Конвертним методом визначено оптичні константи тонких плівок TiO₂ та TiO₂:Мп виготовлених методом електронно-променевого випаровування у вакуумі. Досліджено вплив термічної обробки на оптичні властивості тонких плівок

Ключові слова: ТіО₂ ,оптичні властивості, легування, конвертний метод

Конвертным методом определены оптические константы тонких пленок TiO₂ и TiO₂:Mn изготовленных методом электронно-лучевого испарения в вакууме. Исследовано влияние термической обработки на оптические свойства тонких пленок

Ключевые слова: ТіО₂, оптические свойства, легирование, конвертный метод

The envelope method was employed to determine optical constants of thin films of TiO₂ and TiO₂: Mn produced by electronbeam evaporation in a vacuum. The effect of thermal treatment on the optical properties of thin films was investigated Keywords: TiO₂, optical properties, doping, envelope method

Вступ

Останнім часом все більшу увагу як об'єкти дослідження привертають оксидні матеріали, які характеризуються унікальними властивостями і широкими областями застосування. До таких сполук відноситься діоксид титану TiO₂: будучи хімічно стабільним, нетоксичним і відносно недорогим матеріалом, він широко використовується для створення газових сенсорів, діелектричної кераміки, барвників і т. д. [1]. Крім того, діоксид титану володіє унікальними фотокаталітичними властивостями [2].

Легування плівок TiO₂ різними металами, зокрема Мп, дозволяє змінювати ширину забороненої зони матеріалу, що є актуальним при застосуванні у фотоелектричних приладах.

В даній роботі для визначення оптичних констант матеріалу досліджуваних тонких плівок застосовано конвертний метод [3 – 5]. Конвертний метод був розроблений для аналізу спектрів пропускання з екстремальними точками, які обумовлені інтерференційними явищами у тонких плівках, з метою визначення товщини плівок d, показника заломлення n(λ), коефіцієнта поглинання α(λ), екстинції k(λ).

УДК 621.315.592

ОПТИЧНІ ВЛАСТИВОСТІ Ті О₂:Мп ДО І ПІСЛЯ ТЕРМІЧНОЇ ОБРОБКИ

А.І. Мостовий

Аспірант* Контактний тел.: 098-770-25-29 E-mail: mostovysya@mail.ru

П.Д. Мар'янчук

Доктор фізико-математичних наук, професор, завідувач кафедри Кафедра електроніки і енергетики *Чернівецький національний університет ім. Ю. Федьковича вул. Коцюбинського, 2, м. Чернівці, Україна, 58012 Контактний тел.: (03722) 4-68-77 E-mail: p.maryanchuk@chnu.edu.ua

В.В. Брус

Аспірант Чернівецьке відділення Інститут проблем матеріалознавства ім. І. М. Францевича НАН України вул. Ірини Вільде, 5, м. Чернівці, Україна, 58000 Контактний тел.: (0372) 55-12-32 Е-mail: victorbrus@mail.ru

2. Експериментальна частина

В даній роботі напилення тонких плівок чистого TiO₂ та суміші TiO₂ – Mn (вміст Mn: 1%) проводилося на підкладки з покривного скла в універсальній вакуумній установці Laybold – Heraeus L560 за допомогою електронно-променевого випаровування спресованих таблеток з суміші порошку TiO₂ та Mn у відповідних пропорціях.

Сформовані таблетки поміщали у мідний тигель з водяним охолодженням і поступово прогрівали електронним променем у вакуумній камері, що відкачувалась молекулярним насосом до вакууму 6 ·10⁻³ Па.

Потужність електронного променя, швидкість напилення та товщина плівки контролювалися за допоя могою контролера напилення тонких плівок INFICON XTC.

Відпал проводили протягом 5 годин при температурі 773 К в атмосфері повітря в електропечі СНОЛ 15/1300 з мікропроцесорним регулятором температури типу RT26-S765.

