การเตรียมและศึกษาลักษณะเฉพาะของฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนต ที่เคลือบด้วยวิธีรีแอกตีฟแมกนีตรอน โคสปัตเตอริง

จินดาวรรณ ธรรมปรีชา

คุษฎีนิพนธ์นี้เป็นส่วนหนึ่งของการศึกษาตามหลักสูตรปรัชญาคุษฎีบัณฑิต สาขาวิชาฟิสิกส์ คณะวิทยาศาสตร์ มหาวิทยาลัยบูรพา มีนาคม 2561 ลิขสิทธิ์เป็นของมหาวิทยาลัยบูรพา คณะกรรมการควบคุมคุษฎีนิพนธ์และคณะกรรมการสอบคุษฎีนิพนธ์ ได้พิจารณา คุษฎีนิพนธ์ของ จินคาวรรณ ธรรมปรีชา ฉบับนี้แล้ว เห็นสมควรรับเป็นส่วนหนึ่งของการศึกษา ตามหลักสูตรปรัชญาคุษฎีบัณฑิต สาขาวิชาฟิสิกส์ ของมหาวิทยาลัยบูรพาได้

คณะกรรมการควบคุมดุษฎีนิพนธ์

อาจารย์ที่ปรึกษาหลัก

(รองศาสตราจารย์ คร.สุรสิงห์ ไชยคุณ)

*มีสาร อีน*อาจารย์ที่ปรึกษาร่วม

(ผู้ช่วยศาสตราจารย์ คร.นิรันคร์ วิทิตอนันต์)

คณะกรรมการสอบคุษฎีนิพนธ์

(คร.วิเชียร ศิริพรม)

กรรมการ

(รองศาสตราจารย์ คร.สุรสิงห์ ไชยคุณ)

มีกา อา

(ผู้ช่วยศาสตราจารย์ คร.นิรันคร์ วิทิตอนันต์)

ณ 15 กรรมการ

(คร.ศรัณย์ ภิบาลชนม์)

คณะวิทยาศาสตร์อนุมัติให้รับคุษฎีนิพนธ์ฉบับนี้เป็นส่วนหนึ่งของการศึกษาตาม หลักสูตรปรัญญาคุษฎีบัณฑิต สาขาวิชาฟิสิกส์ของมหาวิทยาลัยบูรพา

> คณบดีคณะวิทยาศาสตร์ (ผู้ช่วยศาสตราจารย์ คร. เอกรัฐ ศรีสุข) วันที่ 20 เดือน มีนาคม พ.ศ. 2561

การวิจัยนี้ได้รับทุนสนับสนุนแบบผลงานตีพิมพ์ คณะวิทยาศาสตร์ มหาวิทยาลัยบูรพา ปีการศึกษา 2557

ແລະ

ทุนพัฒนาบุคลากร มหาวิทยาลัยราชภัฏพระนครศรีอยุธยา

### กิตติกรรมประกาศ

ดุษฎีนิพนธ์ฉบับนี้สำเร็จลงด้วยความกรุณาจาก รองศาสตราจารย์ คร.สุรสิงห์ ไชยคุณ อาจารย์ที่ปรึกษาหลัก ผู้ช่วยศาสตราจารย์ คร.นิรันคร์ วิทิตอนันต์ อาจารย์ที่ปรึกษารอง ที่กรุณาให้ กำปรึกษาแนะนำ ตลอดจนแก้ไขข้อบกพร่องต่าง ๆ ด้วยความละเอียคลี่ถ้วนและเอาใจใส่ด้วยดี เสมอมา ขอขอบพระคุณ คร.วิเชียร ศิริพรม อาจารย์ประจำสาขาวิชาฟิสิกส์ คณะวิทยาศาสตร์ มหาวิทยาลัยเกษตรศาสตร์ วิทยาเขตศรีราชา ที่ให้ความกรุณาเป็นประธานกรรมการสอบ และ คร.ศรัณย์ ภิบาลชนม์ อาจารย์ภาควิชาการจัดการเรียนรู้ คณะศึกษาศาสตร์ ตัวแทนฝ่ายวิจัยและ บัณฑิตศึกษา คณะวิทยาศาสตร์ มหาวิทยาลัยบูรพา ได้ให้เกียรติให้ความรู้ ให้คำปรึกษา และวิจารณ์ ผลงาน ทำให้งานวิจัยนี้มีความสมบูรณ์ยิ่งขึ้น และผู้ทรงคุณวุฒิทุกท่านที่ให้ความอนุเคราะห์ ให้ คำปรึกษาแนะนำตลอดจนแก้ไขข้อบกพร่องต่าง ๆ ด้วยความละเอียคลี่ถ้วน และเอาใจใส่ด้วยดี เสมอมา ผู้วิจัยรู้สึกซาบซึ้งเป็นอย่างยิ่ง จึงขอกราบขอบพระคุณเป็นอย่างสูง ณ โอกาสนี้

ผู้วิจัยขอขอบคุณแหล่งทุนที่ให้การสนับสนุนงานวิจัยนี้ โดยดุษฎีนิพนธ์นี้ได้รับทุนทุน สนับสนุนแบบผลงานตีพิมพ์ คณะวิทยาศาสตร์ มหาวิทยาลัยบูรพา ปีการศึกษา 2557 และทุนพัฒนา บุคลากร มหาวิทยาลัยราชภัฏพระนครศรีอยุธยา

ขอขอบคุณเจ้าหน้าที่และบุคลากรของห้องปฏิบัติการวิจัยเทค โนโลยีสุญญากาศและ ฟิล์มบาง (VTTF) และห้องปฏิบัติการวิจัยพลาสมาสำหรับวิทยาศาสตร์พื้นผิว (PSS) ภาควิชาฟิสิกส์ คณะวิทยาศาสตร์ มหาวิทยาลัยบูรพา รศ.คร.จักรพงษ์ แก้วขาว และอาจารย์ คร.กีรติ เกิคศิริ จาก ศูนย์วิจัยแห่งความเป็นเลิศทางเทค โนโลยีแก้วและวัสดุศาสตร์ คณะวิทยาศาสตร์และเทค โนโลยี มหาวิทยาลัยราชภัฏนครปฐม คุณอลงกต ตรีทอง ณ ห้องปฏิบัติการวิเคราะห์ระดับนาโนศูนย์นาโน เทค โนโลยีแห่งชาติ และบัณฑิต ปู่ตาแสง ห้องปฏิบัติการทดสอบสมบัติทางไฟฟ้า ศูนย์เทค โนโลยี โลหะและวัสดุแห่งชาติ สำนักงานพัฒนาวิทยาศาสตร์และเทค โนโลยีแห่งชาติ (สวทช.) ที่ให้ความ ช่วยเหลือด้านการวิเคราะห์ตัวอย่างในคุษฎีนิพนธ์นี้

ขอกราบขอบพระกุณ กุณแม่ชนิสรา จันทมาส ที่คอยให้กำลังใจกับข้าพเจ้าตลอค รวมถึง พี่ ๆ ทุกคน ที่คอยให้กำลังใจและสนับสนุน ซึ่งมีเสมอมา ส่วนทำให้การทำคุษฎีนิพนธ์ฉบับนี้สำเร็จ ใด้ด้วยดี คุณค่าและประโยชน์ของคุษฎีนิพนธ์ฉบับนี้ ผู้วิจัยขอมอบเป็นกตัญญูกตเวทิตาแด่ บุพการี บูรพาจารย์ ละผู้มีพระคุณทุกท่านทั้งในอดีตและปัจจุบัน ที่ทำให้ข้าพเจ้าเป็นผู้มีการศึกษาและ ประสบความสำเร็จมาจนตราบเท่าทุกวันนี้ 57810013: สาขาวิชา: ฟิสิกส์; ปร.ค. (ฟิสิกส์)

กำสำคัญ: ฟิล์มบาง/ เซอร์ โคเนียมไททาเนต/ รีแอคตีฟแมกนีตรอนโคสปัตเตอริง/ ค่าคงตัวของ ไดอิเล็กทริกสูง/ ค่าคงที่ทางแสง

จินดาวรรณ ธรรมปรีชา: การเตรียมและศึกษาลักษณะเฉพาะของฟิล์มบางเซอร์ โคเนียม ใททาเนตที่เคลือบด้วยวิธีรีแอคตีฟแมกนีตรอน โคสป์ตเตอริง (PREPARATION AND CHARACTERIZATION OF ZIRCONIUM TITANATE THIN FILM DEPOSITED BY REACTIVE MAGNETRON CO-SPUTTERING METHOD) คณะกรรมการควบคุมดุษฎีนิพนธ์: สุรสิงห์ ไชยคุณ, Ph.D., นิรันดร์ วิทิตอนันต์, Ph.D. 137 หน้า. ปี พ.ศ. 2561.

ฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนต (ZrTiO₄) ถูกเคลือบบนกระจกสไลค์ แผ่นซิลิกอน และ ์ แผ่นสเตนเลสด้วยวิธีรีแอกตีฟแมกนี้ตรอน โกสป์ตเตอริง วัตถประสงก์ของงานวิจัยนี้ศึกษาผลของ การเคลือบที่กระแสไฟฟ้าสูงโดยไม่ให้ความร้อนเทียบกับการเคลือบที่กระแสไฟฟ้าสูงและให้ความ ้ร้อนที่อุณหภูมิ 600°C โครงสร้างผลึก ลักษณะเฉพาะ สมบัติทางไฟฟ้าและทางแสงของฟิล์มบาง เซอร์ โคเนียมไททาเนตถูกตรวจสอบด้วยการเลี้ยวเบนของรังสีเอกซ์ (XRD) กล้องจุลทรรศน์แรง อะตอม (AFM) กล้องจลทรรศน์อิเล็กตรอนแบบส่องกราคชนิคฟิลค์อิมิชชั่น (FE-SEM) Precision Parametric Analyzer และสเปกโตรโฟโตมิเตอร์ ตามลำคับ เมื่อฟิล์ม ZrTiO, เคลือบที่กระแสไฟฟ้า สูงกว่า 2.0 A โดยไม่ทำให้ความร้อน พบโครงสร้างผลึกแบบออร์โธรอมบิก ระนาบ (111) เมื่อ กระแสไฟฟ้าเท่ากับ 2.5 A โดยไม่ให้ความร้อน มีก่ากงที่ไดอิเล็กตริกสูงและการสูญเสียไดอิเล็ก ตริกต่ำเท่ากับ 43.38 และ 0.003 ตามลำดับ สำหรับดัชนีหักเห (n) ค่าสัมประสิทธิ์การดับสูญ (k) และความหนาแน่นของการบรรจุออปติคัลที่ความยาวคลื่น 650 นาโนเมตรมีค่าเท่ากับ 2.23, 0.008 และ 0.96 ตามลำคับ ในขณะที่แถบพลังงาน ( $E_{o}$ ) มีค่าประมาณ 4.07 eV จากการศึกษานี้พบว่าค่า ้ดัชนีหักเหขึ้นอยู่กับความหนาแน่นของการบรรจุออปติกัล ส่วนฟิล์ม ZrTiO₄ ที่เคลือบกระแสไฟฟ้า ้สูงเท่ากับ 2.5 A และให้ความร้อนที่อุณหภูมิ 600°C มีค่าคงที่ไคอิเล็กตริกสูง และการสูญเสีย ใดอิเล็กตริกต่ำเท่ากับ 81.39 และ 0.0018 ตามลำคับ ซึ่งมีค่าคงที่ใดอิเล็กตริกสูงกว่างานวิจัยอื่น เนื่องจากระบบสปัตเตอริงมีพลังงานสูง

57810013: MAJOR: PHYSICS; Ph.D. (PHYSICS)

### KEYWORDS: THIN FILM/ ZIRCONIUM TITANATE/ REACTIVE MAGNETRON CO-SPUTTERING/ HIGH DIELECTRIC CONSTANT/ OPTICAL CONSTANT JINDAWAN THAMMAPREECHA: PREPARATION AND CHARACTERIZATION OF ZIRCONIUM TITANATE THIN FILM DEPOSITED BY REACTIVE MAGNETRON CO-SPUTTERING METHOD. ADVISORY COMMITTEE: SURASINGH CHAIYACOUN, Ph. D., NIRUN WITIT-ANUN, Ph. D. 137 P. 2018.

Zirconium Titanate ( $ZrTiO_4$ ) thin films were deposited on glass slides, silicon wafers and stainless steels by reactive dc magnetron co-sputtering method. The purpose of this study was to investigate the effects of high sputtering current without heating compare with high sputtering current and heating 600°C. The crystal structure, surface morphology, dielectric and optical properties were characterized by X-ray diffraction (XRD), atomic force microscopy (AFM), field emission scanning electron microscope (FE-SEM), precision impedance analyzer and spectrophotometer, respectively. At sputtering currents above 2.0 A without heating  $ZrTiO_4$ thin film has structured as the orthorhombic phase (111). When the sputtering currents is equal to 2.5 A without heating, the film has a high dielectric constant and low dielectric loss values in which 43.38 and 0.003, respectively. For the refractive index (n), extinction coefficient (k) and the optical packing density at wavelength 650 nm were found as 2.23, 0.008, and 0.96 respectively, while energy band gap  $(E_{o})$  was approximately 4.07 eV. From this study, it was observed that the refractive index values were dependent on optical packing density. ZrTiO<sub>4</sub> films with a sputtering currents of 2.5 A heated with temperature at 600°C provided a high dielectric constant and low dielectric loss were 81.39 and 0.0018, respectively. The dielectric constant is higher than other research because the sputtering system has high energy.

# สารบัญ

	หน้า
บทคัดย่อภาษาไทย	1
บทคัดย่อภาษาอังกฤษ	จ
สารบัญ	น
สารบัญตาราง	ារ
สารบัญภาพ	ល្ង
บทที่	
1 บทนำ	1
ความเป็นมาและความสำคัญของปัญหา	1
วัตถุประสงค์ของการวิจัย	2
ประโยชน์ที่คาดว่าจะได้รับจากการวิจัย	2
ขอบเขตของการวิจัย	3
2 เอกสารและงานวิจัยที่เกี่ยวข้อง	4
กระบวนการเคลือบฟิล์มบาง	4
การก่อเกิดฟิล์มบาง	5
โครงสร้างของฟิล์มบาง	7
การเคลือบฟิล์มบางด้วยวิชีสปัตเตอริง	9
กระบวนการ โกล์วดิสชาร์จ	20
ระบบเคลือบแบบ คีซี สปัตเตอริง	25
ระบบเคลือบแบบ คีซี แมกนีตรอน สปัตเตอริง	27
ระบบเคลือบแบบ อันบาลานซ์ แมกนี้ตรอน สปัตเตอริง	31
การเคลือบฟิล์มบางด้วยวิธี รีแอคตีฟ สปัตเตอริง	34
การหาลักษณะเฉพาะของฟิล์มบาง	36
งานวิจัยที่เกี่ยวข้อง	63
3 วิธีดำเนินการวิจัย	66
กรอบแนวกิดของงานวิจัย	66
เครื่องมือและวัสดุที่ใช้ในการทดลอง	68

# สารบัญ (ต่อ)

บทที่	หน้า
3 วิธีดำเนินการวิจัย	66
การสร้างสภาวะสุญญากาศ	74
การเตรียมวัสคุรองรับสำหรับการเกลือบฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนต	76
การเคลือบฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนต	77
การวิเคราะห์ฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนต	79
แนวทางการทดลอง	83
การทดลองที่ 1 การเตรียมฟิล์มบางเซอร์โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบ	
กระแสสูง (ไม่อบ)	83
การทดลองที่ 2 การเตรียมฟิล์มบางเซอร์โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบ	
กระแสสูงและอบหลังเคลือบที่อุณหภูมิ 600°C	84
การทดลองที่ 3 การศึกษาสมบัติทางไฟฟ้าของฟิล์มบางเซอร์โคเนียม	
ไททาเนต	85
การทดลองที่ 4 การศึกษาสมบัติทางแสงของฟิล์มบางเซอร์โคเนียม	
ไททาเนต	85
4 ผลการวิจัย	86
การเตรียมฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนต	86
การศึกษาสมบัติทางไฟฟ้าของฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตต	100
การศึกษาสมบัติทางแสงของฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนต	103
5 อภิปรายและสรุปผล	110
อภิปราย	110
สรุปผล	115
บรรณานุกรม	117
ภาคผนวก	124
ภาคผนวกก	125
ประวัติย่อของผู้วิจัย	137

# สารบัญตาราง

ตาราง	ที่	หน้า
2-1	พลังงานขี้คเริ่มของเป้าสารเกลือบชนิคต่าง ๆ	13
2-2	สปัตเตอร์ยิลค์	16
2-3	ค่าคงที่ไดอิเล็กตริกของวัสดุต่าง ๆ	60
2-4	สภาพต้านทานไฟฟ้าของวัสคุไคอิเล็กตริกบางชนิค ที่อุณหภูมิห้อง	61
3-1	เงื่อนไขการเคลือบฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตการเคลือบกระแสสูง (ไม่อบ)	84
3-2	เงื่อนไขการเคลือบฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตการเคลือบกระแสสูง และอบ	
	หลังเคลือบที่อุณหภูมิ 600°C	85
4-1	แสดงองก์ประกอบทางเคมีของฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตที่การเกลือบ	
	กระแสสูง (ไม่อบ) เคลือบบนกระจกสไลด์โดยแปรค่ากระแสไฟฟ้า (I <sub>zr</sub> = I <sub>Ti</sub> )	88
4-2	แสดงขนาดผลึก ค่ากงที่แลตทิซของฟิล์มบางเซอร์ โกเนียมไททาเนตที่การเกลือบ	
	กระแสสูงและอบหลังเคลือบที่อุณหภูมิ 600°C เคลือบบนกระจกสไลค์โคยแปล	
	ค่ากระแสไฟฟ้า ( $I_{Zr} = I_{Ti}$ )	89
4-3	แสดงองก์ประกอบทางเคมีของฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตที่การเกลือบ	
	กระแสสูง (ไม่อบ) เคลือบบนกระจกสไลด์โดยแปรค่ากระแสไฟฟ้า (I <sub>zr</sub> = I <sub>Ti</sub> )	95
4-4	แสดงขนาดผลึก ก่ากงที่แลตทิซของฟิล์มบางเซอร์ โกเนียมไททาเนตที่การเกลือบ	
	กระแสสูงและอบหลังเคลือบที่อุณหภูมิ 600°C เคลือบบนกระจกสไลค์โคยแปล	
	ค่ากระแสไฟฟ้า ( $I_{Zr} = I_{Ti}$ )	96

# สารบัญภาพ

ภาพที่		หน้า
2-1	การก่อเกิดฟิล์มบาง	6
2-2	โครงสร้างของการเกิดฟิล์มในรูปแบบต่าง ๆ	8
2-3	อันตรกิริยาระหว่างไอออนกับพื้นผิววัสคุ	10
2-4	ลักษณะของเครื่องเคลือบสุญญากาศด้วยวิธีสปัตเตอริง	11
2-5	ยีลด์ของทองแคงที่ถูกชนด้วยไอออนจากแก๊สอาร์กอนที่พลังงานต่าง ๆ	13
2-6	ความสัมพันธ์ระหว่างสปัตเตอร์ยึลด์ และเลขอะตอมของการปะทะของ Ar+,	
	Ne+ ure Hg+	15
2-7	สปัตเตอร์ยีลค์ และมุมตกกระทบของไอออนพลังงานสูง	17
2-8	มุมตกกระทบ และอนุภาคของสปัตเตอร์จากเป้าสารเคลือบหลายผลึก	18
2-9	การเปลี่ยนแปลงค่ายีลค์ของเป้าทองแคง (Cu), เงิน (Ag) และแทนทาลัม (Ta) เมื่อ	
	ใช้ไอออนพลังงาน 45 keV จากธาตุที่มีเลขอะตอมค่าต่าง ๆ	18
2-10	การเปลี่ยนแปลงของยีลค์เมื่อใช้ไอออนของปรอทพลังงาน 200 eV ชนเป้านิเกิล	
	(Ni), โมลิบดินัม (Mo), ทั้งสเตน (W) และทองคำขาว (Pt) ที่มุมการตกกระทบค่า	
	ต่าง ๆ (วัดเทียบกับแนวชนตั้งฉากบนเป้า)	19
2-11	ความสัมพันธ์ของความหนาแน่นกระแสและแรงคันไฟฟ้าระหว่างขั้วอิเล็กโตรค	
	ของกระบวนการเกิด ดีซี โกลว์ดิสชาร์จ ในหลอดสุญญากาศบรรจุแก๊สนีออน อริง	21
2-12	ความสัมพันธ์ระหว่างแรงคันไฟฟ้าทะลายและผลคูณระหว่างความคัน (P)	
	และระยะระหว่างอิเล็กโตรค (d)	22
2-13	โกลว์ดิสชาร์จของหลอดนีออนยาว 50 cm ที่ความดัน 1.33 mbar	23
2-14	ระบบเกลือบแบบ ดีซี สปัตเตอริง	25
2-15	ผลของความดันในระบบที่มีผลต่ออัตราเคลือบ ค่ายีลด์และกระแสไฟฟ้าในระบบ	
	สปัตเตอริงของนิเกิลที่ใช้แรงคันไฟฟ้า 3,000 V ระหว่างขั้วอิเล็กโตรคที่วางห่างกัน	
	4.5 cm	26
2-16	การเคลื่อนที่ของอนุภาคอิเล็กตรอนในสนามแม่เหล็ก	27

