская¹, Л.А. Кернажицкий¹, В.В. Наумов², Л.Л. Федоренко², В.С. Кшнякин³

¹ Институт физики НАН Украины, пр. Науки, 46, 03028 Киев, Украина

2 Институт физики полупроводников им. В.Е. Лашкарева НАН Украины,

пр. Науки, 45, 03028 Киев, Украина

³ Сумской государственный педагогический университет, ул. Роменская, 87, 40007 Сумы, Украина

В работе исследовано фотолюминесценцию (ФЛ) смешанных титано-марганцевых оксидов TiO₂/ MnO_x (TMO), полученных путём химического осаждения гидроксида марганца на частицах рутила с последующим отжигом. Установлено, что спектры ФЛ, которые наблюдались в диапазоне 2,4 ÷ 3,4 эВ, существенно зависят от фазового состава ТМО. Синий сдвиг ФЛ при уменьшении размеров нанокристаллитов связан с квантово-размерным эффектом. Тушение ФЛ объясняется влиянием кислородных вакансий и безизлучательной Оже-рекомбинацией. При небольших концентрациях Mn (2 ÷ 9 ат.%) эффективность ФЛ растёт благодаря добавочным центрам рекомбинации, но с повышением уровня Mn выше критического (~ 13 ат.%) она падает вследствие эффекта концентрационного тушения.

Ключевые слова: Титано-марганцевые оксиды, Рутил, Фотолюминесценция, Спектроскопия.

Spectral-Luminescent Properties of Titanium-Manganese Oxides

V.V. Shimanovska¹, L.A. Kernazhitsky¹, V.V. Naumov², L.L. Fedorenko², V.S. Kshnyakin³

¹ Institute of Physics, NAS of Ukraine, 46, Nauka Prosp., 03028 Kyiv, Ukraine

² Lashkarev Institute of Semiconductor Physics, NAS of Ukraine, 45, Nauka Prosp., 03028 Kyiv, Ukraine

³ Sumy State Pedagogical University, 87, Romenska Str., 40007 Sumy, Ukraine

We studied the photoluminescence (PL) of titanium-manganese mixed oxides TiO_2/MnO_x (TMO) obtained by chemical precipitation of manganese hydroxide on particles of rutile followed by annealing at different temperatures. It is found that the PL spectra, which were observed in the range $2.4 \div 3.4$ eV, depend essentially on the phase composition of TMO. The blue shift of PL with decreasing nanocrystallite dimensions is related to the quantum-size effect. The PL quenching is due to the effect of oxygen vacancies and nonradiative Auger recombination. At low concentration of Mn ($2 \div 9$ at%), the PL efficiency increases due to the additional centers of recombination, but with increasing Mn level above the critical value (~ 13 at%) the efficiency falls down due to the effect of concentration quenching.

Keywords: Titanium-manganese oxides, Rutile, Photoluminescence, Spectroscopy.