Спектри пропускання щойно напилених та відпалених тонких плівок TiO_2 та TiO_2 – Мп отримано за допомогою спектрофотометра СФ-2000. Експериментальні точки знімалися в області довжин хвиль 200 – 1100 нм з кроком 1 нм.

$$n(\lambda) = \left[\left(\frac{2n_s(T_M(\lambda) - T_m(\lambda))}{T_M(\lambda)T_m(\lambda)} + \frac{n_s^2 + 1}{2} \right) + \sqrt{\left(\frac{2n_s(T_M(\lambda) - T_m(\lambda))}{T_M(\lambda)T_m(\lambda)} + \frac{n_s^2 + 1}{2} \right)^2 - n_s^2} \right]^{\frac{1}{2}}$$
(1)

3. Результати та їх обговорення

На рис. 1 представлено спектри пропускання чистої скляної підкладки, тонких плівок TiO_2 та суміші TiO_2 – Mn (вміст Mn: 1%). Подібні спектри пропускання було отримано після відпалу даних плівок. З рисунка видно, що в області власного поглинання тонких плівок підкладка залишається прозорою. Така умова забезпечує однозначність інтерпретування отриманих результатів. На спектрі пропускання тонких плівок TiO_2 та суміші TiO_2 – Mn (вміст Mn: 1%) видно періодичні піки та впадини, які обумовлені інтерференційними явищами. Це свідчить про хорошу однорідність та якість поверхні тонких плівок.

Оптичні коефіцієнти тонких плівок (товщина плівок d, показник заломлення $n(\lambda)$, коефіцієнт поглинання $\alpha(\lambda)$ та екстинції $k(\lambda)$) можуть бути визначені із спектрів пропускання з інтерференційними ефектами, використовуючи конвертний метод. Даний метод можна застосовувати за умови слабого поглинання тонкими плівками та прозорої підкладки, товщина якої набагато більша від товщини плівки. Дані вимоги задовольняються у даній роботі.



Рис. 1. Спектри пропускання: 1 — чистої підкладки з покривного скла, 2 — тонкої плівки TiO₂, 3 — тонкої плівки TiO₂:Mn(1%). На вставці — спектр пропускання тонкої плівки TiO₂:Mn(1%) та конвертні криві для інтерференційних максимумів T_{max}(λ) та мінімумів T_{min}(λ)

Базовою частиною конвертного метода служать конвертні криві $T_{max}(\lambda)=T_M(\lambda)$ та $T_{min}(\lambda)=T_T(\lambda)$. Вони отримуються за допомогою параболічної екстраполяції експериментально визначених точок, що відповідають положенню інтерференційних максимумів та мінімумів (вставка рис. 1).

Отримавши конвертні криві, можна визначити показник заломлення $n(\lambda)$ тонкої плівки TiO₂ та суміші TiO₂ – Mn (вміст Mn: 1%) до і після відпалу, використавши наступне рівняння: де ns – це показник заломлення підкладки, що визначається за виразом:

$$n_{s} = \frac{1}{T_{s}} + \sqrt{\frac{1}{T_{s}^{2}} - 1}$$
(2)

де $T_{\rm s}$ - пропускання підкладки, яке практично постійне в області прозорості.

Для покривного скла, що використане в якості підкладки, $T_s = 0.91$. Тоді з рівняння (2) отримаємо, що $n_s=1.554$.

Значення показника заломлення $n(\lambda)$ плівок TiO₂ та TiO₂:Mn(1%), розраховане за рівнянням (1), по мірі збільшення довжини хвилі спадає і стабілізується при довжинах хвиль $\lambda > 600$ нм, що добре видно з рис. 2. Різке зростання значень показника заломлення при довжинах хвиль $\lambda < 500$ нм обумовлене різким зменшенням пропускання біля краю власного поглинання тонких плівок TiO₂ та TiO₂:Mn(1%). Домішка марганцю, яка введена в TiO₂, дещо збільшує показник заломлення. Як видно з рис. 2, відпал теж збільшує показник заломлення n(λ).