ภาพที่		หน้า
2-17	การเคลื่อนที่ของอนุภาคในสนามต่าง ๆ โดยที่ a, b, c เป็นการเคลื่อนที่ของอนุภาค	
	ประจุในสนามแม่เหล็กอย่างเดียวส่วน d และ e เป็นการเกลื่อนที่ของอนุภาคประจุ	
	ในสนามแม่เหล็กและสนามไฟฟ้าร่วมกันในลักษณะต่าง ๆ	29
2-18	การจัดสนามแม่เหล็กและแนวการกัดกร่อนของเป้าสารเกลือบในระบบพลานาร์	
	แมกนิตรอน สปัตเตอริง ต่าง ๆ	30
2-19	ลักษณะเส้นแรงแม่เหล็กของระบบอันบาลานซ์ แมกนีตรอน สปัตเตอริง	32
2-20	ลักษณะพลาสมาของระบบสปัตเตอริง (Munz, 1991) (a) ระบบบาลานซ์แมกนีต	
	รอน สปัตเตอริง (b) ระบบอันบาลานซ์แมกนีตรอน สปัตเตอริง	33
2-21	การเกิดปฏิกิริยารวมตัวกันเป็นสารประกอบระหว่างแก๊สไวปฏิกิริยากับอะตอม	
	เป้าสารเคลือบในบริเวณต่าง ๆ	34
2-22	แบบจำลองการเรียงตัวของอะตอม	37
2-23	ความเข้มของพืกที่แสดงถึงระนาบผลึกของวัสดุในตำแหน่งที่มีการสะท้อนรังสี	39
2-24	แสดงองค์ประกอบหลักของเครื่องมือ Scanning Probe Microscope ในแบบ AFM	40
2-25	ลักษณะของแรงกระทำระหว่างอะตอมที่เกิดขึ้นในระยะห่างระหว่างวัตถุต่าง ๆ	40
2-26	เครื่อง Atomic Force Microscope (AFM) จากศูนย์นาโนเทคโนโลยีแห่งชาติ	41
2-27	ลักษณะการสั่นของคานที่มีเข็มติด	42
2-28	การศึกษาด้วยเทคนิค AFM ในแบบ tapping mode (Phase Imaging)	43
2-29	แสดงหลักการทางานของ AFM ในแบบ Force Modulation	44
2-30	ภาพโครงสร้างนาโนที่ได้จากการใช้เครื่อง AFM ในงานวิจัยนี้	44
2-31	เส้นทางการเคลื่อนที่ของลำอิเล็กตรอนบนผิวชิ้นงานใน SEM	45
2-32	การกระตุ้นให้เกิดรังสีเอกซ์เฉพาะตัวโดยใช้ลำอิเล็กตรอน	47
2-33	การเกิครั้งสีเอกซ์เฉพาะตัวที่ระดับพลังงานของชั้นโคจรต่าง ๆ	47
2-34	องค์ประกอบหลักของเครื่องมือ Energy Dispersive X-ray spectroscopy (EDX)	48
2-35	ตัวอย่างการวิเคราะห์องค์ประกอบของธาตุทางเคมีด้วยเทคนิค EDX	48
2-36	แสดงกระบวนการที่เกิดขึ้นในเทคนิคอินฟราเรดและ Raman Spectroscopy	49

ภาพที่		หน้า
2-37	ใดอะแกรมของการเกิดการกระเจิงแบบรามาน (A) การชนแบบไม่ยืดหยุ่นของ	
	คลื่นแสงกับ โมเลกุล (B) การเกิดเส้นส โตกส์ การกระเจิงแบบเรย์ลี และเส้นแอนติ	
	ส โตกส์ (C) รามานสเปกตรัม	51
2-38	เฟสของเซอร์ โคเนียมออกไซค์	53
2-39	เฟสของไททาเนียมไคออกไซค์	54
2-40	โครงสร้างแบบแผนของ ZrTiO4 กับชั้น Wolframite Type	55
2-41	ข้อมูลการเลี้ยวเบนรังสีเอกซ์ของผลึกเซอร์ โคเนียมไททาเนต	56
2-42	รูปโครงสร้างภายในของตัวเก็บประจุ	57
2-43	ค่าคงที่ใดอิเล็กตริกเป็นสมบัติทางไฟฟ้าของวัสดุ เป็นค่าที่บ่งบอกถึงความมีขั้ว	
	ของวัสคุ ที่อุณหภูมิใค ๆ	58
2-44	แสดงรูปร่างโครงสร้างและสัญลักษณ์ของตัวเก็บประจุ	59
3-1	กรอบแนวความคิดของการวิจัย	67
3-2	เครื่องเคลือบสุญญากาศระบบรีแอคตีฟดีซีแมกนีตรอน โคสปัตเตอริงที่ใช้ใน	
	งานวิจัยจากห้องปฏิบัติการวิจัยเทคโนโลยีสุญญากาศและฟิล์มบาง ภาควิชาฟิสิกส์	
	คณะวิทยาศาสตร์ มหาวิทยาลัยบูรพา	69
3-3	เครื่อง X-Ray Diffractrometer (XRD KMUTT) จากคณะพลังงานสิ่งแวดล้อมและ	
	วัสคุมหาวิทยาลัยเทคโนโลยีพระจอมเกล้านบุรี	70
3-4	เครื่อง Field Emission Scanning Electron Microscope : FE-SEM และเครื่อง	
	Energy Dispersive X-ray Spectroscopy (EDX) จากศูนย์เทคโนโลยีอิเล็กทรอนิกส์	
	และคอมพิวเตอร์แห่งชาติ	70
3-5	เครื่อง Atomic Force Microscope (AFM) จากศูนย์นาโนเทคโนโลยีแห่งชาติ	71
3-6	เครื่อง Confocal Raman Spectroscopy (RAMAN) จากศูนย์นาโนเทคโนโลยี	
	แห่งชาติ	71
3-7	เครื่อง Precision Parametric Analyzer จากห้องปฏิบัติการทดสอบสมบัติทางไฟฟ้า	
	(Electrical Properties Measurement Laboratory) M 322 ศูนย์เทคโนโลยีโลหะและ	
	วัสดุแห่งชาติ	72

ภาพท์		หน้า
3-8	เกรื่อง UV-VIS-NIR Spectrophotometer (A, %T, %R measurements in the range	
	of 200 - 3600 nm) (Shimazdu UV-3600) จากศูนย์วิจัยแห่งความเป็นเลิศทาง	
	เทคโนโลยีแก้วและวัสดุศาสตร์ มหาวิทยาลัยราชภัฏนครปฐม	72
3-9	ใดอะแกรมของเครื่องเคลือบสุญญากาศระบบรีแอคตีฟดีซีแมกนีตรอน โคสปัต	
	เตอริง	73
3-10	ใดอะแกรมระบบเครื่องสูบสุญญากาศ ของระบบเคลือบสปัตเตอริง	75
3-11	การล้างวัสดุรองรับ	76
3-12	การเคลือบฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนต	78
3-13	ตัวอย่างซอง (Envelope) ครอบสเปคตรัมการส่งผ่านแสงสำหรับใช้ในการ	
	คำนวณหาคัชนี้หักเห สัมประสิทธิ์การคับสูญ	82
3-14	ตัวอย่างเส้นตั้งฉากที่ความยาวคลื่นที่สนใจ	83
4-1	แสดงสีฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตที่การเกลือบกระแสสูง (ไม่อบ) เกลือบบน	
	แผ่นสแตนเลส โดยแปรค่ากระแส ไฟฟ้า (I <sub>zr</sub> = I <sub>Ti</sub> )	86
4-2	แสดงสีฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบกระแสสูง (ไม่อบ) เคลือบบน	
	กระจกสไลด์โดยแปรค่ากระแสไฟฟ้า (I <sub>zr</sub> = I <sub>Ti</sub> )	87
4-3	รูปแบบการเลี้ยวเบนรังสีเอกซ์ของฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบ	
	กระแสสูง (ไม่อบ) โดยแปรค่ากระแสไฟฟ้า (I <sub>Zr</sub> = I <sub>Ti</sub> )	88
4-4	AFM ของฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบกระแสสูง (ไม่อบ) โดยแปร	
	ค่ากระแสไฟฟ้า (IZr = ITi) (a) 0.5 A, (b) 1.0 A, (c) 1.5 A, (d) 2.0 A and (e) 2.5 A	89
4-5	ฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบกระแสสูง (ไม่อบ) โดยแปรค่า	
	กระแสไฟฟ้า (I <sub>zr</sub> = I <sub>ri</sub> ) ที่วิเคราะห์ด้วยเทคนิค FE-SEM (a) 0.5 A, (b) 1.0 A,	
	(c) 1.5 A, (d) 2.0 A and (e) 2.5 A	91
4-6	เปรียบเทียบความสัมพันธ์ระหว่างความหนาและความหยาบผิวของฟิล์มบาง	
	เซอร์ โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบกระแสสูง (ไม่อบ) โดยแปรค่ากระแสไฟฟ้า	
	$(I_{z_r} = I_{T_i})$	92

ภาพที่	หน้า
4-7 รามานสเปกตรัมของฟิล์มบางเซอร์โคเนียมไททาเนตที่การเคถือบกระแสสูง	
(ไม่อบ) โดยแปรค่ากระแสไฟฟ้า (I <sub>zr</sub> = I <sub>ti</sub> )	92
4-8 แสดงสีฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบกระแสสูง และอบหลังเคลือบ	
ที่อุณหภูมิ 600°C เคลือบบนแผ่นสแตนเลส โดยแปรค่ากระแสไฟฟ้า (I <sub>zr</sub> = I <sub>ti</sub> )	93
4-9 แสดงสีฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบกระแสสูง และอบหลังเคลือบ	
ที่อุณหภูมิ 600°C เคลือบบนกระจกสไลด์โดยแปรค่ากระแสไฟฟ้า (I <sub>Zr</sub> = I <sub>Ti</sub> )	94
4-10 รูปแบบการเลี้ยวเบนรังสีเอกซ์ของฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบ	
กระแสสูงและอบหลังเคลือบที่อุณหภูมิ 600°C เคลือบบนกระจกสไลค์โดยแปร	
ค่ากระแสไฟฟ้า (I <sub>Zr</sub> = I <sub>Ti</sub> )	95
4-11 AFM ของฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบกระแสสูง และอบหลัง	
เคลือบที่อุณหภูมิ 600°C โดยแปรค่ากระแสไฟฟ้า (I <sub>zr</sub> = I <sub>Ti</sub> ) (a) 0.5A, (b) 1.0 A,	
(c) 1.5 A, (d) 2.0 A แถะ (e) 2.5 A	97
4-12 ฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบกระแสสูง และอบหลังเคลือบที่	
อุณหภูมิ 600°C โดยแปรค่ากระแสไฟฟ้า (I <sub>zr</sub> = I <sub>ti</sub> ) ที่วิเคราะห์ด้วยเทคนิค FE-SEM	
(a) 0.5 A, (b) 1.0 A, (c) 1.5 A, (d) 2.0 A and (e) 2.5 A	98
4-13 เปรียบเทียบความสัมพันธ์ระหว่างความหนาและความหยาบผิวของฟิล์มบาง	
เซอร์ โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบกระแสสูง และอบหลังเคลือบที่อุณหภูมิ	
600°C โดยแปรค่ากระแสไฟฟ้า (I <sub>zr</sub> = I <sub>Ti</sub> )	99
4-14 รามานสเปกตรัมของฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบกระแสสูง และ	
อบหลังเคลือบที่อุณหภูมิ 600°C โดยแปรค่ากระแสไฟฟ้า (I <sub>zr</sub> = I <sub>ti</sub> )	100
4-15 สมบัติทางไฟฟ้าของฟิล์มบางเซอร์โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบกระแสสูง	
(ไม่อบ) โดยแปรค่ากระแสไฟฟ้า (I <sub>zr</sub> = I <sub>Ti</sub> ) (a) ค่าคงที่ไดอิเล็กตริก และ	
(b) การสูญเสียไดอิเล็กตริก	101
4-16 อิมพิแคนซ์ของฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบกระแสสูง (ไม่อบ)	
โดยแปรค่ากระแสไฟฟ้า (I <sub>zr</sub> = I <sub>Ti</sub> )	101

ภาพî		หน้า
4-17	สมบัติทางไฟฟ้าของฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบกระแสสูง และ	
	อบหลังเคลือบที่อุณหภูมิ 600°C โดย (a) ค่าคงที่ไดอิเล็กตริกและ (b) การสูญเสีย	
	ใดอิเล็กตริก	102
4-18	อิมพิแคนซ์ของฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบกระแสสูง และอบ	
	หลังเคลือบที่อุณหภูมิ 600°C	103
4-19	เปอร์เซ็นต์การส่งผ่านแสงของฟิล์มบางเซอร์โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบ	
	กระแสสูง (ไม่อบ) โดยแปรค่ากระแสไฟฟ้า (I <sub>zr</sub> = I <sub>Ti</sub> )	104
4-20	(a) ดัชนีหักเห และ (b) สัมประสิทธิ์การดับสูญของฟิล์มบางเซอร์ โคเนียม	
	ใททาเนตที่การเคลือบกระแสสูง (ไม่อบ) โดยแปรค่ากระแสไฟฟ้า (I <sub>zr</sub> = I <sub>ri</sub> )	105
4-21	แสดงเปอร์เซ็นต์ความหนาแน่นของฟิล์มบางเซอร์โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบ	
	กระแสสูง (ไม่อบ)	105
4-22	แถบพลังงาน (E <sub>g</sub> ) ของฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบกระแสสูง	
	(ไม่อบ) โดยแปรค่ากระแสไฟฟ้า (I <sub>zr</sub> = I <sub>ti</sub> )	106
4-23	เปอร์เซ็นต์การส่งผ่านแสงของฟิล์มบางเซอร์โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบกระแส	
	สูงและอบหลังเคลือบที่อุณหภูมิ 600°C	107
4-24	(a) ดัชนีหักเห และ (b) สัมประสิทธิ์การดับสูญของฟิล์มบางเซอร์ โคเนียม	
	ไททาเนตที่การเคลือบกระแสสูง และอบหลังเคลือบที่อุณหภูมิ 600°C	108
4-25	ความหนาแน่นของฟิล์มบางของฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบ	
	กระแสสูง และอบหลังเคลือบที่อุณหภูมิ 600°C	108
4-26	แถบพลังงานของฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตที่การเกลือบกระแสสูง และ	
	อบหลังเคลือบที่อุณหภูมิ 600°C	109

บทที่ 1

### บทนำ

#### ความเป็นมาและความสำคัญของปัญหา

ปัจจุบันด้วยความก้าวหน้าอย่างรวดเร็วของโทรศัพท์เคลื่อนที่และระบบการสื่อสารผ่าน คาวเทียม ทำให้มีการนำวัสดุไดอิเล็กตริกมาใช้ในงานทางด้านอิเล็กทรอนิกส์อย่างกว้างขวาง เช่น โทรศัพท์เคลื่อนที่ (Mobile Phone) ระบบระบุตำแหน่งบนพื้นโลก (Global Positioning System: GPS) ไดอิเล็กตริกเซรามิก (dielectric ceramics) ในช่วงคลื่นความถี่ไมโครเวฟ ได้รับความสนใจ อย่างมากสำหรับการประยุกต์ใช้ในไมโครเวฟเรโซเนเตอร์ (microwave resonators) เช่นท่อนำคลื่น (wave guides) ตัวกรอง (filters) และสายอากาศไมโครสตริป (micro-strip antennas) (Moulson & Herbert, 1990; Haertling,1999) โดยสมบัติที่สำคัญของวัสดุไดอิเล็กตริก คือมีก่าคงที่ไดอิเล็กตริก สูง (High Dielectric Constant) และมีการสูญเสียไดอิเล็กตริกต่ำ (Low Dielectric Losses) (Bianco, Gunmano, Freer, & Smith, 1999)

จากสมบัติดังกล่าวผู้วิจัยได้ศึกษาเซอร์ โคเนียมไททาเนต (ZrTiO<sub>4</sub>) แล้วพบว่า เซอร์ โคเนียมไททาเนตมีสมบัติเป็นฉนวนที่ดี แล้วยังมีสมบัติทางแสงและสมบัติทางไฟฟ้าที่ดีอีก ด้วย เซอร์ โคเนียมไททาเนตสามรถนำมาประยุกต์ใช้เคลือบกันสะท้อน (Antireflection Coatings) ฉนวนกันความร้อนในอุปกรณ์อิเล็กทรอนิกส์ที่มีค่าสภาพยอมสัมพัทธ์สูง (High Relative Permittivity) และการเคลือบป้องกัน (Protective Coatings) เนื่องจากเซอร์ โคเนียมไททาเนตมี ความต้านทานสูง (High Resistivity) มีค่าคงตัวของไดอิเล็กทริกสูง และมีการสูญเสียไดอิเล็กตริก ต่ำ นอกจากนี้เซอร์ โคเนียมไททาเนตยังสามารถนำไปประยุกต์ทางการแพทย์ได้อีกด้วย (Mozafari et al., 2013)

การเตรียมฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนต สามารถเตรียมได้หลายวิธี เช่น โซลเจล (Sol Gel) พัลส์ เลเซอร์ (Pulsed Laser) อาร์เอฟและดีซีรีแอคตีฟแมกนีตรอนสปัตเตอริง (Kim, Park, & Hong,1999) จากการศึกษาพบว่างานวิจัยส่วนใหญ่เตรียมฟิล์มบาง ZrTiO<sub>4</sub> ด้วยวิธีโซลเจล เช่น Hsu and Lin (2013) เตรียมฟิล์มบาง ZrTiO<sub>4</sub> ด้วยวิธีโซลเจลแล้วนำไปอบที่อุณหภูมิสูงกว่า 600°C จึงเกิดผลึก ซึ่งเหมือนกับ Rouhani et al. (2013) เตรียมฟิล์มบาง ZrTiO<sub>4</sub> ด้วยวิธีโซลเจล โดยอบที่อุณหภูมิ 600°C ถึงจะเป็นผลึก และ Dos Santos, Zeni, Hohemberger, and Bergmann (2010) เตรียมฟิล์ม ZrTiO<sub>4</sub> ด้วยกระบวนการโซลเจลหลังการให้ความร้อนที่อุณหภูมิ 700°C นาน 12 ชั่วโมง จึงเกิดโครงสร้างผลึกแบบออร์โธรอมบิก (Orthorhombic) นอกจากนี้ Kim, Park, Kim, and Choi (2004) เตรียมฟิล์มบาง ZrTiO<sub>4</sub> ด้วยวิธี โซลเจลแล้วให้ความร้อนที่อุณหภูมิสูงกว่า 650°C เป็นเวลา 2 ชั่วโมง จึงเกิดผลึก และพบว่าค่าคงที่ไดอิเล็กตริกและสูญเสียไดอิเล็กตริกฟิล์ม บาง ZrTiO<sub>4</sub> เท่ากับ 38 และ 0.006 ตามลำดับ สำหรับความหนา 450 nm เมื่อให้ความร้อน 900°C เป็นเวลา 2 ชั่วโมง จากรายงานดังกว่าพบว่าการเตรียมฟิล์มด้วยกระบวนการโซลเจล ต้องใช้สารเคมี ในกระบวนเตรียมฟิล์มที่ยุ่งยาก และยังต้องนำฟิล์มที่ได้แล้วไปให้อบหรือความร้อนที่อุณหภูมิสูง จึงจะได้ฟิล์มบาง ZrTiO<sub>4</sub> ส่วน Kim et al. (1999) เตรียมฟิล์มบาง ZrTiO<sub>4</sub> ด้วยวิธีดีซีแมกนิตรอน สปัตเตอริง โดยมีค่าคงที่ไดอิเล็กตริกเท่ากับ 42 และ Kim, Oh, Kim, and Park (2001) ศึกษา ความสัมพันธ์ระหว่างความเครียดและการสูญเสียไดอิเล็กตริกของฟิล์มบาง ZrTiO<sub>4</sub> พบว่าการ เตรียมฟิล์มด้วยวิธีสปัตเตอริงนั้นไม่ต้องใช้สารเคมี เนื่องจากสารเคมีบางชนิดอาจมีอันตรายได้ และ ยังใช้เวลาเตรียมที่น้อยกว่าการเตรียมด้วยกระบวนการโซลเจล

จากรายละเอียดที่ได้ศึกษาข้างต้นผู้วิจัยมีความสนใจที่ศึกษาเทคนิคกระบวนการเตรียม ฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนต สมบัติทางไฟฟ้า และความสมบัติทางแสงของฟิล์มที่เคลือบได้ โดยงานวิจัยนี้จะศึกษาการเตรียมฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนต ด้วยวิธีรีแอคตีฟแมกนีตรอน โคสป์ตเตอริง ศึกษาลักษณะเฉพาะ สมบัติทางไฟฟ้า และความสมบัติทางแสงของฟิล์มบาง เซอร์ โคเนียมไททาเนตเพื่อเป็นข้อมูลพื้นฐานในการทำวิจัยต่อไป

#### วัตถุประสงค์ของการวิจัย

 เพื่อศึกษาขั้นตอนการเตรียมฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตด้วยวิธีรีแอคตีฟ แมกนีตรอนโคสปัตเตอริง

2. เพื่อศึกษาลักษณะเฉพาะของฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนต

 เพื่อศึกษาผลของอุณหภูมิที่อบหลังการเคลือบ และการเคลือบกระแสสูงต่อสมบัติ ทางไฟฟ้า และสมบัติทางแสงของฟิล์มบางเซอร์ โกเนียมไททาเนต

### ประโยชน์ที่คาดว่าจะได้รับจากการวิจัย

ทำให้ทราบขั้นตอนและกระบวนการเตรียมฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตด้วยวิธี รีแอคตีฟแมกนีตรอน โคสปัตเตอริง และทราบลักษณะเฉพาะของฟิล์มบางที่เคลือบได้จากการ วิเคราะห์ด้วยเทคนิค XRD, AFM, FE-SEM, EDX และ Raman ศึกษาสมบัติทางไฟฟ้าบอกด้วยก่า คงตัวของไดอิเล็กตริก การสูญเสียไดอิเล็กตริก และสภาพด้านทานไฟฟ้า สมบัติทางแสงบอกด้วย ดัชนีหักเห สัมประสิทธิ์การดับสูญ และแถบพลังงาน เพื่อใช้เป็นข้อมูลพื้นฐานสำหรับการวิจัย ต่อไป

### ขอบเขตของการวิจัย

งานวิจัยนี้เป็นการศึกษาเทคนิคขั้นตอนการเตรียมฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตด้วย วิธีรีแอคตีฟแมกนีตรอนโคสปัตเตอริง โดยเงื่อนไขที่ใช้ในการศึกษาคือ กระแสไฟฟ้า และอุณหภูมิ ที่อบหลังเคลือบ ในส่วนของการวิเคราะห์ ลักษณะเฉพาะของฟิล์มบางที่จะศึกษาคือ โครงสร้าง ผลึก ความหนา ลักษณะพื้นผิวและองค์ประกอบของธาตุด้วยเทคนิค XRD, AFM, FE-SEM, EDX และ Raman ตามลำคับ สุดท้ายหาสมบัติทางไฟฟ้า และสมบัติทางแสงของฟิล์มบางเซอร์ โคเนียม ไททาเนต