СПИСОК ЛІТЕРАТУРИ

- Y. Liu, Z. Li, M. Green, M. Just, Y.Y. Li, X. Chen, J. Phys. D: Appl. Phys. 50, 193003 (2017).
- 2. X. Chen, S.S. Mao, *Chem. Rev.* **107**, 2891 (2007).
- O. Carp, C.L. Huisman, A. Reller, *Prog. Solid State Ch.* 32, 33 (2004).
- J. Schneider, M. Matsuoka, M. Takeuchi, J. Zhang, Y. Horiuchi, M. Anpo, D.W. Bahnemann, *Chem. Rev.* 114, 9919 (2014).
- Q.R. Deng, X.H. Xia, M.L. Guo, Y. Gao, G. Shao, *Mater.* Lett. 65, 2051 (2011).
- M. Augustin, D. Fenske, I. Bardenhagen, A. Westphal, M. Knipper, T. Plaggenborg, J. Kolny-Olesiak, J. Parisi, *Beilstein J. Nanotechnol.* 6, 47 (2015).
- L. Kernazhitsky, V. Shymanovska, T. Gavrilko, G. Puchkovska, V. Naumov, T. Khalyavka, V. Kshnyakin, V. Chernyak, J. Baran, *Mater. Sci. Eng. B* 175, 48 (2010).
- K. Zhuang, J. Qiu, F. Tang, B. Xu, Y. Fan, *Phys. Chem. Chem. Phys.* 13, 4463 (2011).
- B. Choudhury, A. Choudhury, Curr. Appl. Phys. 13, 1025 (2013).
- Z.Q. Song, S.B. Wang, W. Yang, M. Li, H. Wang, H. Yan, Mater. Sci. Eng. B 113, 121 (2004).
- 11. L. Lu, X. Xia, J.K. Luo, G. Shao, J. Phys. D: Appl. Phys. 45, 485102 (2012).
- M. Guo, Y. Gao, G. Shao, *Phys. Chem. Chem. Phys.* 18, 2818 (2016).
- Z.V. Saponjic, N.M. Dimitrijevic, O.G. Poluektov, L.X. Chen, E. Wasinger, U. Welp, D.M. Tiede, X. Zuo, T. Rajh, *J. Phys. Chem. B* 110, 25441 (2006).
- C.Y.W. Lin, D. Channei, P. Koshy, A. Nakaruk, C.C. Sorrell, *Physica E* 44, 1969 (2012).
- 15. K.V. Baiju, A. Zachariah, S. Shukla, S. Biju, M.L.P.Reddy,

K.G.K. Warrier, Catal. Lett. 130, 130 (2009).

- A. Janotti, J.B. Varley, P. Rinke, N. Umezawa, G. Kresse, C.G. Van de Walle, *Phys. Rev. B* 81, 085212 (2010).
- N.M. Rahman, K.M. Krishna, T. Soga, T. Jimbo, M. Umeno, J. Phys. Chem. Solids 60, 201 (1999).
- J.C. Yu, J. Yu, W. Ho, Z. Jiang, L. Zhang, *Chem. Mater.* 14, 3808 (2002).
- N.D. Abazović, M.I. Ćomor, M.D. Dramićanin, D.J. Jovanović, S.P. Ahrenkiel, J.M. Nedeljković, J. Phys. Chem. B 110, 25366 (2006).
- L. Kernazhitsky, V. Shymanovska, T. Gavrilko, V. Naumov, L. Fedorenko, V. Kshnyakin, J. Baran, *J. Lumin.* 146, 199 (2014).
- J.S. Junior, F.A. La Porta, M.S. Liu, J. Andrés, J.A. Varela, E. Longo, *Dalton Trans.* 44, 3159 (2015).
- 22. J.D. Ye, S.L. Gu, S.M. Zhu, S.M. Liu, Y.D. Zheng, R. Zhang, Y. Shi, J. Appl. Phys. 86, 192111 (2005).
- A. Walsh, L.F. Da Silva, S.H. Wei, *Phys. Rev. B* 78, 075211 (2008).
- 24. X.B. Wang, C. Song, K.W. Geng, F. Zeng, F. Pan, *Appl. Surf. Sci.* 253, 6905 (2007).
- 25. W.Q. Peng, S.C. Qu, G.W. Cong, Z.G. Wang, J. Cryst. Growth 279, 454 (2005).
- 26. B. Choudhury, A. Choudhury, J. Lumin. 136, 339 (2013).
- E. Zaleta-Alejandre, M. Zapata-Torres, M. García-Hipólito, M. Aguilar-Frutis, G. Alarcón-Flores, J. Guzmán-Mendoza, C. Falcony, J. Phys. D: Appl. Phys. 42, 195002 (2009).
- 28. N. Serpone, J. Phys. Chem. B 110, 24287 (2006).
- R. Chen, J.L. Lawless, V. Pagonis, *Radiat. Measur.* 46, 1380 (2011).