Рис. 2. Графік залежності n(λ) для тонких плівок: 1 — тонкої плівки TiO₂ до відпалу; 2 - тонкої плівки TiO₂ після відпалу; 3 - тонкої плівки TiO₂:Mn(1%) до відпалу; 4 - тонкої плівки TiO₂:Mn(1%) після відпалу. Суцільна лінія — значення n(λ) розраховані за допомогою рівняння (1), штрихована лінія — екстраполяція отриманих даних

Так як формулу (1) не можна застосовувати за межами зони інтерференції для визначення показника заломлення в області власного поглинання плівки TiO₂ та суміші TiO₂ – Mn (вміст Mn: 1%) була застосована екстраполяція розрахованих значень $n(\lambda)$ [3 – 5].

Наступний крок конвертного методу – це визначення товщини плівки TiO₂ та суміші TiO₂ – Mn (вміст Mn: 1%) з рівняння (3):

$$d = \frac{A\lambda_1\lambda_2}{2\left[n(\lambda_1)\lambda_2 - n(\lambda_2)\lambda_1\right]}$$
(3)

де λ_1 та λ_2 – довжини хвиль, які відповідають сусіднім екстремальним точкам на спектрі пропускання, A=1 для двох сусідніх екстремумів одного типу (max – max, min – min) і A = 0,5 для двох сусідніх екстремумів протилежного типу (max – min, min – max). Середнє значення товщини плівки TiO₂ розраховане з рівняння (3) для усіх комбінацій екстремальних точок складає 0.385 мкм, а для TiO₂: Mn(1%) 0.415 мкм

За допомогою рівняння (4) можна обчислити коефіцієнт поглинання $\alpha(\lambda)$ для тонких плівок:

$$\alpha(\lambda) = \frac{1}{d} \ln \left[\frac{\left(n(\lambda) - 1\right)\left(n(\lambda) - n_{s}\right)\left[\left(\frac{T_{M}(\lambda)}{T_{m}(\lambda)}\right)^{\frac{1}{2}} + 1\right]}{\left(n(\lambda) + 1\right)\left(n(\lambda) + n_{s}\right)\left[\left(\frac{T_{M}(\lambda)}{T_{m}(\lambda)}\right)^{\frac{1}{2}} - 1\right]} \right].$$
 (4)

Коефіцієнт поглинання $\alpha(\lambda)$ як функцію від довжини хвилі зображено на рис. З. Можна бачити різке збільшення коефіцієнта поглинання в короткохвильовій області поблизу краю власного поглинання, а також плавне зменшення значення коефіцієнта поглинання при збільшенні довжини хвилі (λ >500 nm). Легування марганцем призводить до збільшення коефіцієнта поглинання. Відпал також підвищує коефіцієнт поглинання.



Рис. 3. Графік залежності α(λ): 1— тонкої плівки TiO₂ до відпалу; 2 - тонкої плівки TiO₂ після відпалу; 3 - тонкої плівки TiO₂:Mn(1%) до відпалу; 4 - тонкої плівки TiO₂:Mn(1%) після відпалу

Використовуючи рівняння $k(\lambda) = \frac{\lambda \alpha(\lambda)}{4\pi}$, визначали коефіцієнт екстинції (рис. 4).

Як видно з рис. 4 коефіцієнт екстинції теж різко зростає поблизу області краю власного поглинання досліджуваних плівок. В області прозорості (λ>500 нм) значення коефіцієнта екстинції, на відміну від коефіцієнта поглинання, практично не залежить від довжини хвилі. Легування марганцем призводить до збільшення коефіцієнта екстинції. Відпал також підвищує коефіцієнт екстинції.



Рис. 4. Графік залежності k(λ): 1 — тонкої плівки TiO₂ до відпалу; 2 - тонкої плівки TiO₂ після відпалу; 3 - тонкої плівки TiO₂:Mn(1%) до відпалу; 4 - тонкої плівки TiO₂:Mn(1%) після відпалу

Конвертний метод можна застосовувати лише у межах області прозорості тонкої плівки. Тоді як в області власного поглинання виконуються наступні умови: сильне поглинання в тонкій плівці TiO₂ та TiO₂:Mn(1%), повністю прозора підкладка та $n^2 >> k^2$ (TiO₂ та TiO₂:Mn(1%) є непрямозонними напівпровідниками з малими значеннями показника екстинції [5]). Таким чином показник поглинання $\alpha(\lambda)$ в області власного поглинання тонкої плівки TiO₂ та TiO₂:Mn(1%) до і після відпалу може бути визначеним з наступного виразу:

$$\alpha(\lambda) = \frac{1}{d} \ln \left[\frac{(1 - R_1(\lambda))(1 - R_2(\lambda))(1 - R_{12}(\lambda))}{T(\lambda)} \right], \quad (5)$$