# บทที่ 2 เอกสารและงานวิจัยที่เกี่ยวข้อง

บทนี้กล่าวถึงทฤษฎี เอกสารและงานวิจัยที่เกี่ยวข้องกับงานวิจัยนี้ซึ่งประกอบด้วย กระบวนการเคลือบฟิล์มบาง การก่อเกิดฟิล์มบาง โครงสร้างของฟิล์มบาง การเคลือบฟิล์มบางด้วย วิธีสบัตเตอริง กระบวนการ โกล์วดิสชาร์จ ระบบเคลือบแบบ ดีซี สบัตเตอริง ระบบเคลือบแบบ ดีซี แมกนิตรอน สบัตเตอริง ระบบเคลือบแบบ อันบาลานซ์ แมกนิตรอน สบัตเตอริง การเคลือบ ฟิล์มบางด้วยวิธีรีแอกตีฟ สบัตเตอริง และการหาลักษณะเฉพาะของฟิล์มบาง และงานวิจัยที่ เกี่ยวข้อง ซึ่งมีรายละเอียดดังนี้

### กระบวนการเคลือบฟิล์มบาง

การเคลือบฟิล์มบาง (Thin Film) ในสุญญากาศกรั้งแรกทำโดย Bunsen และ Grove ในปี คศ.1852 โดยพื้นฐานแล้วแนวคิดเกี่ยวกับ การเคลือบในสุญญากาศหรือการเคลือบฟิล์มบาง คือ การเรียงตัว (Fabricated) โดยการตกเคลือบ (Deposition) ของสารเคลือบในลักษณะอะตอมเดี่ยว บนวัสดุรองรับ (Substrate) จนเกิดเป็นชั้นของฟิล์มที่บางมาก ในระดับนาโนเมตรถึงไมโครเมตร จึงอาจกล่าวได้ว่า "ฟิล์มบาง (Thin Film) หมายถึง ชั้นของอะตอมหรือกลุ่มของอะตอมที่จับรวมกัน เป็นชั้นบาง ๆ" อย่างไรก็ดีการระบุว่าฟิล์มใดเป็น "ฟิล์มบาง" นั้นอาจพิจารณาได้จากลักษณะการใช้ งานว่าใช้สมบัติด้านใดของฟิล์ม กล่าวคือ ถ้าเป็นการใช้สมบัติเชิงผิว (Surface Properties) จะเรียก ฟิล์มนั้นว่า "ฟิล์มบาง" แต่ถ้าเป็นการใช้สมบัติเชิงปริมาตร (Bulk Properties) จะเรียกฟิล์มนั้นว่า "ฟิล์มหนา" ทั้งนี้จะเห็นว่า ฟิล์มเดียวกันนั้นอาจเป็นทั้ง "ฟิล์มบาง" หรือ "ฟิล์มหนา" ก็ได้ขึ้นกับ ลักษณะการใช้งานเป็นสำคัญ (Bunshah, 1994)

ปัจจุบันมีการนำฟิล์มบางมาประยุกต์ใช้ในงานด้านต่าง ๆ มากมาย เช่น งานด้าน อิเล็กทรอนิกส์ เช่น สารกึ่งตัวนำ ฟิล์มตัวนำ และฟิล์มตัวต้านทาน หรืองานด้านทัศนศาสตร์ เช่น เลนส์ กระจกสะท้อนแสง กระจกสะท้อนความร้อน เป็นต้น นอกจากนี้ยังสามารถใช้วิธีการเคลือบ ฟิล์มบางในการเตรียมสารตัวอย่างสำหรับใช้ในการศึกษาสมบัติทางกายภาพของวัสคุในรูปของ ฟิล์มบาง ซึ่งสมบัติบางอย่างไม่สามารถวัดได้เมื่ออยู่ในสภาพเป็นก้อน (Bulk) เพราะฉะนั้นข้อมูล เหล่านี้มีประโยชน์อย่างมากต่อการพัฒนาวัสคุเพื่อนำไปใช้ในอุตสาหกรรม การเคลือบฟิล์มบางเป็นกระบวนการที่ทำให้สารเคลือบตกเคลือบลงบนผิววัสคุรองรับที่ ต้องการ ซึ่งสามารถทำได้ทั้งกระบวนการทางเคมีหรือกระบวนการทางฟิสิกส์ โดยพื้นฐานแล้ว กระบวนการเคลือบฟิล์มบางมีขั้นตอนสำคัญ 3 ขั้นตอน (Smith, 1995) ดังนี้คือ

 การสร้างสารเคลือบ (Source) โดยทั่วไปแล้วสารเคลือบอาจอยู่ในรูปของ ของแข็ง ของเหลว ไอ หรือแก๊ส ก็ได้ แต่สารเคลือบขณะทำการเคลือบนั้นจำเป็นต้องอยู่ในรูปของไอระเหย เท่านั้น ซึ่งวิธีการที่ทำให้สารเคลือบกลายเป็นไอระเหยสามารถทำได้หลายวิธี เช่น การให้ความร้อน หรือการระดมยิงด้วยอนุภาคที่มีพลังงานสูง เป็นต้น

 การเคลื่อนข้ายสารเคลือบมาขังวัสคุรองรับ (Transport) ในภาวะสุญญากาศ ใอระเหยของสารเคลือบอาจจะมีการเคลื่อนที่เป็นเส้นตรง ไปยังวัสคุรองรับ หรืออาจจะเคลื่อนที่ไป ในลักษณะของไหล ซึ่งจะทำให้ไอระเหยของสารเคลือบมีการชนกับอนุภาคอื่นภายในภาชนะ สุญญากาศ นอกจากนี้ไอระเหยอาจจะเคลื่อนที่ไปยังวัสคุรองรับในลักษณะของพลาสมาก็ได้

 การสะสมพอกพูน (Deposition) เป็นขั้นตอนการพอกพูนของสารเคลือบและ โตขึ้นจนกลายเป็นชั้นของฟิล์มบางบนวัสดุรองรับ ขั้นตอนนี้จะขึ้นกับเงื่อนไขของวัสดุรองรับหรือ การทำปฏิกิริยาของสารเคลือบกับวัสดุรองรับ ความสะอาดของผิววัสดุรองรับ ตลอดจนพลังงานที่ ใช้ในการเคลือบ

#### การก่อเกิดฟิล์มบาง

การเกิดฟิล์มบางจากกระบวนการเคลือบฟิล์มบางในสุญญากาส Chapman (1980) ใต้อธิบายไว้คังนี้เมื่อสารเคลือบจากแหล่งกำเนิดสารเคลือบเคลื่อนที่มาถึงวัสดุรองรับ สารเคลือบที่ กระทบผิววัสดุรองรับส่วนใหญ่จะอยู่ในรูปของอะตอมหรือ โมเลกุล (ภาพที่ 2-1 (a)) โดยพลังงาน พันธะ (Bonding Energy) ระหว่างอะตอมของสารเคลือบกับวัสดุรองรับและอุณหภูมิของวัสดุ รองรับ จะเป็นตัวกำหนดความสามารถในการแพร่ (Diffusion) ของสารเคลือบบนผิววัสดุรองรับ อะตอมของสารเคลือบจะตกกระทบผิววัสดุรองรับในตำแหน่งที่เรียกว่าตำแหน่งการดูดจับ (Adsorption Site) ทำให้เกิดการเกาะติดหรือถ้ามีพลังงานมากพอก็อาจกระ โดดข้ามกำแพงพลังงาน ใปยังบริเวณที่อยู่ติดกันหรือหลุดออกจากตำแหน่งนั้นไป (ภาพที่ 2-1 (b)) ในช่วงเวลาหนึ่งอะตอม สารเคลือบอาจเกิดการระเหยกลับและเกิดการรวมตัวกันระหว่างอะตอมที่มีการแพร่ด้วยกัน เมื่อ อะตอมของสารเคลือบรวมตัวกันอาจเกิดเป็นอะตอมคู่ (ภาพที่ 2-1 (c)) ซึ่งมีกวามเสถียรมากกว่า อะตอมเดี่ยว (Single Atom) ซึ่งการรวมตัวกันของอะตอมนั้นจะขึ้นอยู่กับความหนาแน่นของ อะตอมเดี่ยวและอัตราเคลือบ (Deposition Rate) อะตอมคู่อาจรวมตัวกับอะตอมเดี่ยวอื่นแล้ว กลายเป็นสามอะตอม (Triplets) หรือ สี่อะตอม (Quadruplets) หรืออื่น ๆ ลักษณะเช่นนี้เรียกว่า สภาวะการเกิดนิวเคลียส (ภาพที่ 2-1 (d)) ทำให้ได้กลุ่มอะตอมกึ่งเสถียร (Quasi-Stable Islands) จากนั้นกลุ่มอะตอมจะเริ่มโตขึ้นเรียกว่า การโตเป็นกลุ่มก้อน (Island Growth) ขนาดของกลุ่ม อะตอมจะใหญ่ขึ้น โดยมีจำนวนอะตอมเท่าเดิม หรือเพิ่มขึ้นเล็กน้อย (ภาพที่ 2-1 (e) และ 2-1 (f)) การโตของกลุ่มอะตอมนี้จะเกิดขึ้นเรื่อย ๆ จนกระทั่งขอบของแต่ละกลุ่มอะตอมชนกัน เรียกว่า การ รวมกันเป็นก้อนของกลุ่มอะตอม (Agglomeration หรือ Coalescense) (ภาพที่ 2-1 (g)) จากการศึกษา ด้วยเทคนิค Transmission Electron Microscopy (TEM) พบว่าขณะที่กลุ่มอะตอมรวมกันเป็นก้อน อะตอมจะมีพฤติกรรมคล้ายของเหลว (Liquid-Like Behaviour) และมีการจัดเรียงทิศทางในเชิงผลึก วิทยา (Crystallographic Orientation) ด้วย การรวมกันเป็นก้อนของกลุ่มอะตอมจะเกิดขึ้นจนกระทั่ง เชื่อมต่อกันอย่างต่อเนื่อง (ภาพที่ 2-1 (b)) แต่ในบางกรณีการเชื่อมต่อกันอย่างต่อเนื่องจะเกิดขึ้นได้ อย่างสมบูรณ์เมื่อฟิล์มมีความหนาโดยเฉลี่ยประมาณ 0.04 - 0.05 μm ลักษณะผิวของฟิล์มบางขณะ เกิดการรวมกลุ่มอะตอมจะดูกล้ายเนินเขาและหุบเขา



ภาพที่ 2-1 การก่อเกิดฟิล์มบาง (Chapman, 1980)

เมื่อพิจารณาการเกิดฟิล์มในสภาวะที่เป็นกลุ่มอะตอม (Island) พบว่าอาจเป็นกลุ่มของ ผลึกเดี่ยวหรือกลุ่มของผลึกคู่หรือมากกว่านั้น ซึ่งกลุ่มอะตอมเหล่านี้จะตกเคลือบลงบนวัสคุรองรับ ที่เป็นวัสดุหลายผลึก ทิศทางการจัดเรียงตัว (Orientation) ของแต่ละกลุ่มอะตอมนั้นจะเป็นแบบสุ่ม (Random) ทำให้ได้ฟิล์มบางที่มีโครงสร้างเป็นหลายผลึกด้วย แต่ถ้ากลุ่มอะตอมเหล่านั้นตกเคลือบ บนวัสดุรองรับที่เป็นผลึกเดี่ยว การจัดเรียงตัวของฟิล์มก็จะมีลักษณะเป็นผลึกเดี่ยว และเรียกการเกิด ฟิล์มแบบผลึกเดี่ยวประเภทนี้ว่า เอพิแทกซี (Epitaxy)

ถ้าอะตอมที่ผิวของวัสดุรองรับมีพลังงานเพียงพอ อะตอมเหล่านั้นจะเคลื่อนที่เพื่อเลือก เข้าไปอยู่ในตำแหน่งที่มีพลังงานต่ำกว่าเสมอ ทั้งนี้ความสามารถในการเคลื่อนที่ (Mobility) ของ อะตอมจะเพิ่มขึ้น ถ้าอุณหภูมิที่ผิววัสดุรองรับสูงขึ้น นอกจากนี้การลดอัตราเคลือบยังสามารถช่วย ให้การ โตของผลึกเกิดได้ดียิ่งขึ้น เพราะอะตอมมีเวลาในการ โตมากพอ ดังนั้นถ้าอุณหภูมิของวัสดุ รองรับสูงและมีอัตราเคลือบต่ำจะได้ฟิล์มที่มีขนาดของเกรนใหญ่ขึ้น มีข้อบกพร่องในเกรนน้อยลง และได้ฟิล์มที่มีความหนามากพอสำหรับการเชื่อมต่อกันอย่างสมบูรณ์ ในทางกลับกันถ้าอุณหภูมิ วัสดุรองรับต่ำแต่อัตราเคลือบสูงก็จะให้ผลลักษณะเดียวกัน

### โครงสร้างของฟิล์มบาง

โครงสร้างของฟิล์มบางจะเป็นไปตามเงื่อนไขของอัตราส่วนระหว่างอุณหภูมิเคลือบกับ อุณหภูมิหลอมเหลว (T/ T<sub>m</sub>) ซึ่งแบ่งออกเป็น 4 ส่วน ตามลักษณะ โครงสร้างและสมบัติทางกายภาพ (ชีวารัตน์ ม่วงพัฒน์, 2544) ดังภาพที่ 2-2

 บริเวณ 1 (Zone1) เป็นการเคลือบ ที่เกิดในช่วงอุณหภูมิต่ำ และความดันขณะ เคลือบมีค่าสูง อะตอมที่อยู่บนผิววัสดุรองรับจะมีค่าสัมประสิทธิ์การแพร่ต่ำ ทำให้เกิดการเกาะกัน เป็นกลุ่มเล็ก ๆ กระจัดกระจาย และเกิดเป็นโครงสร้างผลึกที่มีลักษณะเรียวแหลมแบบ Tapers Crystallites จากนิวเคลียสที่มีปริมาณจำกัด ทำให้เกิดความหนาแน่นของโครงสร้างต่ำ มีช่องว่าง ขนาดความกว้างในระดับ 100 Å ที่ T/ T<sub>m</sub> เท่ากับ 0 - 0.1 ที่ความดัน 1 mtorr ถ้าความดันสูง บริเวณนี้จะขยายกว้างสู่บริเวณที่มีอุณหภูมิสูงขึ้น และทำให้ขนาดของผลึกเพิ่มขึ้น ถ้า T/ T<sub>m</sub> เพิ่มขึ้น เนื่องจากที่ความดันสูงความหนาแน่นของแก๊สในภาชนะสุญญากาศมีมากขึ้น อนุภาคของ สารเคลือบจะเคลื่อนที่ตกลงมาได้ยากขึ้น ทำให้อนุภาคของสารเคลือบตกลงมาได้น้อย และขณะที่ ตกอาจรวมตัวกับอนุภาคอื่น ทำให้อนุภาคที่ตกลงมามีขนาดใหญ่ และมีเวลาในการเคลื่อนที่เพื่อ ฟอร์มตัวเป็นนิวเกลียสมากขึ้น จึงทำให้ช่องว่างระหว่างเกรนมีขนาดใหญ่เกิดขึ้น ลักษณะของฟิล์ม บางที่ขรุขระมักจะเกิดจากความ ไม่สม่ำเสมอของการโตของนิวเคลียส โดยอุณหภูมิที่มีผลต่อการ โตของฟิล์มมักจะมาจากไอออนที่ระดมยิงเป็นส่วนใหญ่  บริเวณ T (Zone T) เป็นบริเวณต้นแบบสำหรับการเคลือบฟิล์มด้วยระบบ สปัตเตอริงโดยที่ก่าของ T/ T<sub>m</sub> อยู่ในช่วง 0.1 - 0.5 ที่ความดันขณะเคลือบประมาณ 1 mtorr เกิด ในช่วงระหว่างบริเวณ 1 และบริเวณ 2 อะตอมที่อยู่บนผิววัสดุรองรับจะมีปริมาณมากขึ้น และได้รับ พลังงานจากการชนของอนุภาคสารเคลือบ ทำให้อุณหภูมิของวัสดุรองรับเพิ่มขึ้น ก่า Surface Mobility จะเพิ่มขึ้น และโครงสร้างในบริเวณ 1 ก็จะเข้าสู่บริเวณ T ซึ่งจะเริ่มมีเกรนยาว (Fibrous Grain) เต็มพื้นที่ และขอบเกรนมีความหนาแน่นสูงขึ้นจึงมีการแพร่ของอะตอมผ่านขอบเกรนที่ไม่ แข็งแรงนั้นเข้าเป็นเนื้อเดียวกัน จนกลายเป็นคอลัมนาร์ (Columnar) ต่อไป โดยปราศจากช่องว่าง บริเวณที่ขอบ

 บริเวณ 2 (Zone II) ที่บริเวณ 2 จะมีก่า T/ T<sub>m</sub> อยู่ระหว่าง 0.5 - 0.8 ที่ความคันขณะ เคลือบประมาณ 1 mtorr จะเกิดการแพร่ที่รอยต่อระหว่างขอบเกรน จนเกิดเป็นโครงสร้างแบบ กอลัมนาร์ที่เกิดจากการอยู่กันอย่างหนาแน่นของผลึกทั้งหลาย ขนาดของเกรนและความหนาของ ฟิล์มจะเพิ่มขึ้น เนื่องจากอุณหภูมิในการเคลือบและอัตราการเคลือบเพิ่ม (มีผลต่อ Surface Mobility ของอะตอม) และขนาดของกอลัมนาร์จะเพิ่มขึ้นเรื่อย ๆ เมื่ออุณหภูมิเพิ่มขึ้น เนื่องจากการแพร่ที่ บริเวณรอยต่อระหว่างขอบกอลัมนาร์

4. บริเวณ 3 (Zone III) บริเวณนี้อุณหภูมิสูงสุดและค่า T/ T<sub>m</sub> อยู่ระหว่าง 0.8 - 1.0
ที่ความคันขณะเคลือบประมาณ 1 mtorr การแพร่จะมีค่าสูง และส่งผลต่อโครงสร้างสุดท้าย
โครงสร้างที่ได้จะเป็นเกรนที่มีด้านเท่ากันหมด ขนาดของ คอลัมนาร์ จะมีขนาดใหญ่ และความ
หนาแน่นเพิ่มขึ้นอย่างไรก็ตามที่อุณหภูมิสูงอาจจะทำให้เกิดการจัดเรียงผลึกใหม่ (Recrystallization)
เนื่องมาจากพลังงานสะสมของความเครียด (Stored Strain Energy) ที่เกิดขึ้นตั้งแต่ตอนเคลือบ
เกรนที่เกิดขึ้นในขั้นตอนนี้จะเปลี่ยนจาก คอลัมนาร์ เป็นผลึกเดี่ยว



ภาพที่ 2-2 โครงสร้างของการเกิดฟิล์มในรูปแบบต่าง ๆ (ชีวารัตน์ ม่วงพัฒน์, 2544)

### การเคลือบฟิล์มบางด้วยวิธีสปัตเตอริง

การเคลือบด้วยวิธีสป์ตเตอริง เป็นกระบวนการพอกพูนของชั้นฟิล์มบางที่เกิดจากสาร เกลือบที่ได้จากกระบวนการสป์ตเตอร์ การเกลือบด้วยวิธีนี้เกิดขึ้นเมื่ออะตอมของสารเกลือบที่ได้ จากกระบวนการสป์ตเตอร์วิ่งเข้าชนวัสดุรองรับและมีการพอกพูนและ โตเป็นฟิล์มบางในที่สุด กระบวนการสป์ตเตอริ่งคือการทำให้อะตอมหลุดจากผิวของวัสดุโดยการชนของอนุภาคพลังงานสูง แล้วมีการแลกเปลี่ยนพลังงานและ โมเมนตัมระหว่างอนุภาคที่วิ่งเข้าชนกับอะตอมที่ผิวสารเกลือบ โดยอนุภาคที่วิ่งเข้าชนอาจเป็นกลางทางไฟฟ้าหรือมีประจุก็ได้ และเนื่องจากไอออนที่ได้จาก กระบวนการสป์ตเตอร์ในการเกลือบฟิล์มบางด้วยวิธีสป์ตเตอริงจะเกลื่อนที่ด้วยความเร็วสูงกว่า วิธีการระเหยสารมาก ดังนั้นเมื่ออะตอมของสารเกลือบวิ่งเข้ากระทบแผ่นวัสดุรองรับก็จะฝังตัว แน่นลงในเนื้อวัตถุที่ต้องการเกลือบมากกว่าวิธีระเหยสาร ดังนั้นการเกลือบด้วยวิธีสป์ตเตอริงจะทำ ให้การยึดเกาะระหว่างสารเกลือบกับวัตจุรองรับดีกว่า (พิเชษฐ ลิ้มสุวรรณ และธนัสถา รัตนะ, 2547; Chapman, 1980)

เมื่อผิวหน้าของวัสดุถูกระดมยิงด้วยอนุภาคพลังงานสูงจะทำให้เกิดการสึกกร่อนและมี อนุภาคที่ผิวหน้าของวัสดุนั้นหลุดมา เนื่องจากการชนของอนุภาคพลังงานสูงกับอนุภาคที่ผิวหน้า ปรากฏการณ์ที่อนุภาคผิวหน้าวัสดุหลุดออกมานี้เรียกว่า สปัตเตอร์ (Sputter) หรือสปัตเตอริง (Sputtering) กระบวนการสปัตเตอริงนี้ถูกค้นพบครั้งแรกเมื่อ 100 กว่าปีที่ผ่านมาโดย grove ซึ่งใน ขณะนั้นสปัตเตอริงเป็นกระบวนการที่ทำให้เกิดความเสียหายกับคาโทดและกริดในหลอดดิสชาร์จ แต่ปัจจุบันมีการนำมาประยุกต์ใช้อย่างกว้างขวางเช่น การทำความสะอาดผิวหน้า (Surface Cleaning) การกัดเซาะ (Etching) การวิเคราะห์ชั้นผิวหน้าของวัสดุ (Surface Layer Analysis) และ การเคลือบฟิล์มบาง

สำหรับแนวคิดเบื้องต้นเกี่ยวกับกระบวนการสปัตเตอริง อธิบายได้ดังนี้

 อันตรกิริยาระหว่างไอออนและผิวเป้าสารเคลือบ เมื่อวิ่งชนผิวหน้าวัสดุจะ เกิดปรากฏการณ์ดังนี้

 1.1 การสะท้อนที่ผิวหน้าของไอออน (Reflected Ion and Neutral) ไอออนอาจ สะท้อนกลับจากผิวหน้าซึ่งส่วนใหญ่จะสะท้อนออกมาในรูปของอะตอมที่เป็นกลางทางไฟฟ้าอัน เกิดจากการรวมตัวกับอิเล็กตรอนที่ผิวเป้าสารเคลือบ

 1.2 การปลดปล่อยอิเล็กตรอนชุดที่สอง (Secondary Electron Emission) จากการชน ของไอออนอาจทำให้เกิดการปลดปล่อยอิเล็กตรอนชุดที่สองจากเป้าสารเคลือบถ้าไอออนนั้นมี พลังงานสูงพอ



ภาพที่ 2-3 อันตรกิริยาระหว่างไอออนกับพื้นผิววัสคุ (Chapman, 1980)

 1.3 การฝังตัวของไอออน (Ion Implantation) ไอออนที่วิ่งชนเป้าสารเคลือบนั้นอาจ ฝังตัวลงในสารเคลือบ โดยความลึกของการฝังตัวจะแปรผันโดยตรงกับพลังงานไอออน ซึ่งมีก่า
10 อังสตรอม/ พลังงานไอออน 1 keV สำหรับไอออนของแก๊สอาร์กอนที่ฝังตัวในทองแดง

 1.4 การเปลี่ยนโครงสร้างของผิวสารเคลือบ (Target Material Structural Rearrangements) การชนของไอออนบนผิวสารเคลือบทำให้เกิดการเรียงตัวของอะตอมที่ผิวสาร เคลือบใหม่และเกิดความบกพร่องของผลึก (Lattice Defect) โดยเรียกการจัดตัวใหม่ของโครงสร้าง ผิวหน้านี้ว่า Altered Surface Layer

 1.5 การสปัตเตอร์ (Sputter) การชนของไอออนอาจทำให้เกิดกระบวนการชนกัน แบบต่อเนื่องระหว่างอะตอมของเป้าอันทำให้เกิดการปลดปล่อยอะตอมจากเป้าสารเคลือบซึ่ง เรียกว่ากระบวนการสปัตเตอริง

 กระบวนการสป์ตเตอริง เป็นกระบวนการที่อะตอมผิวหน้าของวัสดุถูกทำให้หลุด ออกมาด้วยการชนของอนุภาคพลังงานสูง โดยมีการแลกเปลี่ยนพลังงานและ โมเมนตัมระหว่าง อนุภาคที่วิ่งเข้าชนกับอะตอมที่ผิววัสดุดังกล่าว กระบวนการนี้อนุภาคที่วิ่งเข้าชนอาจเป็นกลางทาง ไฟฟ้าหรือมีประจุก็ได้ดังนั้นสิ่งที่จำเป็นในกระบวนการสป์ตเตอริง คือ

2.1 เป้าสารเคลือบ ทำหน้าที่เป็นเป้าให้อนุภาคพลังงานสูงวิ่งเข้าชนจนมีการ ปลดปล่อยอะตอมของสารเคลือบลงเคลือบบนวัสดุรองรับ

2.2 อนุภาคพลังงานสูง ซึ่งวิ่งชนเป้าสารเคลือบ แล้วทำให้อะตอมของเป้าสารเคลือบ หลุดออกมา ปกติอนุภาคพลังงานสูงนี้อาจเป็นกลางทางไฟฟ้า เช่น นิวตรอน หรืออะตอมของธาตุ ต่าง ๆ แต่การทำให้อนุภาคที่เป็นกลางมีพลังงานสูงเกิน 10 eV เพื่อใช้ในกระบวนการ สปัตเตอริงทำได้ก่อนข้างยาก วิธีการหนึ่งที่นิยมคือการเร่งอนุภาคประจุภายใต้สนามไฟฟ้า ซึ่งสามารควบคุมระดับพลังงานไอออนตามต้องการ อิเล็กตรอนเป็นอนุภาคที่มีประจุชนิดหนึ่งที่ ผลิตได้ง่ายและสามารถเร่งให้มีพลังงานสูงภายใต้สนามไฟฟ้าได้ แต่อิเล็กตรอนมีมวลน้อยกว่า อะตอมของสารเคลือบมากทำให้การถ่ายเทพลังงานและโมเมนตัมต่ออะตอมสารเคลือบนั้นเป็นไป ได้อย่างไม่มีประสิทธิภาพและไม่สามารถทำให้กระบวนการสปัตเตอริงเกิดขึ้นได้ ตามทฤษฎีทาง ฟิสิกส์การชนกันระหว่าง 2 อนุภาคที่มีการส่งถ่ายพลังงานและโมเมนตัมดีที่สุดจะเกิดขึ้นเมื่อมวล ของอนุภาคทั้งสองมีค่าเท่ากันดังนั้นเราจึงเลือกการเร่งไอออนของกีสในสนามไฟฟ้าเป็นอนุภาควิ่ง ชนเป้าสารเคลือบซึ่งให้อัตราการปลดปล่อยเป้าสารเคลือบสูงเพียงพอกับความต้องการ

2.3 การผลิตอนุภาคพลังงานสูง อนุภาคพลังงานสูงในระบบสป์ตเตอริงนี้จะต้องถูก ผลิตขึ้นอย่างต่อเนื่อง เพื่อให้กระบวนการเคลือบสารเกิดขึ้นได้อย่างต่อเนื่องจนได้ความหนา ฟิล์มบางตามต้องการ ทั้งนี้สามารถทำได้หลายวิธี เช่นการใช้ลำอนุภาคจากปืนไอออนที่มีปริมาณ การผลิตไอออนในอัตราสูงหรือผลิตจากกระบวนการโกลว์ดิสชาร์จ เนื่องจากปืนไอออนมีราคา ค่อนข้างสูงและให้ไอออนในพื้นที่แคบ กระบวนการสปัตเตอริงทั่วไปในระดับอุตสาหกรรมจึง นิยมใช้กระบวนการโกลว์ดิสชาร์จในการผลิตอนุภาคพลังงานสูง



ภาพที่ 2-4 ลักษณะของเครื่องเคลือบสุญญากาศด้วยวิธีสปัตเตอริง

 ค่ายีลด์ของสปัตเตอริง (Sputtering Yield: S) คือ ค่าเฉลี่ยปริมาณการหลุดของอะตอม เป้าสารเคลือบต่อปริมาณการชนของไอออน 1 อนุภาค มีหน่วยเป็น อะตอมต่อไอออน โดยการวัดค่ายีลด์นี้ สามารถทำได้โดยการหาน้ำหนักหรือความหนาที่ลดลงของเป้าสารเคลือบ หรือหาได้จากวัสดุทั้งหมดที่ถูกสปัตเตอร์ หรืออาจหาได้จากการตรวจวัดสปัตเตอร์อะตอม (Sputter Atom) ขณะที่ยังฟุ้งกระจาย (พิเชษฐ ลิ้มสุวรรณ และธนัสถา รัตนะ, 2547) ค่ายีลด์ของ กระบวนการสปัตเตอริงจะเปลี่ยนไปตามภาวะต่าง ๆ ดังนี้

 3.1 เปลี่ยนแปลงตามพลังงานไอออน การชนของอนุภาค 2 อนุภาคในแนวเดียวกัน การถ่ายเทพลังงานระหว่างอนุภาคจะเป็นไปตามสมการที่ 2-1

$$\Delta E = \frac{4mM}{\left(m+M\right)^2} \tag{2-1}$$

เมื่อ ∆E คือพลังงานที่ถ่ายเทระหว่างอนุภาค m คือมวลอะตอมที่ถูกชน M คือมวลของอะตอมที่วิ่งเข้าชน

เมื่อพลังงานไอออนมีค่าต่ำมากค่ายีลค์จากกระบวนการสบัตเตอริง จะมีค่าเป็นศูนย์ เนื่องจากไม่สามารถเอาชนะแรงยึดเกาะระหว่างอะตอมบนเป้าสารเคลือบได้ เมื่อไอออนมีพลังงาน สูงขึ้นเกินกว่า 4 H (H คือค่าพลังงานเฉลี่ยที่ใช้ในการระเหิด 1 อะตอม จากผิวสารเคลือบ) ถ้าพลังงานไอออนสูงมากพอในการทำให้เกิดกระบวนการชนอย่างต่อเนื่องระหว่างอะตอม สารเคลือบและเริ่มมีการปลดปล่อยอะตอมสารเคลือบ เรียกพลังงานค่านี้ว่า พลังงานขีดเริ่ม (Threshold Energies) ซึ่งเปลี่ยนแปลงไประหว่างกู่การชนของอนุภาค (ตารางที่ 2-1)

เมื่อไอออนชนมีพลังงานสูงขึ้นยีลด์จะเพิ่มขึ้นอย่างรวดเร็วแบบเอ็กซ์โพเนนเซียลใน ช่วงแรกและเปลี่ยนเป็นการเพิ่มแบบเชิงเส้นจากนั้นจึงมีการอิ่มตัว (Saturation) ของค่ายีลด์ เมื่อพลังงานไอออนมีค่าสูงมาก ทั้งนี้เนื่องจากไอออนพลังงานสูงมีโอกาสในการฝังตัวบนผิวเป้า สารเคลือบสูงขึ้นทำให้ยีลด์ของสารเคลือบมีค่าคงที่ จากนั้นจะมีค่าลคลงเล็กน้อยเมื่อเพิ่มพลังงาน ไอออนให้สูงมากขึ้น ดังแสดงในภาพที่ 2-5

	Ne	Ar	Kr	Xe	Hg		Ne	Ar	Kr	Xe	Hg
Be	12	15	15	15	-	Мо	24	24	28	27	32
Al	13	13	15	18	18	Rh	25	24	25	25	-
Ti	22	20	17	18	25	Pd	20	20	20	15	20
С	21	23	25	28	25	Ag	12	15	15	17	-
Cr	22	22	18	20	23	Та	25	26	30	30	30
Fe	22	20	25	23	25	W	35	33	30	30	30
Co	20	25	22	22	-	Re	35	35	25	30	35
Ni	23	21	25	20	-	Pt	27	25	22	22	25
Cu	17	17	16	15	20	Au	20	20	20	18	-
Ge	223	25	22	18	25	Th	20	24	25	25	-
Zr	23	22	18	25	30	U	20	23	25	22	27
Nb	27	25	26	32	-						

ตารางที่ 2-1 พลังงานขีดเริ่มของเป้าสารเคลือบชนิดต่าง ๆ (Maissel & Glang, 1970)

Boldface values are those for which the energy-transfer factor  $4m_1m_2/(m_1+m_2)^2$  is 0.9 or higher



ภาพที่ 2-5 ยีลด์ของทองแดงที่ถูกชนด้วยไอออนจากแก๊สอาร์กอนที่พลังงานต่าง ๆ (Maissel & Glang, 1970)

3.2 เปลี่ยนแปลงตามระนาบผลึกของผิวเป้าสารเคลือบ จากการทดลองพบว่าเมื่อใช้ เป้าสารเคลือบที่เป็นผลึกเดี่ยวค่ายืลด์จะมีค่ามากที่สุดเมื่อ ใอออนชนเป้าในแนวระนาบที่มีอะตอม หนาแน่นที่สุด และมีค่าต่ำในระนาบที่มีอะตอมเบาบาง ในทองแดงซึ่งมีโครงสร้างผลึกแบบ FCC (Face Centered Cubic) พบว่าการชนบนระนาบ (111) ซึ่งมีความหนาแน่นอะตอมสูงสุด ยีลด์จะมี ค่าสูงสุดเมื่อใช้ค่าพลังงานใอออนในการชนค่าเดียวกัน ส่วนระนาบที่มีความหนาแน่นอะตอมต่ำ ใอออนมีแนวโน้มวิ่งฝังตัวในเป้าสารเคลือบมากขึ้น (Massey & Burhop, 1955)

3.3 เปลี่ยนแปลงตามชนิดของไอออนที่ชนเป้าสารเคลือบ ค่ายีลด์จากเป้าสารเคลือบ ชนิดเดียวกัน เมื่อใช้ไอออนต่างชนิดกันวิ่งชนจะมีค่าแตกต่างกันออกไป แม้สมการที่ (2-1) แสดง ให้เห็นว่าการถ่ายเทพลังงานระหว่าง 2 อนุภาคที่ชนกันจะมีค่าสูงสุดเมื่อมวลของอะตอมทั้งสองมี ค่าเท่ากัน แต่อะตอมบนเป้าสารเคลือบยึดเกาะกับอะตอมข้างเคียงจึงทำดัวเสมือนมีมวลยังผลสูงกว่า มวลของอะตอมเดี่ยวจึงพบว่ายีลด์มีค่าสูงขึ้นเมื่อใช้ไอออนที่มีมวลสูงกว่ามวลของอะตอมเป้าสาร เกลือบ ภาพที่ 2-6 แสดงการเปลี่ยนแปลงของค่ายีลด์พบว่ามีค่าสูงสุดเป็นช่วง ๆ ณ ตำแหน่งที่ใช้ ไอออนจากแก๊สเฉื่อย คือแก๊ส Ne, Ar, Kr และ Xe ซึ่งเป็นอะตอมที่มีอิเล็กตรอนครบ 8 ในวงนอก สุด สาเหตุของการเกิดจุดสูงสุดของค่ายีลด์เป็นช่วง ๆ นี้ยังไม่มีกำอธิบายที่ชัดเจน ในขณะเดียวกัน ในปี ค.ศ. 1961 Laegreid and Wehner (1961) ได้ทำการประมาณก่ายีสด์ในสภาวะความดันต่ำดัง สมการที่ (2-2) และรูปที่ 2-6 แสดงยีลด์กับเลขอะตอมของของการปะทะของ Ar+, Ne+ และ Hg+ กับตารางที่ 2-2 แสดงสปัตเตอร์ฮีลด์

$$S = 10^{5} (W/AIt)$$
 (2.2)

เมื่อ S คือ สปัตเตอริงยีสด์

W คือ น้ำหนักของเป้าสารเคลือบที่หายไปขณะทำการสปัตเตอริงที่เวลา t

t คือ เวลา

A คือ เลขอะตอมของวัสดุที่จะใช้เคลือบ



ภาพที่ 2-6 ความสัมพันธ์ระหว่างสปัตเตอร์ยีลด์ และเลขอะตอมของการปะทะของ Ar+, Ne+ และ Hg+ (Sigmund, 1969)

เป้าสารเคลื่องเ		N	e+			А	r+	
	100	200	300	600	100	200	300	600
(Target)	(eV)	(eV)	(eV)	(eV)	(eV)	(eV)	(eV)	(eV)
Be	0.012	0.10	0.26	0.56	0.074	0.18	0.29	0.80
Al	0.031	0.24	0.43	0.83	0.11	0.35	0.65	1.24
Si	0.034	0.13	0.25	0.54	0.07	0.18	0.31	0.53
Ti	0.08	0.22	0.30	0.45	0.081	0.22	0.33	0.58
V	0.06	0.17	0.36	0.55	0.11	0.31	0.41	0.70
Cr	0.18	0.49	0.73	1.05	0.30	0.67	0.87	1.30
Fe	0.18	0.38	0.62	0.97	0.20	0.53	0.76	1.26
Co	0.084	0.41	0.64	0.99	0.15	0.57	0.81	1.36
Ni	0.22	0.46	0.65	1.34	0.28	0.66	0.95	1.52
Cu	0.26	0.84	1.20	2.00	0.48	1.10	1.59	2.30
Ge	0.12	0.32	0.48	0.82	0.22	0.50	0.74	1.22
Zr	0.054	0.17	0.27	0.42	0.12	0.28	0.41	0.75
Nb	0.051	0.16	0.23	0.42	0.068	0.25	0.40	0.65
Мо	0.10	0.24	0.34	0.54	0.13	0.40	0.58	0.93
Ru	0.078	0.26	0.38	0.67	0.14	0.41	0.68	1.30
Rh	0.081	0.36	0.52	0.77	0.19	0.55	0.86	1.46
Pd	0.14	0.59	0.82	1.32	0.42	1.00	1.41	2.39
Ag	0.27	1.00	1.30	1.98	0.63	1.58	2.20	3.40
Hf	0.057	0.15	0.22	0.39	0.16	0.35	0.48	0.83
Та	0.056	0.13	0.18	0.30	0.10	0.28	0.41	0.62
W	0.038	0.13	0.18	0.32	0.068	0.29	0.40	0.62
Re	0.04	0.15	0.24	0.42	0.10	0.37	0.56	0.91
Os	0.032	0.16	0.24	0.41	0.057	0.36	0.56	0.95
Ir	0.069	0.21	0.30	0.46	0.12	0.43	0.70	1.17
Pt	0.12	0.31	0.44	0.70	0.20	0.63	0.95	1.56
Au	0.20	0.56	0.84	1.18	0.32	1.07	1.65	2.43
U	0.063	0.20	0.30	0.52	0.14	0.35	0.59	0.9

ตารางที่ 2-2 สปัตเตอร์ยีลด์ (Laegreid & Wehner, 1961)

3.4 เปลี่ยนแปลงตามมุมตกกระทบของไอออนบนเป้าสารเคลือบ จากการทดลอง พบว่าเมื่อเพิ่มมุมเอียงของการชนจากไอออนบนเป้ามากขึ้นยีลด์จะมีค่าสูงขึ้นตามมุมที่เอียง เนื่องจากอะตอมสารเคลือบที่หลุดออกมาเปลี่ยนจาก การกระเจิงกลับ (Back Scattering) เป็น การกระเจิงไปข้างหน้า (Forward Scattering) ซึ่งเป็นกระบวนการที่ด้องการจำนวนครั้งของการชน ระหว่างอะตอมน้อยกว่าทำให้ยีลด์สูงขึ้นจนถึงจุดหนึ่งซึ่งมีค่าสูงสุดที่องศาการเอียงมากกว่า 45° จากนั้นยีลด์จะมีค่าลดลงเมื่อมุมสูงขึ้น และเป็นศูนย์เมื่อมุมเอียงมีค่า 90° โดยขณะนั้นพื้นที่การชน เมื่อมองจากไอออนมีค่าเป็นศูนย์ ภาพที่ 2-7



ภาพที่ 2-7 สปัตเตอร์ยีลด์ และมุมตกกระทบของไอออนพลังงานสูง (Anderson & Bay, 1981)



ภาพที่ 2-8 มุมตกกระทบ และอนุภาคของสปัตเตอร์จากเป้าสารเคลือบหลายผลึก

(Wehner & Rosenberg, 1960)



ภาพที่ 2-9 การเปลี่ยนแปลงค่ายีลด์ของเป้าทองแคง (Cu), เงิน (Ag) และแทนทาลัม (Ta) เมื่อใช้ ใอออนพลังงาน 45 keV จากธาตุที่มีเลขอะตอมค่าต่าง ๆ (Maissel & Glang, 1970)



ภาพที่ 2-10 การเปลี่ยนแปลงของยีลค์เมื่อใช้ไอออนของปรอทพลังงาน 200 eV ชนเป้านิเกิล (Ni), โมลิบดินัม (Mo), ทังสเตน (W) และทองคำขาว (Pt) ที่มุมการตกกระทบค่าต่าง ๆ (วัดเทียบกับแนวชนตั้งฉากบนเป้า) (Maissel & Glang, 1970)

4. ความเร็วและพลังงานของอะตอมที่ถูกสปัตเตอร์หลุดออกจากผิวหน้าเป้าสารเคลือบ ด้วยวิธีการสปัตเตอร์มีพลังงานจลน์ค่อนข้างสูงและมากกว่าพลังงานของอะตอมที่หลุดออกด้วย วิธีการระเหยสารประมาณ 50 - 100 เท่า อะตอมมีการกระจายพลังงานแบบ Maxwellian โดยที่ พลังงานส่วนใหญ่มีค่าต่ำกว่า 10 eV และอีกส่วนหนึ่งมีพลังงานระหว่าง 10 - 40 eV ถ้าไอออนที่ใช้ มีพลังงานสูงขึ้น พลังงานเฉลี่ยของอะตอมจากสปัตเตอริงจะมีค่าสูงขึ้นจนเมื่อไอออนที่วิ่งชนมี พลังงานเกิน 1 keV พลังงานเฉลี่ยของอะตอมจากการสปัตเตอร์จะไม่เพิ่มขึ้นและเป้าที่มีค่ายีลด์สูงมี แนวโน้มทำให้พลังงานเฉลี่ยของอะตอมที่หลุดออกมามีค่าต่ำ เนื่องจากไอออนที่วิ่งชนเมื่อเฉลี่ย พลังงานให้กับอะตอมที่หลุดออกมาจำนวนมาก อะตอมแต่ละตัวจะรับพลังงานเฉลี่ยจากไอออน ได้น้อยลง (Okutani, Shikata, Ichimura, & Shimizu, 1980)

### กระบวนการโกลว์ดิสชาร์จ

พิเซษฐ ลิ้มสุวรรณ และธนัสถา รัตนะ (2547) ได้อธิบายกระบวนการ โกล์วดิสชาร์งไว้ ดังนี้ เมื่อป้อนแรงดันไฟฟ้ากระแสตรงให้กับขั้วอิเล็กโตรด 2 ขั้ว ที่วางห่างกันเป็นระยะ d ภายใต้ ความดันประมาณ 1.33 mbar ของแก๊สนีออน พบว่าช่วงแรกที่เพิ่มแรงดันทางไฟฟ้าจะมีกระแสไหล ในวงจรน้อยมาก กระแสส่วนนี้เกิดจากการเคลื่อนที่ของอิเล็กตรอนและไอออนของแก๊สที่เกิดขึ้น ตลอดเวลาในบรรยากาศเนื่องจากการชนของรังสึกอสมิกและถูกเร่งภายใต้สนามไฟฟ้า กระแสนี้จะ มีก่าค่อนข้างคงที่เพราะอัตราการเกิดประจุขึ้นอยู่กับความเข้มของรังสี เมื่อศักย์ไฟฟ้าเพิ่มขึ้นใกล้ค่า แรงดันไฟฟ้าทะลาย (Breakdown Voltage: VB) พลังงานของประจุที่ถูกเร่งภายใต้สนามไฟฟ้าจะมี ก่าสูงขึ้นจนสามารถชนโมเลกุลของแก๊สทำให้เกิดการแตกตัวเป็นไอออนบวกและอิเล็กตรอนซึ่งถูก เร่งภายใต้สนามไฟฟ้าให้มีการชนและเกิดการไอออไนซ์เพิ่มขึ้น ส่วนของไอออนบวกจะถูกเร่งเข้า ชนกาโทด จนเกิดการปลดปล่อยอิเล็กตรอนทุติยภูมิ (Secondary Electron) เรียกกระบวนการช่วงนี้ ว่า ทาวน์เซนต์ดิสชาร์จ (Tawnsend Discharge)