де T – пропускання; R1, R12, R2 – це коефіцієнти відбивання від границь: повітря – плівка, плівка – під-

кладка, підкладка – повітря.
$$R_1 = \left(\frac{n(\lambda) - 1}{n(\lambda) + 1}\right)^2$$
,
 $R_{12} = \left(\frac{n_s - n(\lambda)}{n_s + n(\lambda)}\right)^2$, $R_2 = \left(\frac{1 - n_s}{1 + n_s}\right)$ [6].

Коефіцієнт поглинання для тонких плівок TiO_2 та TiO_2 :Mn(1%) до і після відпалу добре узгоджується із наступною залежністю:

$$\alpha hv = B(hv - E_g)^2, \qquad (6)$$

де В – константа. Також визначено ширину забороненої зони тонкої плівки TiO₂ Eg=3.41 eB та суміші TiO₂ – Mn (вміст Mn: 1%) Eg=3.1 eB до відпалу і Eg=3.28 eB та Eg=2.75 eB після відпалу відповідно шляхом перетину екстрапольованої лінійної ділянки кривої (α hv)^{1/2} = f(hv) з віссю енергії hv (рис.5).



Рис. 5 Графік залежності (αhv)^{1/2}=f(hv): 1 — тонкої плівки TiO₂ до відпалу; 2 - тонкої плівки TiO₂ після відпалу; 3 - тонкої плівки TiO₂:Mn(1%) до відпалу; 4 - тонкої плівки TiO₂:Mn(1%) після відпалу

4. Висновки

Виготовлено тонкі плівки ТіО₂ та суміші ТіО₂ – Мп (вміст Мп: 1%) методом електронно-променевого випаровування на підкладки з покривного скла.

Проведено відпал тонких плівок TiO₂ та TiO₂ – Mn протягом 5 годин при температурі 773 К.

Виміряно спектри пропускання щойно напилених та відпалених тонких плівок TiO₂ та TiO₂ – Mn. Застосовано конвертний метод для визначення товщини плівки d та основних оптичних констант, зокрема, поа казник заломлення $n(\lambda)$, коефіцієнт поглинання $a(\lambda)$ та екстинції $k(\lambda)$ в залежності від довжини хвилі.

Визначено ширини заборонених зон тонких плівок TiO_2 до відпалу Eg=3.41 eB, після відпалу Eg=3.28 eB та суміші TiO_2 – Mn (вміст Mn: 1%) до відпалу Eg=3.1 eB, після відпалу Eg=2.75 eB.

Література

- Коленько Ю. В. Синтез нанокристаллических материалов на основе диоксида титана с использованием гидротермальных и сверхкритических растворов // Дис. ... к-та хим. наук. МГУ. Москва, 2004.
- 2. Rajeswar K. Materials aspect of photoelectron-chemical energy conversion // J. Appl. Electrochem. 1985. Vol.15. P.1-22.
- Sanchez-Gonzalez J. Determination of optical properties in nanostructured thin films using the Swanepoel method / J. Sanchez-Gonzalez, A. Diaz-Parralejo, A. L. Ortiz // Applied Surface Science 252 (2006) 6013-6017.
- Брус В.В. Визначення оптичних властивостей тонких плівок TiO₂ за допомогою конвертного методу/ В.В. Брус Східноєвропейський журнал передових технологій. 47(5), 13 (2010).
- Brus V. V. Comparison of optical properties of TiO₂ thin films prepared by reactive magnetron sputtering and electron-beam evaporation techniques / V.V. Brus, Z.D. Kovalyuk, O.A. Parfenyuk, N.D. Vakhnyak // Semiconductor physics, quantum electronics and optoelectronics. Vol. 14 (4). (2011), 427-432.
- 6. Уханов Ю. И. Оптические свойства полупроводников / Ю. И. Уханов М.: Наука, 1977. 368 с.