เมื่อแรงดันไฟฟ้าเพิ่มขึ้นถึงแรงดันไฟฟ้าทะลายจะเกิดกระบวนการถล่ม (Avalanche) ทำให้ปริมาณไอออนบวกวิ่งเข้าชนคาโทคมากขึ้นและมีการปลคปล่อยอิเล็กตรอนทุติยภูมิมากขึ้น ซึ่งจะถูกเร่งให้วิ่งเข้าหาอาโนคขณะเดียวกันอิเล็กตรอนทุติยภูมินี้ก็จะมีการชนกับโมเลกุลของแก๊ส ทำให้เกิดไอออนมากขึ้น สุดท้ายไอออนบวกที่เพิ่มขึ้นมากขึ้นนี้ก็จะวิ่งเข้าชนคาโทดแล้วเกิดการ ้ปลดปล่อยอิเล็กตรอนทุติยภูมิเพิ่มขึ้นตามมาด้วย และชนโมเลกุลแก๊สทำให้เกิดผลิตไอออนเพิ่มขึ้น ้ทำให้กระแสเพิ่มขึ้นอย่างรวดเร็วจนมีปริมาณไอออนมากเพียงพอที่จะผลิตอิเล็กตรอนได้ในจำนวน ้คงที่ ช่วงนี้ระบบสามารถรักษาสภาพคิสชาร์จได้ด้วยตนเองโดยไม่ต้องอาศัยแหล่งกำเนิดจากรังสี ภายนอกในการผลิตไอออน ช่วงนี้แก๊สภายในระบบจะเกิดการเรื่องแสงขึ้น แรงคันไฟฟ้าระหว่าง ้อิเล็กโตรดลดก่าลงและกระแสไฟฟ้าเพิ่มขึ้นอย่างรวดเร็วเรียก การเรืองแสงปกติ หรือ นอร์มอล ์ โกลว์ (Normal Glow) สภาวะนี้อัตราการปลดปล่อยอิเล็กตรอนทุติยภูมิต่ออัตราการชนของไอออน ้มีก่าก่อนข้างต่ำ คือประมาณ 0.1 สำหรับเป้ากาโทดที่ทำจากวัสดทั่วไป โดยในช่วงเริ่มต้นของการ ้เรื่องแสงหรือโกลว์ การชนของไอออนบนคาโทคจะปรับตัวเองให้เกิดขึ้นในบางบริเวณ แนวการ ้เรื่องแสงอาจเลื่อนไปมาได้และการชนของไอออนบนคาโทด ไม่มีความสม่ำเสมอโดยจะมีความ เข้มของบริเวณการเรื่องแสงตามแนวขอบหรือมุมของกาโทกที่มีสนามไฟฟ้าสูงเพื่อรักษาสภาพการ ้ โกลว์ (Self-Sustaining) บางบริเวณไว้ เมื่อกระแสไฟฟ้ามีค่าเพิ่มขึ้นตามแนวการชนของไอออนจะ ้ก่อย ๆ ขยายตัว เพิ่มพื้นที่จนกรอบกลมตลอดผิวกา โทด จนกระทั่งมีก่ากวามหนาแน่นกระแส เท่ากันตลอดโดยมีค่าแรงดันไฟฟ้าระหว่างขั้วอิเล็กโตรดคงที่

หลังจากการชนของไอออนครอบคลุมพื้นที่ทั้งหมดของคาโทดแล้ว การเพิ่มกำลังไฟฟ้า เข้าสู่ระบบจะทำให้ทั้งแรงดันไฟฟ้าและกระแสไฟฟ้ามีค่าเพิ่มขึ้น เรียกว่า ช่วงการเรืองแสงผิดปกติ เปล่งแสงจ้าขึ้น หรือ แอบนอร์มอลโกลว์ (Abnormal Glow) เป็นช่วงที่ใช้กับระบบสปัตเตอริง และ อีกหลาย ๆ ระบบของกระบวนการเกี่ยวข้องกับโกลว์ดิสชาร์จ ช่วงนี้ถ้าไม่ระบายความร้อนให้กับ กาโทด เมื่อความหนาแน่นของกระแสของคาโทดเพิ่มขึ้นสูงประมาณ 0.1 A/ cm<sup>2</sup> ความร้อนที่เกิด จากการชนของไอออนบวกบนผิวคาโทดมีมากขึ้น จนเกิดการปล่อยอิเล็กตรอนแบบเทอร์มิออนิค (Thermionic Electron Emission) เสริมกับการปลดปล่อยอิเล็กตรอนทุติยภูมิและติดตามด้วย กระบวนการถล่มอีกครั้งหนึ่ง ทำให้ความนำไฟฟ้าของแก๊สในระบบสูงขึ้นอย่างรวดเร็ว แรงคันไฟฟ้าระหว่างขั้วอิเล็กโตรดตกลงมากขณะที่กระแสไฟฟ้าเพิ่มสูงขึ้นและเปล่งประกายจ้า ของการอาร์ก (Arc Discharge) ภาพที่ 2-11



ภาพที่ 2-11 ความสัมพันธ์ของความหนาแน่นกระแสและแรงคันไฟฟ้าระหว่างขั้วอิเล็กโตรคของ กระบวนการเกิด ดีซี โกลว์ดิสชาร์จ ในหลอดสุญญากาศบรรจุแก๊สนีออน (Vossen & Kerns, 1978)

ค่าแรงคันไฟฟ้าทะลายในกระบวนการ โกลว์คิสชาร์จจะมีค่าเปลี่ยนแปลงไปกับระยะทาง d ระหว่างอิเล็กโตรคและระยะปลอดการชนระหว่างอิเล็กตรอนทุติยภูมิ และ โมเลกุลของแก๊ส (ระยะปลอดการชนของอิเล็กตรอนทุติยภูมินี้จะแปรผกผันกับความดัน และมีค่ามากกว่าระยะปลอด การชนของการชนกันเองระหว่างโมเลกุลแก๊ส) ปกติอิเล็กตรอนทุติยภูมิแต่ละตัวมีความสามารถใน การผลิตไอออนบวกได้ระหว่าง 10 ถึง 20 ตัว เพื่อให้เกิดกระบวนการถล่มในช่วงของนอร์มอล โกลว์ ถ้าความดันต่ำเกินไป (ระยะปลอดการชนยาวขึ้น) หรือระยะทาง *d* มีค่าน้อยเกินไป อิเล็กตรอนทุติยภูมิจะไม่สามารถผลิตไอออนได้มากพอก่อนการชนกับอาโนค ถ้าความดันสูง เกินไป (ระยะปลอดการชนสั้นลง) หรือระยะ *d* มากเกินไป อิเล็กตรอนทุติยภูมิไม่สามารถเพิ่ม
พลังงานให้กับตัวเองในสนามไฟฟ้าได้มากพอสำหรับใช้ในการไอออไนซ์ เมื่อเกิดการชนพลังงาน จะถูกถ่ายทอดให้โมเลกุลแก๊สในรูปการกระตุ้น (Excite) ขึ้นไปอยู่ในระดับพลังงานที่สูงขึ้นทำให้ ไม่สามารถผลิตไอออนบวกได้มากเพียงพอเช่นกัน ดังนั้นทั้งสองกรณีจะต้องใช้แรงดันทางไฟฟ้า ทะลายก่อนข้างสูงโดยมีจุดหนึ่งระหว่างนี้ที่ใช้ก่าแรงดันไฟฟ้าทะลายต่ำสุดตามกฎของปาส์เซน (Pachen's law) ซึ่งแสดงให้เห็นกวามสัมพันธ์ระหว่างแรงดันไฟฟ้าทะลายและผลกูณระหว่าง กวามดันแก๊ส (*P*) และระยะระหว่างอิเล็กโตรด (*d*) (ภาพที่ 2-12)



ภาพที่ 2-12 ความสัมพันธ์ระหว่างแรงคันไฟฟ้าทะลายและผลคูณระหว่างความคัน (P) และระยะระหว่างอิเล็กโตรค (d) (Bunshah, 1994)

ในระบบสบัตเตอริงทั่วไปสภาวะของการเกิดโกล์วดิสชาร์จจะกระทำในช่วงที่ผลคูณ ของความคันกับระยะห่างระหว่างอิเล็กโตรด (*P*×*d*) ซึ่งมีค่าต่ำกว่าจุดต่ำสุดของกราฟมาก (เนื่องจาก การเคลือบฟิล์มที่ความคันต่ำทำให้ฟิล์มที่ได้มีคุณภาพดี การแทรกตัวของแก๊สในเนื้อฟิล์มน้อยและ ลดปริมาณสารปลอมปนในฟิล์ม) จึงต้องการแรงคันไฟฟ้าเริ่มต้นค่อนข้างสูง บางครั้งจึงมี ความจำเป็นต้องใช้การเพิ่มความคันชั่วขณะเพื่อให้เริ่มการคิสชาร์จได้ที่แรงคันไฟฟ้าต่ำ



ภาพที่ 2-13 โกลว์ดิสชาร์จของหลอดนีออนยาว 50 cm ที่ความดัน 1.33 mbar (Chapman, 1980)

ส่วนต่าง ๆ ของกระบวนการ โกลว์ดิสชาร์จ แสดงได้ดังภาพที่ 2-13 แต่ละส่วนอธิบาย ได้ดังนี้ ช่วงแรกคือช่วงมืดแอสตัน (Aston Dark Space) เป็นบริเวณที่อิเล็กตรอนถูกปล่อยจาก กาโทดด้วยพลังงานต่ำประมาณ 1 eV ซึ่งไม่สามารถไอออไนซ์ โมเลกุลแก๊สได้ ทำให้เกิดเป็นช่วง มืด ถัดจากผิวคาโทดบริเวณที่มีการเปล่งแสงออกมาด้วยความเข้มสูงมากเรียกว่า คาโทดโกล์ว (Cathode Glow) เป็นบริเวณที่ไอออนของแก๊สจากการดิสชาร์จ และไอออนของอะตอมสารเคลือบ ซึ่งถูกผลิตขึ้นบริเวณกาโทดมีการรวมตัวเป็นกลางกับอิเล็กตรอนใกล้ผิวกาโทดด้วยกระบวนการ ต่าง ๆ ทำให้เกิดแสงซึ่งเป็นความถิ่เฉพาะของสารที่ทำคาโทดและของแก๊สที่ใช้ เช่นถ้ากาโทดเป็น ทองแดงจะมีสีเขียว ทองกำมีสีส้มแดง แก๊สอาร์กอนมีสีน้ำเงินฟ้า และแก๊สไนโตรเจนมีสีม่วง เป็นต้น

ถัดจากกาโทดโกลว์เรียกว่าช่วงมืดกรุกหรือช่วงมืดกาโทด (Crook or Cathode Dark Space) พลังงานของอิเล็กตรอนมีก่าสูงกว่าพลังงานในการไอออไนซ์ โมเลกุลของแก๊สเมื่อถูกเร่ง ผ่านสนามไฟฟ้าในระยะปลอดการชนออกมา ทำให้บริเวณปลอดการชนนั้นไม่มีกระบวนการ กระตุ้นหรือไอออไนซ์เกิดขึ้น การปลดปล่อยแสงจึงไม่เกิดในช่วงนี้และกลายเป็นบริเวณมืด ถัดจากระยะปลอดการชนออกไปอิเล็กตรอนทุติยภูมิจะสูญเสียพลังงานส่วนใหญ่โดยการ ไอออไนซ์โมเลกุลของแก๊ส ไอออนบวกที่เกิดขึ้นเคลื่อนที่ได้ช้ากว่าอิเล็กตรอนมาก ทำให้ ระยะปลอดการชนของอิเล็กตรอนมีการสะสมของไอออนบวกอยู่มาก (Positive Space Charge) ศักย์ไฟฟ้าเกือบทั้งหมดตกคร่อมบริเวณคาโทดดาร์คสเปซนี้ ทำให้สนามไฟฟ้าบริเวณนี้สูงขึ้นมาก และมากเกินพอในการเร่งอิเล็กตรอนชนและไอออไนซ์โมเลกุลของแก๊สในเวลาถัดมาจึงทำให้ ภายหลังการเกิดนอร์มอลโกลว์ แรงดันไฟฟ้าที่ตกคร่อมขั้วอิเล็กโตรดมีค่าลดลงตามกราฟ ดังภาพที่ 2-13 ส่วนอิเล็กตรอนเมื่อเลยจากบริเวณที่ผลิตไอออนของดาร์คสเปซแล้วจะมีพลังงานลด ต่ำลงมาก ดังนั้นพลังงานที่เหลือจึงเพียงใช้ในการกระตุ้นโมเลกุลของแก๊สและเกิดการเรืองแสงขึ้น แม้อิเล็กตรอนจะเป็นอนุภาคที่เคลื่อนที่ได้เร็วแต่พลังงานที่เหลือน้อยมากรวมทั้งประจุบวกและ ประจุสะสมของไอออนทางด้านซ้ายมือในบริเวณคาร์คสเปซทำให้อิเล็กตรอนใช้เวลาในการ เคลื่อนที่ผ่านช่วงเรืองแสงนี้นานขึ้นและเกิดการสะสมประจุลบบริเวณนี้จึงเรียกว่า เนกาทีฟ โกลว์ (Negative Glow)

จากนั้นอิเล็กตรอนจะมีพลังงานลดลงจนไม่สามารถกระตุ้นโมเลกุลแก๊สให้เปลี่ยนไปอยู่ ในระดับพลังงานสูงได้ ทำให้เกิดบริเวณมืดอีกช่วงหนึ่งเรียกว่า ช่วงมืดฟาราเดย์ (Faraday Dark Space) ถัดจากช่วงนี้กระบวนการที่เกิดขึ้นคล้ายกับการดิสชาร์จของทาวน์เซนด์ซึ่งมีปริมาณ อิเล็กตรอนก่อนข้างกงที่ถูกเร่งภายใต้สนามไฟฟ้าค่าต่ำ ๆ ทำให้อิเล็กตรอนถูกเร่งเข้าสู่อาโนด และ มีพลังงานสูงพอสำหรับการกระตุ้นโมเลกุลของแก๊สหรือไอออไนซ์และเกิดการเรืองแสงขึ้นที่ บริเวณนี้อีกครั้งหนึ่ง อิเล็กตรอนซึ่งเกลื่อนที่เร็วจะถูกกวาดเข้าสู่อาโนดอย่างรวดเร็วทำให้พลาสมา บริเวณนี้มีประจุบวกสูงกว่าจึงเรียกว่า ลำเรืองแสงศักย์ไฟฟ้าบวก (Positive Glow Column)

เนื่องจากการรักษาสภาวะโกลว์ดิสชาร์จขึ้นกับปริมาณของอิเล็กตรอนที่ถูกผลิตขึ้น บริเวณคาโทดจากการชนของไอออนที่ถูกผลิตบริเวณเนกาทีฟโกลว์ จึงพบว่าการเปลี่ยนแปลง ตำแหน่งอาโนดเพียงเล็กน้อยจะไม่มีผลต่อกระบวนการโกลว์ดิสชาร์จ เมื่อเลื่อนอาโนดเข้าหา กาโทด จนพ้นช่วงมืดฟาราเดย์ เข้าสู่เนกาทีฟโกลว์จนถึงช่วงกาโทดดาร์กสเปซ ทำให้ปริมาณ ไอออนที่ถูกผลิตจากอิเล็กตรอนทุติยภูมิมีปริมาณน้อยลง การรักษาสภาพโกลว์ดิสชาร์จไว้ จำเป็นต้องใช้แรงคันไฟฟ้าที่สูงขึ้นซึ่งจะส่งผลถึงปริมาณไอออนที่ถูกผลิตสูงขึ้นด้วย การโกลว์ใน ลักษณะนี้จะเรียกว่า ออปสตรัก โกลว์ (Obstructed Glow) และเมื่อเลื่อนอาโนดเข้าใกล้คาโทดต่อมา จนพ้นขอบของ กาโทด ดาร์กสเปซ ซึ่งมีระยะสั้นกว่าระยะปลอดการชนของอิเล็กตรอน จะไม่มี การผลิตไอออนเกิดขึ้นและกระบวนการดิสชาร์จไว้ได้ และถ้าหากมีสิ่งสกปรกบริเวณคาโทด การอาร์กอาจเกิดขึ้นได้โดยไม่เกิดการโกลว์ดิสชาร์จก็ได้

#### ระบบเคลือบแบบ ดีซี สปัตเตอริง

ภาพที่ 2-14 แสดงระบบเคลือบแบบ ดีซี สปัตเตอริง อย่างง่ายที่สุด (พิเชษฐ ลิ้มสุวรรณ และธนัสถา รัตนะ, 2547; Bunshah, 1994; Smith, 1995) ซึ่งประกอบด้วยกาโทด คือ แผ่นเป้าสาร เกลือบและอาโนด คือ ที่วางวัสดุรองรับหรือชิ้นงานที่ด้องการเคลือบ ปกติระยะระหว่างกาโทดและ วัสดุรองรับจะอยู่ระหว่าง 4 - 10 cm เพื่อป้องกันการสูญเสียอะตอมสารเกลือบที่ผนังของภาชนะ สุญญากาศ โดยทั่วไประยะดาร์กสเปซ อยู่ระหว่าง 1 - 4 cm โดยอาโนดจะอยู่บริเวณเนกาทีฟโกล์ว ส่วนอุปกรณ์ทำงานจะอยู่ในช่วงแอบนอร์มอลโกล์วดิสชาร์จ แก๊สที่ใช้เป็นแก๊สเฉื่อยซึ่งให้ยีลด์สูง และไม่ทำปฏิกริยากับสารเกลือบ (ปกติใช้แก๊สอาร์กอน) จณะเกิดโกล์วดิสชาร์จที่ความดันก่าหนึ่ง กระบวนการไอออไนเชชั่นจะรักษาสภาพโกล์วดิสชาร์จไว้ตราบที่ระยะดาร์กสเปซไม่มากกว่าระยะ ระหว่างกาโทดและอาโนด เมื่อกวามดันลดลงหรือแรงดันไฟฟ้าระหว่างอิเล็กโตรดสูงขึ้น ระยะ ปลอดการชนของอิเล็กตรอนจะสูงขึ้น ทำให้ระยะดาร์กสเปซงยายตัวออกและแหล่งผลิตไอออนใน ระบบมีปริมาตรน้อยกระแสลดลงและอะตอมที่ถูกสปัตเตอร์มีปริมาณลดลงตามปริมาณของ ไอออนและกระแสไฟฟ้าในระบบ ที่กวามดันด่ำกว่า 10<sup>2</sup> mbar ระยะกร์ดสเปซจะยาวกว่าระยะ ระหว่างอิเล็กโตรด และกระแสไฟฟ้าลดลงสู่ศูนย์ ทำให้กระบวนการผลิตไอออนสิ้นสุดลงและไม่มี อะตอมหลุดออกจากเป้าสารเคลือบเนื่องากการสปัตเตอร์อีก



ภาพที่ 2-14 ระบบเคลือบแบบ ดีซี สปัตเตอริง (Bunshah, 1994)



ภาพที่ 2-15 ผลของความคันในระบบที่มีผลต่ออัตราเกลือบ ค่ายีลค์และกระแสไฟฟ้าใน ระบบสปัตเตอริงของนิเกิลที่ใช้แรงคันไฟฟ้า 3,000 V ระหว่างขั้วอิเล็กโตรด ที่วางห่างกัน 4.5 cm (Vossen & Kerns, 1978)

ขณะที่ความคันสูงขึ้นระยะคาร์คสเปชจะหคสั้นลงบริเวณการผลิตไอออนมีปริมาตร สูงขึ้นกระแสไฟฟ้าที่ไหลในวงจรเพิ่มขึ้นและกระบวนการสปิตเตอริงเกิดขึ้นในอัตราสูงตาม ความคัน ดังภาพที่ 2-15 เส้นกราฟ A ขณะที่ความคันภายในระบบสูงขึ้นระยะปลอดการชนระหว่าง โมเลกุลของแก๊สมีค่าลดลง อะตอมสารเคลือบที่หลุดออกจากเป้าจะส่งผ่านเคลือบบนวัสดุรองรับ ได้ยากจากการชนกับโมเลกุลของแก๊สและสะท้อนกลับสู่เป้าสารเคลือบหรือสูญเสียสู่ผนังภาชนะ สุญญากาศทำให้ค่าของยีลด์จากการสปิตเตอร์มีค่าลดลง แต่เมื่อความคันสูงขึ้น ดังภาพที่ 2-15 เส้นกราฟ B ผลรวมระหว่างยีลด์และกระแสไอออนจะทำให้อัตราการเคลือบมีก่าสูงสุดที่ความคัน ค่าหนึ่งทั้งนี้พบว่าการสปิตเตอร์นิเกิลเมื่อใช้แรงคันไฟฟ้า 3,000 V ระหว่างขั้วอิเล็กโตรดที่วางห่าง กัน 4.5 cm ในแก๊สอาร์กอน การเคลือบจะหยุคที่ความดันมีก่าต่ำกว่า 2.6×10<sup>4</sup> mbar และที่ความคัน สูงกว่า 1.6×10<sup>-5</sup> mbar โดยอัตราเคลือบจะมีค่าสูงสุดและลดลงเมื่อความคันสูงและประสิทธิภาพดี ที่สุด จากภาพที่ 2-15 พบว่าความคันที่เหมาะสมสำหรับการเกลือบสือ 1.0×10<sup>5</sup> mbar กวาม หนาแน่นกระแสประมาณ 1.0 mA/cm<sup>2</sup> ด้วยอัตราเกลือบ 0.036 µm/min ซึ่งเป็นอัตราเคลือบที่ ค่อนข้างด่ำในขณะที่ใช้แรงดันไฟฟ้าล่อนจังสูง (พิเชษฐ ลิ้มสูวรรณ และธนัสถา รัตนะ, 2547)

## ระบบเคลือบแบบ ดีซี แมกนีตรอน สปัตเตอริง

อัตราการเกิดสปัตเตอริงนั้นจะขึ้นกับผลคูณระหว่างยีลด์และปริมาณไอออนที่วิ่งชนเป้า สารเคลือบ ดังนั้นการเพิ่มอัตราการสปัตเตอร์นั้นนอกจากจะทำได้โดยการเพิ่มยีลด์แล้วยังทำได้โดย การเพิ่มปริมาณไอออนที่วิ่งเข้าชนเป้าสารเคลือบ ซึ่งในระบบ ดีซี สบัตเตอริง ปกตินั้น ทำได้เพียง การเพิ่มแรงดันไฟฟ้าระหว่างอิเล็กโตรด หรือเพิ่มความดัน ซึ่งจะมีบีดจำกัดสูงสุดที่ ความหนาแน่น กระแสประมาณ 1 mA/cm<sup>2</sup> และความดันประมาณ 1.33×10<sup>-5</sup> mbar นอกจากนี้ยังพบว่าในระบบ ดีซี สบัตเตอริง ทั่วไปอะตอมของแก๊สที่จะเกิดการไอออไนซ์มีค่าน้อยกว่า 1% นอกจากนี้ยังมี ข้อเสียเมื่อความคันสูงขึ้นจะทำให้ปริมาณแก๊สที่แทรกตัวในฟิล์มบางที่ได้มีค่าสูงด้วย (พิเชษฐ ลิ้มสุวรรณ และธนัสถา รัตนะ, 2547)

ต่อมามีการพัฒนาระบบใหม่เรียกว่า ระบบดีซี แมกนิตรอน สปัตเตอริง (พิเชษฐ ถิ้มสุวรรณ และธนัสถา รัตนะ, 2547; Bunshan, 1994; Smith, 1995) ซึ่งเป็นการใช้สนามแม่เหล็ก ช่วย โดยจ่ายสนามแม่เหล็กให้มีทิศขนานกับผิวหน้าเป้าสารเคลือบและมีทิศตั้งฉากกับสนามไฟฟ้า ซึ่งจะช่วยเพิ่มระยะทางเดินของอิเล็กตรอนให้ยาวขึ้น โดยอำนาจของสนามแม่เหล็กจะทำให้ อิเล็กตรอนเคลื่อนที่เป็นทางโค้ง (ภาพที่ 2-16) ทำให้การไอออไนซ์เนื่องจากการชนระหว่าง อิเล็กตรอนกับอะตอมแก๊สเฉื่อยมีก่าสูงขึ้นซึ่งจะทำให้อัตราการสปัตเตอร์สูงขึ้นด้วย



ภาพที่ 2-16 การเคลื่อนที่ของอนุภาคอิเล็กตรอนในสนามแม่เหล็ก (Rickerby & Matthews, 1991)

ทั้งนี้จากการศึกษาการเคลื่อนที่ของอิเล็กตรอนในสนามแม่เหล็ก พบว่าถ้าอิเล็กตรอนมี ทิศทางการเคลื่อนที่ตั้งฉากกับสนามแม่เหล็ก อิทธิพลของสนามแม่เหล็กจะทำให้อนุภาคประจุนั้น เคลื่อนที่ในแนววงกลม (ภาพที่ 2-17 (a)) ด้วยรัศมี

$$r = \frac{3.37\sqrt{W}}{B} \tag{2-2}$$

เมื่อ W คือพลังงานของอิเล็กตรอนในหน่วย eV

B คือความเข้มสนามแม่เหล็กในหน่วย gauss หมุนด้วยความถี่ไซโกลตรอน
 v = 2.8×10<sup>6</sup> Hz

ถ้าพลังงานเฉลี่ยของอิเล็กตรอนในแนวตั้งฉากกับสนามแม่เหล็กมีค่า 10 eV และ สนามแม่เหล็กมีค่าความเข้ม 100 gauss รัศมีการหมุนมีค่าเท่ากับ 0.1 cm ด้วยความถี่การหมุนเท่ากับ 2.8×10<sup>8</sup> Hz ภาพที่ 2-17 (b) แสดงอิเล็กตรอนมีความเร็วส่วนหนึ่งในแนวขนานกับสนามแม่เหล็ก อิเล็กตรอนจะเคลื่อนที่หมุนควงรอบแนวสนามแม่เหล็กด้วยจำนวนเส้นแรงคงที่ค่าหนึ่งระหว่างนี้ ถ้าอิเล็กตรอนจนกับอะตอมแก๊ส ภาพที่ 2-17 (c) แนวการหมุนควงรอบสนามแม่เหล็กจะเปลี่ยนไป ถ้าอิเล็กตรอนเคลื่อนที่ภายในสนามแม่เหล็กและสนามไฟฟ้าซึ่งมีทิศทางตั้งฉากกัน อำนาจของ สนามทั้งสองนอกจากจะทำให้อิเล็กตรอนเคลื่อนที่ในแนวโค้งแล้วยังสามารถทำให้เกิดการ เคลื่อนที่ในแนวตั้งฉากกับสนามแม่เหล็กและสนามไฟฟ้าเรียกว่าการเคลื่อนที่แบบลอยเลื่อน (Drift Motion) มีค่าเท่ากับ

$$V_E = \frac{10^8 E}{B} \tag{2-3}$$

เมื่อ

E คือสนามไฟฟ้าหน่วยเป็น V/cm

B คือความเข้มสนามแม่เหล็กในหน่วย gauss



ภาพที่ 2-17 การเคลื่อนที่ของอนุภาคในสนามต่าง ๆ โดยที่ a, b, c เป็นการเคลื่อนที่ของอนุภาค ประจุในสนามแม่เหล็กอย่างเดียวส่วน d และ e เป็นการเคลื่อนที่ของอนุภาคประจุ ในสนามแม่เหล็กและสนามไฟฟ้าร่วมกันในลักษณะต่าง ๆ (Bunshah, 1994)

กรณีสนามไฟฟ้าบริเวณคาร์คสเปซมีค่าประมาณ 1,000 V/cm และสนามแม่เหล็ก มีค่าประมาณ 100 gauss จะให้ค่าความเร็วรอยเลื่อน (Drift Velocity) เท่ากับ 10<sup>7</sup> m/s ซึ่งเป็นค่า ที่ค่อนข้างสูงกรณีพลังงานเริ่มต้นของอิเล็กตรอนมีค่าน้อยเมื่อเทียบกับพลังงานที่ได้รับจาก สนามไฟฟ้า การเคลื่อนที่ของอิเล็กตรอนจะเป็นรูป Cycloid ดังภาพที่ 2-17 (d) ถ้าอิเล็กตรอน มีพลังงานเริ่มต้นสูงกว่าพลังงานที่ได้รับจากสนามไฟฟ้า การเคลื่อนที่แบบลอยเลื่อน จะอยู่ในแนว วงกลมซ้อนกันดังแสดงในภาพที่ 2-17 (e) พฤติกรรมที่ปรากฏต่ออิเล็กตรอนนี้จะเด่นชัดมาก ถึงแม้จะใช้สนามแม่เหล็กมีค่าน้อย ๆ ระหว่าง 50 - 500 gauss แต่จะมีผลในการเบี่ยงเบนแนวทาง เดินของไอออน (ซึ่งมีมวลสูงกว่าอิเล็กตรอนมาก) อย่างไม่เด่นชัด

ระบบสปัตเตอริงที่ใช้สนามแม่เหล็กช่วยเพิ่มปริมาณไอออนนั้น ถ้าสนามแม่เหล็ก มีทิศทางขนานกับสนามไฟฟ้าจะเรียกว่า สนามตามยาว (Longitudinal Field) จะทำให้ประสิทธิภาพ การเพิ่มไอออนไม่สูงนักแต่ไม่ทำให้แนวการเกิดโกล์วดิสชาร์จเปลี่ยนแปลงไปและยังสามารถรักษา ความสม่ำเสมอของฟิล์มบางไว้ได้ดี กรณีของสนามแม่เหล็กตั้งฉากกับสนามไฟฟ้าเรียกว่า สนามตามขวาง (Transverse Field) โดยกระบวนการเพิ่มปริมาณไอออนเกิดขึ้นดังนี้ หลังจากที่ ไอออนบวกชนกับเป้าสารเคลือบและเกิดการปลดปล่อยอิเล็กตรอนชุดที่สองออกมา อิเล็กตรอนชุด ที่สองจะเคลื่อนที่ในลักษณะเดียวกับภาพที่ 2-17 (d) ทำให้อิเล็กตรอนถูกกักอยู่ในบริเวณ สนามแม่เหล็กใกล้กาโทด และเคลื่อนที่แบบลอยเลื่อน ตามแนวผิวหน้าของกาโทด (ภาพที่ 2-18) ทำให้อิเล็กตรอนมีโอกาสชนกับโมเลกุลแก๊สบริเวณผิวหน้าเป้าสารเคลือบมากขึ้นจนเพิ่มปริมาณ ใอออนสูงมากใกล้ผิวเป้าสารเคลือบ อิเล็กตรอนตัวใดที่ไม่ชนโมเลกุลของแก๊สจะเดินทางเป็นวง โก้งเข้าชนเป้าสารเคลือบและผลิตอิเล็กตรอนชุดที่สองมากขึ้นเป็นผลทำให้ไอออนถูกผลิตใน ปริมาณสูงมากและเกิดใกล้ผิวกาโทด ทำให้เกิดสเปซชาร์จจากไอออนบวกสูงที่ผิวกาโทด ซึ่งอาจ สั้นกว่าระยะปลอดการชน ใน ดีซี สบัตเตอริงที่ความดันใช้งานมาก แรงเคลื่อนไฟฟ้าเกือบทั้งหมด จะตกกร่อมบริเวณนี้และมีก่าสนามไฟฟ้าสูงกว่าบริเวณดาร์คสเปซใน ดีซี สบัตเตอริง ขณะไม่มี สนามแม่เหล็กมากทำให้ความต้องการแรงดันไฟฟ้าระหว่างขั้วอิเล็กโตรดของระบบแมกนิตรอน สปัตเตอริง ลดลงทั่วไปมีก่าประมาณ 300 - 800 ∨ ถ้าใช้สนามแม่เหล็กกับแมกนิตรอนทรงกระบอก จะเรียกว่า แมกนิตรอนสปัตเตอริงที่ใช้เป้าแบบแผ่นราบจะเรียกว่า พลานาร์แมกนิตรอน สปัตเตอริง (Planar Magnetron Sputtering)



ภาพที่ 2-18 การจัดสนามแม่เหล็กและแนวการกัดกร่อนของเป้าสารเคลือบในระบบพลานาร์ แมกนิตรอน สปัตเตอริง (Chapman, 1980)

ประสิทธิภาพการเพิ่มไอออนที่สูงมากในระบบแมกนีตรอนและพลาสมาที่เกิดขึ้นจะเข้ม มากบริเวณเป้าสารเคลือบทำให้อัตราการสปัตเตอร์ของระบบนี้มีค่าสูง ขณะที่ความคันในระบบจะ มีค่าต่ำแรงคันไฟฟ้าระหว่างอิเล็กโตรคมีค่าเกือบคงที่ที่ทุกค่าของอัตราการสปัตเตอร์ แมกนีตรอน สปัตเตอริง ทรงกระบอกทั่วไปมีอัตราการสปัตเตอร์สูงกว่า 1.0 μm/min และมีอัตราเคลือบสูงกว่า 0.2 μm/min ความหนาแน่นกระแสที่ผิวคาโทค ประมาณ 20.0 mA/cm<sup>2</sup> แรงคันไฟฟ้าระหว่าง อิเล็กโตรคมีค่าระหว่าง 300 - 800 V ที่ความคันประมาณ 5.33×10<sup>-5</sup> mbar ประสิทธิภาพการเคลือบ สูงขึ้นกว่า 10 เท่าตัว นอกจากนี้ยังสามารถขยายสเกลใช้กับระบบสปัตเตอริงขนาดใหญ่ได้ง่ายเมื่อ ออกแบบใช้งานร่วมกับไตรโอคสปัตเตอริง ระบบสามารถเคลือบได้ที่ความคันต่ำถึง 10<sup>-5</sup> mbar

## ระบบเคลือบแบบ อันบาลานซ์ แมกนีตรอน สปัตเตอริง

ในการเคลือบฟิล์มพบว่าถ้าระคมยิ่งไอออนระหว่างการเกิดฟิล์มจะเป็นการเปลี่ยนแปลง ฟิล์มหลายอย่างเช่น พฤติกรรมการเกิดนิวเคลียส (Nucleation Behaviour) สัณฐานวิทยา (Morphology) องค์ประกอบ (Composition) ทิศทางการจัดเรียงตัว และสมบัติเชิงกล เป็นต้น ในกรณีแมกนิตรอน สบัตเตอริง ไอออนที่ใช้ในการระคมยิ่งวัสคุรองรับจะมาจากประจุไฟฟ้าที่อยู่ รอบวัสดุรองรับ ซึ่งทำได้โดยการจ่ายศักย์ลบประมาณ 1 - 500 V ให้กับวัสดุรองรับ อย่างไรก็ดี ความหนาแน่นกระแสที่ฟิล์มหรือผิวหน้าของวัสดุรองรับ สำหรับ ระบบดีซี แมกนิตรอน ปกติจะมี ค่าต่ำประมาณ 0.05 - 0.10 ไอออน/ อะตอมสารเคลือบ แต่การใช้งานจริงต้องมีก่าสูงกว่านี้ (Rohde & Munz, 1991)

สำหรับการเคลือบแข็ง (Hard coating) ฟิล์มบางที่ต้องการนั้นจะต้องมีช่องว่าง (Voids) ในเนื้อฟิล์มน้อยที่สุด ซึ่งจะทำให้ฟิล์มบางที่ได้นั้นมีความทนต่อการกัดกร่อน (Corrosion) และ ทนต่อการขัดสี (Wear Resistance) มากยิ่งขึ้น โดยการลดช่องว่างในเนื้อฟิล์มนี้สามารถทำได้โดย การเพิ่มความต่างศักย์ใบแอสให้กับวัสดุรองรับ แต่ก็จะทำให้เกิดความเด้นและความบกพร่อง (Defects) ภายในเกรน (Grain) ของฟิล์มมากขึ้นเมื่อความต่างศักย์ใบแอสเพิ่มขึ้นด้วย ซึ่งจะทำให้ กุณภาพของฟิล์มและการยึดติดของฟิล์มกับวัสดุรองรับลดลง ปัญหานี้สามารถแก้ได้โดยการเพิ่ม ความหนาแน่นของกระแสไอออน (อัตราส่วนของไอออน/ อะตอมสารเคลือบ) ซึ่งสามารถทำได้ โดยใช้ระบบเคลือบแบบอันบาลานซ์ แมกนิตรอน สป์ตเตอริง (Unbalanced Magnetron Sputtering) (Rohde & Munz, 1991; Sproul, 1992)



ภาพที่ 2-19 ลักษณะเส้นแรงแม่เหล็กของระบบอันบาลานซ์ แมกนิตรอน สปัตเตอริง (Rickerby & Matthews, 1991)

ระบบอันบาลานซ์ แมกนิตรอน สปัตเตอริง ใด้รับการคิดก้นและตีพิมพ์เผยแพร่ โดย Window และ Savvides กรั้งแรกในปี ค.ศ.1986 โดยทั้งสองพบว่าการติดตั้งแม่เหล็กที่กาโทดของ ระบบสปัตเตอริงปกตินั้น ถ้าหากทำให้ความเข้มของสนามแม่เหล็กด้านใดด้านหนึ่งมากหรือน้อย กว่าอีกด้านหนึ่งแล้วสนามแม่เหล็กที่กาโทดจะมีลักษณะ ไม่สมมาตร ทำให้ปริมาณ ไอออนที่วิ่งเข้า ชนหรือระคมยิงวัสดุรองรับนั้นมีปริมาณเพิ่มขึ้นมากกว่าปกติ ซึ่งจะมีผลต่อกุณภาพของฟิล์ม โดยตรงการจัดแม่เหล็กของระบบนี้อาจแบ่งเป็น 3 แบบ คือความเข้มสนามของแม่เหล็กที่ด้านใน มากกว่าด้านนอก (ภาพที่ 2-19 (a)) หรือกลับกัน (ภาพที่ 2-19 (c)) หรือใกล้เกียงกัน (ภาพที่ 2-19 (b)) ถ้าจัดแม่เหล็กตามภาพที่ 2-19 (a) ไอออนที่ระคมยิงวัสครองรับจะมีค่าต่ำ (อัตราส่วน

ไขออน/ อะตอมสารเกลือบประมาณ 0.25 : 1) ส่วนการจัดแม่เหล็กตามภาพที่ 2-19 (c) ไอออนที่ ระคมยิ่งวัสคุรองรับจะมีค่าเพิ่มมากขึ้นทำให้อัตราส่วนไอออน/ อะตอมสารเกลือบมีค่าสูงขึ้นคือ ประมาณ 2 : 1 (เมื่อใช้ความต่างศักย์ไบแอสต่ำ) ปัจจุบันมีนักวิจัยหลายกลุ่มที่นำแนวคิดนี้ไป ประยุกต์ใช้อย่างแพร่หลาย ซึ่งมีทั้งที่ใช้แม่เหล็กแบบถาวรและแม่เหล็กไฟฟ้า จากการศึกษาของ Musil และ Kadlec ที่ระบบเคลือบใช้อันบาลานซ์พลานาร์แมกนิตรอนเดี่ยวและขดลวด แม่เหล็กไฟฟ้า 2 ขด เคลือบไททาเนียมไนไตรด์ที่ระยะเป้าสารเกลือบและวัสคุรองรับประมาณ 200.0 mm โดยใช้ความต่างศักย์ไบแอสในช่วง -5 ถึง -100 V พบว่าสามารถทำให้ได้ความหนาแน่น กระแสสูงถึง 6.0 mA/cm<sup>2</sup> ซึ่งสูงมากพอสำหรับใช้ในงานอุตสาหกรรม (Munz, 1991)

หากพิจารณาเปรียบเทียบระบบสปัตเตอริงทั้ง 3 ระบบจะพบว่าในกรณีระบบสปัตเตอริง ้ปกตินั้นอิเล็กตรอนที่เกิดจากการไอออไนซ์จะวิ่งไปจับที่อาโนดโดยไม่เกี่ยวข้องกับกระบวนการ ้สปัตเตอร์เลย ดังนั้นเพื่อให้ระบบสปัตเตอริงมีประสิทธิภาพมากขึ้นจึงมีแนวคิดที่จะนำอิเล็กตรอน เหล่านี้เข้ามาช่วยในกระบวนการสป์ตเตอร์ซึ่งทำได้โดยการใช้สนามแม่เหล็กช่วยจึงเกิดระบบ แมกนีตรอน สปัตเตอริง ซึ่งเป็นที่ใช้สนามแม่เหล็กช่วยทำให้เกิดอิเล็กตรอนบริเวณหน้าคาโทด เพิ่มขึ้นเนื่องจากอิเล็กตรอนเหล่านี้จะมีส่วนช่วยทำให้กระบวนการสปัตเตอริงคงอยู่อย่างต่อเนื่อง ้งากอำนางของสนามแม่เหล็กจะทำให้อิเล็กตรอนเคลื่อนที่เป็นทางโค้งทำให้เกิดการไอออนในซ์ ้อะตอมแก๊สเฉื่อยสูงขึ้น นอกจากนี้สนามแม่เหล็กและสนามไฟฟ้ายังทำให้การเคลื่อนที่ของ ้อิเล็กตรอนที่วิ่งเข้าชนเป้าสารเคลือบมีลักษณะเป็นการชนแบบซ้ำ ๆ ต่อเนื่องกันทำให้เกิด ้อิเล็กตรอนชุดที่สองออกมาในปริมาณมากขึ้นซึ่งทำให้เกิดการสปัตเตอร์มากตามไปด้วย แต่ก็ยังมี ้อิเล็กตรอนบางส่วนที่มีพลังงานสูงซึ่งสามารถจะหลุดออกจากอำนาจของสนามแม่เหล็กนี้ได้ซึ่งจะ ้วิ่งเข้าหาขั้วอาโนคโดยทันที สำหรับในระบบอันบาลานซ์ แมกนีตรอน สปัตเตอริง นั้นอิเล็กตรอน พลังงานสูงที่หลุดออกจากสนามแม่เหล็กจะถูกยึดไว้ด้วยเส้นแรงแม่เหล็กส่วนเกินของระบบแล้ว ้เคลื่อนที่เป็นทางโค้งไปตามเส้นแรงแม่เหล็กเข้าชนกับอะตอมของแก๊สเฉื่อยและเกิดการไอออไนซ์ ้เป็นพลาสมาชดที่สองบริเวณผิวหน้าของวัสครองรับทำให้กวามหนาแน่นกระแสที่วัสครองรับมีก่า สงมากกว่าในระบบแมกนี้ตรอน สปัตเตอริง ปกติมาก (ประมาณ 5.0 - 10.0 mA/cm² ปกติมีค่าน้อย กว่า 1.0 mA/cm²) โดยพลาสมาที่เกิดขึ้นนี้จะมีส่วนช่วยในการเคลือบฟิล์มที่เรียกว่า Ion-Assisted Deposition ซึ่งจะให้ฟิล์มบางที่ได้นั้นมีความหนาแน่นสูงและมีการยึดติดดีมาก (Munz, 1991)



ภาพที่ 2-20 ลักษณะพลาสมาของระบบสปัตเตอริง (Munz, 1991) (a) ระบบบาลานซ์แมกนีตรอน สปัตเตอริง

(b) ระบบอันบาลานซ์แมกนีตรอน สปัตเตอริง

## การเคลือบฟิล์มบางด้วยวิธี รีแอคตีฟ สปัตเตอริง

สำหรับกระบวนการรีแอคตีฟ สปัดเตอริง (Reactive Sputtering) มติ ห่อประทุม (2548) ใด้อธิบายไว้ว่า เป็นกระบวนการสบัตเตอริงที่มีการป้อนแก๊สไวปฏิกิริยา (Reactive Gas) เข้าสู่ ระบบ เพื่อให้เกิดสารประกอบของฟิล์มตกเคลือบบนชิ้นงานหรือวัสดุรองรับ การสปัตเตอร์ที่มีเป้า สารเคลือบเป็นโลหะบริสุทธิ์ โดยการป้อนแก๊สไวปฏิกิริยา จะทำให้เกิดสารประกอบต่าง ๆ ของ โลหะได้ เช่น การป้อนแก๊สไนโตรเจนอาจทำให้เกิดโลหะไนไตร์ ถ้าป้อนแก๊สอะเซททีลีน (C<sub>2</sub>H<sub>2</sub>) หรือ มีเทน (CH<sub>4</sub>) อาจเกิดเป็นสารประกอบของโลหะการ์ไบด์ เป็นต้น โดยปกติความดันแก๊ส ไวปฏิกิริยาที่ใช้ก่อนข้างต่ำจนไม่เพียงพอต่อการเกิดปฏิกิริยาในสภาวะปกติ อย่างไรก็ตามคาดกันว่า อิเล็กตรอนในพลาสมาที่มีส่วนในการกระตุ้นหรือไอออไนซ์แก๊สไวปฏิกิริยาให้มีความสามารถใน การทำปฏิกิริยากับโลหะได้สูงกว่าสภาวะปกติ โดยแก๊สไวปฏิกิริยา เช่น แก๊สไนโตรเจน (N<sub>2</sub>) อาจ รวมตัวกันกับโลหะ เช่น ไททาเนียม (Ti) แล้วเกิดเป็นสารประกอบไททาเนียมไนไตรด์ (TiN) ตาม ภาพที่ 2-21 ได้เป็น 3 ถักษณะ ดังนี้



ภาพที่ 2-21 การเกิดปฏิกิริยารวมตัวกันเป็นสารประกอบระหว่างแก๊สไวปฏิกิริยากับอะตอม เป้าสารเคลือบในบริเวณต่าง ๆ (มติ ห่อประทุม, 2548)

 แก๊สไวปฏิกิริยาเช่นแก๊สไนโตรเจนทำปฏิกิริยากับอะตอมไททาเนียมที่ผิวหน้าเป้า ของสารเคลือบกลายเป็นสารประกอบไททาเนียมไนไตรค์แล้วถูกสปัตเตอร์ให้หลุดออกแล้ว ตกเกลือบลงบนแผ่นวัสดุรองรับ ปฏิกิริยาส่วนนี้เกิดขึ้นสูงเมื่อความคันย่อยของแก๊สไวปฏิกิริยาใน ระบบมีค่าสูง พบว่า ในการเคลือบไททาเนียมไนไตรค์บนฟิล์มเคลือบที่เป้าสารเคลือบ ส่วนที่มี อัตราการสปัตเตอร์ต่ำจะปรากฏฟิล์มของสีทองไททาเนียมบริเวณนั้น ปรากฏการณ์นี้เรียกว่า Target Poisoning มีผลทำให้อัตราการเคลือบลดลง

 แก๊ส ไวปฏิกิริยาเช่นแก๊ส ในโตรเจนรวมตัวกับอะตอมไททาเนียมที่ถูกสปัตเตอร์ ในระหว่างทางวิ่งสู่แผ่นวัสดุรองรับแล้วตกเกลือบบนแผ่นวัสดุรองรับ กระบวนการนี้ในทางทฤษฎี ถือว่าเกิด ได้น้อยมากเนื่องจากสภาวะของการทำปฏิกิริยาไม่เหมาะสมตามกฎอนุรักษ์พลังงานและ โมเมนตัม แต่เป็น ไปได้ที่การรวมตัวของสารประกอบจะเกิดในช่วงนี้

3. แก๊สไวปฏิกิริยาเช่นแก๊สไนโตรเจนรวมตัวกับไททาเนียมบนผิววัสดุรองรับหรือ ชิ้นงาน การทำรีแอคตีฟ สปัตเตอริง โดยทั่วไปความคันแก๊สไวปฏิกิริยาที่เหมาะสมต่อการเกิด สารประกอบที่ต้องการมีค่าต่ำกว่าช่วงที่เกิดขบวนการโกลว์ดิสชาร์จ ในกระบวนจึงใช้แก๊สไว ปฏิกิริยากับแก๊สเฉื่อยทำให้รักษาสภาวะโกล์วดิสชาร์จไว้ได้ ในเวลาเดียวกันช่วยให้อัตราเคลือบ สูงขึ้น ในการทำรีแอคตีฟ สปัตเตอริง ยังมีสิ่งที่ต้องคำนึงถึงคือความคันย่อยของแก๊สไวปฏิกิริยา ด้องมีค่าพอเหมาะกับการเกิดฟิล์มสารประกอบที่ต้องการ เช่น การเคลือบสารประกอบ Ferroferric Oxide (Fe<sub>3</sub>O<sub>4</sub>) ความคันแก๊สออกซิเจนที่ใช้ในรีแอคตีฟ สปัตเตอริง ถูกจำกัดในช่วงความคันแคบ มาก ถ้าความคันย่อยของแก๊สออกซิเจนมากไปจะเกิดสารประกอบของ Ferric Oxide (Fe<sub>2</sub>O<sub>3</sub>) ถ้าน้อยเกินไปจะเกิดสารประกอบ Ferrous Oxide (FeO) หรือฟิล์มของเหล็ก (Fe)

## การหาลักษณะเฉพาะของฟิล์มบาง

ลักษณะเฉพาะหรือสมบัติต่าง ๆ ของฟิล์มบางสามารถวิเคราะห์หรือหาได้จากเทคนิค ต่าง ๆ หลายเทคนิค ในงานวิจัยนี้จะสึกษาลักษณะเฉพาะของฟิล์มบางต่อไปนี้ โครงสร้างผลึก เฟส ลักษณะพื้นผิว และความหนา ด้วยเทคนิคต่าง ๆ ดังนี้

## 1. การศึกษาโครงสร้างด้วยเครื่อง X-ray diffractrometer (XRD)

้ลักษณะเฉพาะสำคัญอย่างหนึ่งของฟิล์มบางคือการศึกษาโครงสร้างผลึก หรือ เฟส ซึ่งสามารถวิเคราะห์ได้ด้วยเทคนิคการวิเคราะห์การเลี้ยวเบนรังสีเอกซ์ (Diffraction Analysis) ้กมล เอี่ยมพนากิจ (2547) อธิบายหลักการของเทคนิคนี้ไว้ดังนี้ การวิเคราะห์การเลี้ยวเบนรังสีเอกซ์ ้เป็นเทคนิคที่ใช้สำหรับการแยกแยะ โครงสร้างของสารที่ใช้ในการเคลือบ โดยการวิเคราะห์อาศัย การเปรียบเทียบรูปแบบการเลี้ยวเบนกับมาตรฐาน JCPDS (Joint Committee on Powder Diffraction Standard) ของสารนั้น ดังนั้นเทคนิค XRD เป็นเทคนิคสำหรับวัดค่าความเข้มของรังสี เอกซ์ที่สะท้อนจากผลึก ใช้หลักการของการเลี้ยวเบนของคลื่นโดยพบว่ารังสีเอกซ์เลี้ยวเบนได้เมื่อ ให้ตกกระทบผลึก ซึ่ง Bragg ได้เสนอแนวคิดว่าเราสามารถมองผลึกประกอบด้วยชั้น (Layer) หรือ ระนาบ (Plane) ของอะตอมซึ่งสามารถสะท้อนคลื่นที่ตกกระทบ โดยมุมที่ตกกระทบเท่ากับมุม ้สะท้อน ทั้งนี้คลื่นที่สะท้อนออกไปจากระนาบต่าง ๆ ดังกล่าวจะมีความเข้มสูง ลำรังสีเอกซ์ 1 และ 2 ตกกระทบทำมุม *6* กับระนาบของผลึก A และ B สนามไฟฟ้าของรังสีเอกซ์จะก่อให้เกิด แรงดูลอมป์กระทำบนอิเล็กตรอนที่ P กับ Q ให้สั้นด้วยความถี่เดียวกับรังสีเอกซ์ที่ตกกระทบ และ ้อิเล็กตรอนนั้นแผ่คลื่นแม่เหล็กไฟฟ้าเป็นรังสีเอกซ์ออกไปทกทิศทางแต่ในทิศทาง 1' และ 2' ซึ่งเสมือนรังสีเอกซ์สะท้อนออกจากระนาบของผลึกจะไปแทรกสอดแบบเสริมกัน (In Phase) แม้ว่าแบบจำลองที่กล่าวมาจะ ไม่ถูกต้องในทางกายภาพ เนื่องจากแท้จริงแล้วระนาบของอะตอม ไม่ได้สะท้อนคลื่นแต่วิธีนี้ก็ใช้ได้ในทางเรขาคณิต พิจารณา

$$\delta = n\lambda \tag{2-4}$$

เมื่อ  $\delta$  คือ ความแตกต่างของระยะที่คลื่นเดินทาง

 $\lambda$  คือ ความยาวคลื่น

*n* คือ จำนวนเต็มใด ๆ

จากภาพที่ 2-22

$$\delta = SQ + QT = 2SQ \tag{2-5}$$

จากรูปตรี โกณมิติพื้นฐาน

$$\delta = 2PQ\sin\theta \tag{2-6}$$

โดย PQ คือ ระยะห่างระห่างระนาบ  $d_{\scriptscriptstyle hkl}$ 

$$\delta = 2d\sin\theta \tag{2-7}$$

จากสมการ (2-4) เท่ากับ (2-7) จะได้

$$2d_{hkl}\sin\theta = n\lambda \tag{2-8}$$

เรียกสมการที่ (2-8) นี้ว่า สมการการเลี้ยวเบนรังสีเอกซ์จากผลึก (Bragg's law) โดยที่  $\lambda$  เป็นความยาวคลื่น n เป็นลำดับของการสะท้อน d<sub>hk</sub> เป็นระยะห่างระหว่างระนาบ (h k l) และ  $\theta$  เป็นมุมตกกระทบและมุมสะท้อนเมื่อวัดจากแนวระนาบที่กำลังพิจารณา ในภาพที่ 2-22 เป็นแบบจำลองสำหรับการพิสูจน์กฎของแบรกก์ อะตอมเรียงตัวเป็น ระเบียบ โดยมีระยะห่างระหว่างอะตอมใกล้เคียงกับความยาวคลื่นของรังสีเอกซ์ (~10<sup>-10</sup>m) จะทำ หน้าที่เป็นเสมือน เกรตติงเลี้ยวเบนแต่จะเป็นเกรตติงเลี้ยวเบนแบบ 3 มิติ



ภาพที่ 2-22 แบบจำลองการเรียงตัวของอะตอม (กมล เอี่ยมพนากิจ, 2547)

สัญญาณที่ตรวจจับได้จะแสดงออกมาในรูปแบบของการเลี้ยวเบนรังสี (Diffraction Pattern) ความเข้มของสัญญาณขึ้นอยู่กับหลายปัจจัยด้วยกันเช่น โครงสร้างของวัสดุ ปริมาตรของ วัสดุที่แผ่รังสี (Volume of Irradiated Material) รูปทรงของการหักเห (Diffraction Geometry) และ การวางชิ้นงาน (Sample Alignments) เป็นต้น

ตำแหน่งของพืก ที่มีค่ามากที่สุดสามารถบอกถึงขนาดและรูปร่างของหน่วยเซลล์ได้ ในขณะที่ความกว้างให้หาค่าขนาด การจัดเรียงตัว (Orientation) และความเครียด (Strain) ภายใน เกรนของวัสดุหลายผลึก กรณีของการศึกษาขนาดของผลึกจากรายงานการวิจัยของ Kim, Hahn, Oh, and Kim (2002) ได้ทำการศึกษาขนาดของผลึกไททาเนียมไดออกไซด์ที่อบฟิล์มบางด้วยอุณหภูมิ ต่าง ๆ โดยอาศัย Seherrer equation ดังสมการที่ 2-9

$$L = \frac{k\lambda}{\beta\cos\theta}$$
(2-9)

เมื่อ

- L คือ ขนาดของผลึกฟิล์มไททาเนียมไดออกไซด์
  - k คือ ค่าคงที่เท่ากับ 0.94
  - $\lambda$  คือ ความยาวคลื่นของรังสีเอกซ์ (CuK $_{\alpha}$  = 1.5406)
  - eta คือ ความกว้างครึ่งหนึ่งของพืกที่มีค่าความเข้มสูงสุด
  - θ คือ ครึ่งหนึ่งของมุมตรงจุดศูนย์กลางพีค

บางครั้งตำแหน่งของรูปแบบการเลี้ยวเบนที่วัดได้อาจจะเลื่อนไปด้วยค่ามุมที่สูงขึ้น เนื่องจากผลของความเค้นคงค้าง (Residual Stress) ในผิวสารเคลือบนั้นเอง ส่วนความเข้มของ สัญญาณที่ได้อาจไม่เป็นไปตามค่ามาตรฐาน JCPDS เพราะเกิดการจัดเรียงตัวในทิศทางที่ชอบ (Preferred Orientation) ของอะตอมในฟิล์มนอกจากนี้เทคนิคการเลี้ยวเบนรังสีเอกซ์ยังสามารถให้ ข้อมูลที่บอกถึงส่วนผสมทางเคมีของเฟส (Phase Composition) และค่าพารามิเตอร์ของแลททิซ (Lattice Parameter)



ภาพที่ 2-23 ความเข้มของพืกที่แสดงถึงระนาบผลึกของวัสดุในตำแหน่งที่มีการสะท้อนรังสี (มติ ห่อประทุม, 2548)

2. การศึกษาลักษณะพื้นผิวด้วยเครื่อง Atomic Force Microscopy (AFM) ลักษณะเฉพาะสำคัญอีกอย่างหนึ่งของฟิล์มบางก็อการศึกษาลักษณะพื้นผิว และความ หนา เทคนิคที่นิยมใช้ในการศึกษาความหนาและลักษณะพื้นผิวของฟิล์มบางในระดับนาโน ก็อ Atomic Force Microscopy (AFM) ซึ่ง จตุพร วุฒิกนกกาญจน์ (2542) ได้อธิบายหลักการทำงานของ เครื่อง AFM ไว้ดังนี้ เทคนิค Atomic Force Microscopy หลักการพื้นฐาน คือ การใช้เข็มตรวจวัด ขนาดเล็ก (Probe Tip) ที่ท าจากวัสดุ Silicon nitride (Si<sub>3</sub>N<sub>4</sub>) เคลื่อนที่สแกน (Scaning) ไปทั่วบริเวณ ต่าง ๆ ของผิววัสดุ โดยมีตัวเพียโซอิเล็กทริกสแกนเนอร์ (Piezoelectric Scanner) เป็นตัวควบคุม สภาพผิวที่แตกต่างกันไปจะก่อให้เกิดการเปลี่ยนแปลงกับเข็มตรวจวัดแตกต่างกันไป โดยตัวคานที่ มีเข็มเกาะดิดอยู่จะมีการโค้งงอ (Bending) ปริมาณการโค้งงอนี้สามารถตรวจวัดได้โดยใช้ไฟโตดี เทกเตอร์ (Photo Detector) ดังภาพที่ 2-24 ภาพที่ได้จากเทคนิกนี้จะสอดคล้องตามสภาพพื้นผิวใน แต่ละบริเวณที่ตรวจสอบ ในเทคนิค AFM นี้ สิ่งที่ทำให้คานที่มีเข็มเกาะอยู่เกิดการโค้งงอขึ้นก็คือ แรงกระทำระหว่างอะตอม ซึ่งอาจจะเป็นแรงดึงดูดหรือแรงผลักกีได้ขึ้นอยู่กับระขะห่างระหว่างเข็ม ปลายแหลมกับพื้นผิว ดังแสดงในภาพที่ 2-25

สำหรับในเทคนิคแบบ AFM ที่จะกล่าวถึงในที่นี้ สิ่งที่ทำให้คานที่มีเข็มเกาะอยู่ เกิดการ โค้งงอขึ้นก็คือ แรงกระทำระหว่างอะตอม ซึ่งอาจจะเป็นแรงดึงดูดหรือแรงผลัก ก็ได้ขึ้นอยู่กับ ระยะห่างระหว่างเข็มปลายแหลม (Tip) ดังแสดงในภาพที่ 2-25



ภาพที่ 2-24 แสดงองค์ประกอบหลักของเครื่องมือ Scanning Probe Microscope ในแบบ AFM (Nano Physics Group, 2006).

เทคนิค AFM สามารถแบ่งได้หลายวิธีตามลักษณะการเก็บข้อมูล ซึ่งจะได้กล่าวถึงใน หัวข้อต่อไป อย่างไรก็ตามไม่ว่าจะเป็นการใช้ AFM วิธีใด แรงกระทำที่เกิดขึ้นจะมีการเปลี่ยนแปลง ไปตามสภาพพื้นผิว (Topography) ของวัสดุ



ภาพที่ 2-25 ลักษณะของแรงกระทำระหว่างอะตอมที่เกิดขึ้นในระยะห่างระหว่างวัตถุต่าง ๆ (Maver et al., 2013)



ภาพที่ 2-26 เครื่อง Atomic Force Microscope (AFM) จากศูนย์นาโนเทคโนโลยีแห่งชาติ

ลักษณะการเก็บข้อมูลด้วยเทคนิค AFM สามารถใช้เก็บข้อมูลได้ 4 ลักษณะ (Mode) ที่สำคัญดังนี้คือ

 Contact mode เป็นการศึกษาสภาพผิวชิ้นงานโดยการขยับให้เข็มไถล (Slide) ไปบนผิวงานซึ่งจะทำให้มีแรงผลักเกิดขึ้น เนื่องจากเข็มกับผิวงานจะอยู่ใกล้กันมาก แรงผลักนี้จะ เปลี่ยนแปลงไปตามสภาพผิว ซึ่งจะทำให้มีการโก่งงอ (Deflection) ของคานยื่น (Cantilever) ที่มีเข็ม ยึดเกาะอยู่ที่ปลาย โดยปริมาณการโก่งงอจะเปลี่ยนแปลงสอดกล้องเป็นไปตามลักษณะของผิวงาน

อย่างไรก็ตาม เทคนิคแบบ Contact mode นี้มีข้อเสียคือ การลากให้เข็มตรวจวัคเคลื่อนที่ ไถลข้ามไปยังบริเวณต่าง ๆ บนผิวงาน อาจจะทำให้พื้นผิววัสดุที่กำลังศึกษาต่างไปจากสภาพเดิมที่ แท้จริง หรืออาจเกิดความเสียหายขึ้นแก่ผิวงานได้ ยกตัวอย่างเช่น ภายใต้สภาวะบรรยากาศปกติซึ่งมี อากาศและความชื้นในอากาศ อาจจะเกิดหยดน้ำหรือสิ่งสกปรกบนผิวงาน ซึ่งเมื่อเข็มวัดเคลื่อนที่ไป สัมผัสกับผิวที่มีชั้นบาง ๆ ของหยดน้ำและสิ่งสกปรกดังกล่าว จะทำให้มีแรงดึงไฟฟ้าสถิตและแรง ตึงผิวดึงให้ตัวกานที่มีเข็มยึดอยู่ที่ปลายเคลื่อนที่ลงมาสัมผัสกับชั้นดังกล่าว ทำให้แรงระหว่างเข็ม กับผิวงานที่เกิดขึ้นโดยรวมเปลี่ยนแปลงไป นอกจากนี้ ยังอาจทำให้ผิวงานถูกทำลาย เช่น เกิดการ ฉึกขาดจากการลากเข็มไปบนผิวงาน 2. Non-contact mode เพื่อที่จะหลีกเลี่ยงปัญญาดังกล่าวข้างต้น จึงได้มีการพัฒนาเทคนิก แบบ Non-contact mode ขึ้นมา โดยในที่นี้ ตัวเข็มลายแหลมจะถูกยกขึ้นมาให้มีระยะห่างเหนือผิว งานสูงมากขึ้น คือประมาณ 10 - 100 Å จึงไม่มีปัญญาเรื่องการทำลายโครงสร้างผิวงาน โดยในกรณีนี้ แรงกระทำระหว่างตัวคานที่มีเข็มปลายแหลมยึดเกาะอยู่กับผิวงานจะเป็นลักษณะ แรงดึงดูด ซึ่งจะเปลี่ยนแปลงไปตามรูปทรงของสภาพผิวงานเช่นเดียวกัน

วิธีนี้มีข้อจำกัดเกี่ยวกับความละเอียดของภาพที่เกิดขึ้น นั่นคือ แรงดึงดูดประเภทแวน เคอร์วาลส์ (Van Der Waals) ที่เกิดขึ้นในกรณีนี้จะเป็นแรงที่อ่อนกว่าเมื่อเทียบกับแรงผลัก ที่เกิดขึ้นในกรณีของ Contact mode ดังนั้นการตรวจสอบอาจไว (Sensitive) ต่อสิ่งแปลกปลอม ที่อยู่บนผิวงาน เช่น หยดน้ำที่เกาะอยู่บนผิว

3. Tapping mode เป็นเทคนิกที่รวมเอาลักษณะของการวัดทั้งในแบบของ Contact mode และ Non-montact mode เข้าด้วยกัน กล่าวคือ ยังคงให้มีการสัมผัสกันระหว่างเข็มกับผิวงานใน ระยะที่ใกล้กันมาก เหมือนกับกรณีของ Contact mode เพื่อให้เกิดภาพที่ชัดเจน ในขณะเดียวกัน ก็จัง มีการสั่นหรือขยับเข็มปลายแหลมให้เกลื่อนที่ขึ้นลงไปพร้อม ๆ กับการเคลื่อนที่สแกนไปยังบริเวณ ต่าง ๆ บนผิวงาน ดังนั้นจึงเป็นการหลีกเลี่ยงปัญหาการลากไถลเข็มปลายแหลม ซึ่งจะทำให้เกิดการ ทำลายสภาพของผิวงานได้ เหมือนใน Contact mode



ภาพที่ 2-27 ลักษณะการสั่นของคานที่มีเข็มติด (Nanocraft Exploring Nanospace, 2006)

ภาพที่ 2-27 แสดงการสั่นของคานในสภาวะอิสระหรือตอนเริ่มต้นที่ยังไม่เกิดการสัมผัส และขยับเคลื่อนที่ไปบนผิวงาน จะเห็นได้ว่าแอมพลิจูดจะยังสูงอยู่เมื่อเทียบกับแอมพลิจูดที่เกิดจาก การสั่นของคานเมื่อมีการแตะสัมผัส (Tapping) ลงบนผิวงาน เนื่องจากในการสัมผัสกันนั้นจะมีการ สูญเสียพลังงานของการสั่น ทำให้แอมพลิจูดของการสั่น (Oscillation Amplitude) ลดลงซึ่งค่าที่ ลดลงนี้จะใช้เป็นตัววัดและบอกถึงลักษณะของสภาพพื้นผิวที่มีความสูงต่ำแตกต่างกันไป ตัวอย่างเช่น เมื่อเข็มตรวจวัดเคลื่อนที่ผ่านบริเวณผิวงานที่มีความนูนสูงขึ้นมา ตัวคานก็จะมีพื้นที่ หรือแอมพลิจูดในการสั่นลดลง ในทางตรงข้าม เมื่อเข็มปลายแหลมเคลื่อนที่ผ่านบริเวณผิวที่มี การยุบตัวหรือมีความลึกลงไป ตัวคานก็จะมีพื้นที่ในการสั่นเพิ่มขึ้น และมีแอมพลิจูดสูงขึ้น (เข้าใกล้แอมพลิจูดสูงสุดในสภาพที่ยังไม่มีการทำการสแกน) แอมพลิจูดของการสั่นที่เปลี่ยนแปลง ไปก็จะถูกวัด โดยแอมพลิจูดดีเทคเตอร์ (Amplitude Detector) แล้วส่งผลเข้าไปยังตัวควบคุม ซึ่งจะทำการวัดสัญญาณพร้อมทั้งปรับระยะระหว่างเข็มกับผิวงาน เพื่อรักษาให้ค่าแอมพลิจูดของ การสั่นให้คงที่ต่อไป จนกว่าจะมีการเปลี่ยนแปลงของแอมพลิจูดของการสั่นตามสภาพพื้นผิวใน บริเวณถัดไป

Phase imaging นอกจากจะใช้วัดการเปลี่ยนแปลงความสูงต่ำของผิวชิ้นงาน โดยมีความ ชัดของสัญญาณและลดการทำลายผิวชิ้นงานแล้ว การวิเคราะห์ในแบบ Tapping Mode ยังสามารถ ให้ข้อมูลด้านสมบัติบางประการที่ผิวชิ้นงานได้ เช่น Hardness และหรือ ความเป็น Viscoelasticity โดยอาศัยการวิเคราะห์ในแบบ Phase Imaging ซึ่งมีหลักการคือ เมื่อคานที่กำลังสั่นขึ้นลง เดินทาง ไปตกกระทบบนผิวผิวชิ้นงานที่มีสมบัติต่างกัน จะทำให้สัญญาณที่เกิดจากการสั่นของคานเกิดการ หน่วงหรือ Delay ขึ้น



ภาพที่ 2-28 การศึกษาด้วยเทคนิค AFM ในแบบ tapping mode (Phase Imaging) (งตุพร วุฒิกนกกาญจน์, 2542)

4. Force modulation mode สำหรับพื้นผิวของวัสดุที่มีองค์ประกอบหลายเฟส พบว่า เทคนิค AFM ในวิธีแบบ Force modulation mode จะเป็นที่นิยมใช้มาก โดยเทคนิคนี้จะเป็นการวัด และสร้างภาพของพื้นผิวชิ้นงานที่มีความแตกต่างของความแข็งแกร่ง (Stiffness) ในแต่ละเฟสสูง โดยในกรณีนี้ตัวเข็มจะสแกนไปในลักษณะที่มีการสั่นในแนวตั้งฉากกับผิววัสดุด้วยแอมพลิจูด เล็กน้อย แต่จะมีความเร็วในการสั่นที่สูงกว่าการเคลื่อนที่สแกนของเข็ม และเมื่อตัวเข็มถูกนำเข้ามา แตกสัมผัสกับผิววัสดุก็จะเกิดแรงต่อต้านจากผิวของวัสดุที่เกิดจากการสั่นและทำให้ตัวคานงอ และ ถ้าหากว่าเราให้แรงที่ทำให้ตัวคานสั่นคงที่ พื้นผิวบริเวณที่แข็งกว่าจะทำให้เกิดการต่อต้านต่อ การสั่นในแนวตั้งของตัวคานมากกว่า และจึงทำให้ตัวคานงอมากกว่า ดังนั้น การเปลี่ยนแปลงของ แอมพลิจูดที่เกิดจากการ โก่งงอของตัวคานจึงนำมาใช้วัดเปรียบเทียบคามแข็งที่บริเวณต่าง ๆ ของผิวงาน



ภาพที่ 2-29 แสดงหลักการทางานของ AFM ในแบบ Force Modulation

(Jalili & Laxminarayana, 2004)

หลักการของวิธี Tapping Mode กับ Force Modulation Mode คล้ายกันที่มีการสั่นของ เข็มในแนวตั้งพร้อมกับมีการสแกนไปบนผิวชิ้นงาน อย่างไรก็ตามทั้ง 2 เทคนิค จะมีความแตกต่าง กัน คือ ในกรณี Force modulation mode จะสั่นด้วยความเร็วสูงกว่า (สูงกว่าความเร็วในการสแกน) และการวัดแอมพลิจูดที่เกิดจากการบิดงอของคาน เป็นการวัดเนื่องจากผลของแรงด้านการสั่น เมื่อมี การสัมผัสของเข็มกับผิวงานในขณะที่ Tapping Mode จะเป็นการวัดการเปลี่ยนแปลงแอมพลิจูด ของการสั่นของคานที่เปลี่ยนแปลงไป (ลดลง) เนื่องมาจากมีการสูญเสียพลังงานไปเมื่อมีการสัมผัส ผิวงานที่มีระดับความสูงต่ำแตกต่างกัน



ภาพที่ 2-30 ภาพโครงสร้างนาโนที่ได้จากการใช้เครื่อง AFM ในงานวิจัยนี้

การศึกษาลักษณะพื้นผิวด้วยกล้องจุลทรรศน์อิเล็กตรอนแบบส่องกราด (Scanning Electron Microscope; SEM)

ในการศึกษาลักษณะพื้นผิว เช่น ความหนาและลักษณะ โครงสร้างจุลภาค ที่นิยมใช้กัน มากอีกวิธีหนึ่ง คือการศึกษากล้องจุลทรรศน์อิเล็กตรอนแบบส่องกราค (Scanning Electron Microscope; SEM) ซึ่ง พิเซษฐ ลิ้มสุวรรณ (2551) ได้อธิบายหลักการทำงานของเครื่องไว้ดังนี้ การ วิเคราะห์เทคนิค SEM โดยทั่วไป อาศัยหลักการเร่งอิเล็กตรอนจากแหล่งกำเนิดด้วยศักย์ไฟฟ้าสูง (ประมาณ 5-30 kV) ลำอิเล็กตรอนจะถูก ไฟกัสด้วยเลนส์แม่เหล็กไฟฟ้า ทำให้ลำอิเล็กตรอนมีขนาด ของโพรบ (Probe) เล็กลง เมื่อตกกระทบชิ้นงาน ภาพที่ได้จากกล้องจุลทรรศน์อิเล็กตรอนแบบส่อง กราดจะปรากฏที่หน้าจอมอนิเตอร์ พื้นผิวของชิ้นงานจะถูกกราดด้วยลำอิเล็กตรอนขนาดเล็กๆเป็น พื้นที่ที่เรียกว่า ราสเตอร์ (Raster) อันตรกิริยาระหว่างลำอิเล็กตรอนกับพื้นผิวชิ้นงานทำให้เกิดการ ปลดปล่อยพลังงานออกมาหลายรูปแบบ เช่น อิเล็กตรอนชุดที่เกิดการกระเจิงกลับ (Black Scatter Electron) อิเล็กตรอนทุติขภูมิ (Secondary Electron) โอเจอิเล็กตรอน (Auger Electron) สัญญาณ รังสีเอกซ์ที่เกิดแบบต่อเนื่อง (Continuous X-ray) และสัญญาณรังสีเอกซ์ (Characteristic X-ray) เป็นต้น สัญญาณที่ได้เหล่านี้จะให้ข้อมูลของชิ้นงาน ณ จุดที่อิเล็กตรอนตกกระทบ ในกล้อง จุลทรรศน์อิเล็กตรอนแบบส่องกราดชนิดมาตรฐานจะใช้สัญญาณของอิเล็กตรอนทุดิยภูมิเป็นหลัก ในการสร้างภาพ ทั้งนี้เพราะเป็นสัญญาณที่มาจากพื้นที่ที่สัมผัสกับลำอิเล็กตรอน โดยตรง



ภาพที่ 2-31 เส้นทางการเคลื่อนที่ของลำอิเล็กตรอนบนผิวชิ้นงานใน SEM (พิเชษฐ ลิ้มสุวรรณ, 2551)

บริเวณผิวชิ้นงานที่ใช้ในการสร้างภาพกือบริเวณราสเตอร์ ลำอิเล็กตรอนจะวิ่งกราคเป็น เส้นตรงเท่ากับความกว้างของราสเตอร์ ดังภาพที่ 2-31 ขณะที่ลำอิเล็กตรอนเคลื่อนที่นั้นสัญญาณ อิเล็กตรอนทุติยภูมิจะถูกปล่อยออกมาจากพื้นผิวและถูกจับด้วยอุปกรณ์ตรวจจับสัญญาณความเข้ม ของสัญญาณที่ไม่เท่ากันจะเป็นสิ่งที่ควบคุมความสว่าง (Brighness) ของภาพบนจอมอนิเตอร์ เมื่ออิเล็กตรอนกราคไปจนถึงจุดสิ้นสุดของเส้น มันจะวิ่งกลับไปยังขอบเริ่มต้นอย่างรวดเร็วและ เลื่อนตำแหน่งต่ำลงจากเส้นที่เพิ่งกราคไป และกราคไปเช่นนี้จนเต็มพื้นที่ราสเตอร์ ได้ภาพของพื้นที่ ที่ถูกลำอิเล็กตรอนกราคนั้น

# การศึกษาองค์ประกอบทางเคมีด้วยเครื่อง Energy Dispersive X-ray Spectroscopy (EDX)

ลักษณะเฉพาะสำคัญอีกประการหนึ่งของฟิล์มบางคือ องค์ประกอบของธาตุทางเคมี เทคนิคที่ใช้ในการศึกษาองค์ประกอบของธาตุทางเคมี คือ Energy Dispersive X-ray Spectroscopy ซึ่ง วีระศักดิ์ อุดมกิจเดชา และคณะ (2543) ได้อธิบายหลักการทำงานของเครื่องไว้ดังนี้ เมื่อลำ อิเล็กตรอนพลังงานสูงเคลื่อนที่เข้าชนอิเล็กตรอนในวงโคจรชั้นในของอะตอม เช่น ชั้น K หรือ L แล้วเกิดการถ่ายโอนพลังงานให้แก่อิเล็กตรอน ทำให้อิเล็กตรอนชั้นในที่ได้รับพลังงานดังกล่าวมี พลังงานสูงขึ้นเกินพลังงานยึงเหนี่ยวของชั้นโคจรจึงหลุดออกมาจากวงโคจรและทำให้เกิดที่ว่าง ของอิเล็กตรอนในชั้นโคจร จากนั้นอะตอมที่อยู่ในสถานะถูกระดุ้นลดระดับพลังงานลงสู่สภาวะ ปกติในช่วงระยะเวลาอันสั้น (10<sup>-15</sup> วินาที) โดยอิเล็กตรอนของวงจรชั้นถัดออกไปจะลดระดับ พลังงานลงมาให้เท่ากับพลังงานยึดเหนี่ยวของวงจรที่เกิดที่ว่างของอิเล็กตรอน ด้วยการปล่อย พลังงานล่วนเกินในรูปของรังสีเอกซ์ แล้วอิเล็กตรอนจะเข้าแทนที่ พลังงานส่วนเกินนี้มีพลังงาน เท่ากับความต่างของระดับพลังงานยึดเหนี่ยวเฉพาะชั้นโคจรของอิเล็กตรอนและเฉพาะของธาตุ นั้น ๆ จึงมีค่าพลังงานเฉพาะก่า เรียกรังสีชนิดนี้ว่า "รังสีเอกซ์เฉพาะตัว" ดังแสดงในภาพที่ 2-32 และภาพที่ 2-33



ภาพที่ 2-32 การกระดุ้นให้เกิดรังสีเอกซ์เฉพาะตัวโดยใช้ลำอิเล็กตรอน (วีระศักดิ์ อุดมกิจเดชา และคณะ, 2543)



ภาพที่ 2-33 การเกิดรังสีเอกซ์เฉพาะตัวที่ระดับพลังงานของชั้นโคจรต่าง ๆ (วีระศักดิ์ อุดมกิจเดชา และคณะ, 2543)

ในระบบการวิเคราะห์ธาตุด้วยรังสีเอกซ์แบบ EDX หัววัดรังสีที่นิยมใช้ในปัจจุบัน คือ หัววัดรังสีแบบ Si (Li) ซึ่งเหมาะสำหรับการวัดรังสีเอกซ์เฉพาะตัวที่มีพลังงานในช่วง 1 ถึง 30 keV หรือหัววัดชนิดเจอร์มาเนียมความบริสุทธิ์สูง (High Purity Germanium; HPGe) ซึ่งสามารถวัดรังสี เอกซ์เฉพาะตัวได้ช่วงกว้าง คือ 3 ถึง 200 keV โดยหัววัดรังสีเอกซ์ทั้งสอง 2 แบบ จะเปลี่ยนพลังงาน ของรังสีให้เป็นสัญญาณไฟฟ้าในรูปของศักย์ไฟฟ้า โดยขนาดของสัญญาณไฟฟ้าที่ทางออกของ หัววัดจะเป็นปฏิภาคโดยตรงกับพลังงานของรังสีเอกซ์ที่ตกกระทบบนหัววัด จากนั้นวงจรงยาย แบบช่องเดี่ยวหรือหลายช่องจะเก็บสัญญาณไฟฟ้าจากหัววัดในหน่วยความจำที่อยู่ภายในเครื่อง และแสดงผลวิเคราะห์บนจอภาพในรูปของสเปกตัม พร้อมทั้งผลวิเคราะห์เชิงปริมาณและคุณภาพ โดยโปรแกรมสำเร็จรูปดังภาพที่ 2-34 และภาพที่ 2-35



ภาพที่ 2-34 องค์ประกอบหลักของเครื่องมือ Energy Dispersive X-ray spectroscopy (EDX) (http://pirun.ku.ac.th/~fscipww/instrutech.doc)



ภาพที่ 2-35 ตัวอย่างการวิเคราะห์องค์ประกอบของธาตุทางเคมีด้วยเทคนิก EDX (www.ifw-dresden.de/institutes/ikm/organisatio)

# 5. การศึกษาองค์ประกอบทางเคมีด้วยเครื่อง Raman Spectroscopy

สำหรับการศึกษาองค์ประกอบธาตุทางเคมี Raman Spectroscopy เป็นเทคนิคหนึ่งที่ นำมาใช้ศึกษาหาองค์ประกอบธาตุทางเคมี



ภาพที่ 2-36 แสดงกระบวนการที่เกิดขึ้นในเทกนิคอินฟราเรดและ Raman Spectroscopy (นิพนธ์ ตังคณานุรักษ์ และคณิตา ตังคณานุรักษ์, 2547)

ซึ่งนิพนธ์ ตังคณานุรักษ์ และคณะ (2547) ได้อธิบายหลักการทำงานของ Raman Spectroscopy ไว้ดังนี้ Raman Spectroscopy เกิดอยู่ในช่วงอินฟราเรคย่านใกล้และไม่ได้วัดการดูดก ลือนคลื่นอินฟราเรดอันเนื่องมาจากการสั่นหรือหมุนของโมเลกุล แต่เทคนิค Raman Spectroscopy เป็นการวัดการกระเจิงของคลื่นแสงหลังจากการชนกับโมเลกุลที่กำลังสั่นหรือหมุนอยู่ เนื่องจาก โมเลกุลที่มีการสั่นแบบสมมาตรจะไม่สามารถถูกกระดุ้นด้วยคลื่นอินฟราเรด เพราะว่าโมเลกุลไม่ มีการเปลี่ยนแปลงโมเมนต์ขั้วคู่ภายในโมเลกุล อย่างไรก็ตามพันธะของโมเลกุลดังกล่าวยังคงมีการ สั่นและพบว่าเทคนิค Raman สามารถจะให้สเปกตรัมของโมเลกุลดังกล่าวได้ โดยการผ่านคลื่นแสง เอกรงค์ไปยังโมเลกุลที่มีการสั่นแบบสมมาตร คลื่นแสงเมื่อชนกับโมเลกุลถ้าการชนกับโมเลกุลเป็น การชนแบบยืดหยุ่น (Elastic Collision) จะได้คลื่นแสงที่กระเจิงหลังการจากชนมีพลังงานเท่าดับ พลังงานของคลื่นแสงที่ตกกระทบโมเลกุล การกระเจิงในลักษณะนี้เรียกว่าการกระเจิงแบบเรย์ลี (Rayleigh Scattering) แต่ถ้าการชนเป็นแบบไม่ยืดหยุ่น (Inelastic Collision) จะได้คลื่นแสงที่ กระเจิงหลังการชนแล้วอาจมีพลังงานสูงกว่าหรือต่ำกว่าพลังงานของคลื่นแสงที่ตกกระทบโมเลกุล การกระเจิงในลักษณะแบบนี้เรียกว่า การกระเจิงแบบรามาน (Raman Scattering)

ความเข้มของ Raman Scattering มีค่าประมาณ 10<sup>-10</sup> - 10<sup>-12</sup> เท่าของคลื่นแสงที่ตกกระทบ โมเลกุลซึ่งทำให้ตรวจวัดยาก จึงต้องใช้คลื่นแสงที่มีความเข้มสูงผ่านเข้าไปที่โมเลกุล โดยใช้คลื่น แสงจากเลเซอร์

รามานสเปกตรัมจัดเป็นสเปกตรัมที่ได้จากการวัดการกระเจิงของคลื่นแสงในช่วงความ ยาวคลื่น 15000 ถึง 25000 cm<sup>-1</sup> ใช้ศึกษาโครงสร้างโมเลกุลกับพันธะเคมี ตรวจสอบหมู่ฟังก์ชัน ใช้ ตรวจสอบคุณภาพวิเคราะห์เชิงปริมาณของสารอินทรีย์ สารอนินทรีย์และสารชีวโมเลกุล ใช้ศึกษา เพื่อหาส่วนประกอบ โครงสร้าง ความเสถียรของสารประกอบเชิงซ้อน ค่าคงที่สมดุลของการแตก ตัวของกรด และรามานสเปกตรัมมีความสัมพันธ์กับอินฟราเรดสเปกตรัมแต่ให้ข้อมูลที่ นอกเหนือจากที่ได้จากอินฟราเรดสเปกตรัม

การกระเจิงแบบรามานเกิดจากคลื่นแสงเลเซอร์ที่มีความถี่เดียว (<sub>V<sub>o</sub></sub>) ไปชน โมเลกุลและ เกิดการกระเจิงจนทำให้ โมเลกุลมีพลังงานสูงขึ้นไปอยู่ที่ระดับพลังงานกึ่งสภาวะเร้า (Virtual State) แล้วกลับสู่ระดับพลังงานสถานะพื้น E<sub>o</sub> และเกิดการกระเจิงแบบรามานขึ้นมา 2 แบบได้เส้น สเปกตรัมที่มีความถี่ต่ำกว่าและสูงกว่าความถิ่ของคลื่นแสงเลเซอร์ ดูดังภาพที่ 2-36 ประกอบดังนี้

ก. เส้นสโตกส์ (Stoke Line) เป็นเส้นสเปกตรัมที่มีความถี่ต่ำกว่าความถี่ของคลื่นเสง เลเซอร์เกิดจากการชนกันระหว่างโฟตอนของคลื่นแสงเลเซอร์กับโมเลกุลที่อยู่ในสภาวะพื้นของ ระดับพลังงานการสั่น (V = 0) เป็นผลทำให้โฟตอนมีพลังงานลดลง ส่วนโมเลกุลที่ได้รับพลังงาน จากโฟตอนจะอยู่ในสภาวะเร้าและกลับลงสู่ระดับพลังงาน E<sub>o</sub> เป็น E<sub>sr</sub> เป็นพลังงานของเส้นสโตกส์

$$E_{ST} = hv_{R} = hV_{0} - hV_{1} \quad E_{ST} = hv_{R} = hV_{0} - hV_{1}$$
(2-10)

$$\Delta E$$
 จาก V=0 และ V=1 จะได้

$$\Delta E = hV_0 - hv_R = hV_1 \ \Delta E = hV_0 - hV_{R^-} = hV_1$$
(2-11)

 ง. เส้นแอนติสโตกส์ (Anti-Stoke Line) เป็นสเปกตรัมที่มีความถิ่มากกว่าความถิ่ของ คลื่นแสงเลเซอร์เกิดจากการชนกันระหว่าง โฟตอนของคลื่นแสงเลเซอร์กับ โมเลกุลที่อยู่ในสภาวะ
 เร้าของระดับพลังงานของการสั่น (V = 1) ทำให้ โฟตอน ได้รับพลังงานจาก โมเลกุลคือ โมเลกุลกลับ ลงสู่สภาวะพื้น E<sub>o</sub> และ โฟตอนมีพลังงานมากขึ้น ให้ E<sub>Ast</sub> เป็นพลังงานของเส้นแอนติสโตกส์

$$E_{AST} = hv_{R}^{+} = hV_{0} + hV_{1} \qquad E_{AST} = hv_{R}^{+} = hV_{0} + hV_{1}$$
(2-12)

$$\Delta E = hv_{R}^{+} - hV_{0} = hV_{1} \qquad \Delta E = hV_{R^{+}} - hV_{0} = hV_{1}$$
(2-13)

จากภาพที่ 2-37 V, เป็น Raman shift หรือ Raman frequency เป็นการเลื่อนไปของเลข คลื่นเทียบกับคลื่นแสงที่ใช้กระตุ้นโมเลกุล (V<sub>0</sub>)



ภาพที่ 2-37 ใดอะแกรมของการเกิดการกระเจิงแบบรามาน (นิพนธ์ ตั้งคณานุรักษ์ และคณะ 2547) (A) การชนแบบไม่ยืดหยุ่นของคลื่นแสงกับโมเลกุล (B) การเกิดเส้นสโตกส์ การกระเจิงแบบเรย์ลี และเส้นแอนติสโตกส์

(C) รามานสเปกตรัม

## เซอร์โคเนียมออกไซด์ (ZrO<sub>2</sub>)

สารประกอบของเซอร์โคเนียม ที่ใช้ในทางเซรามิกส์จะอยู่ในรูปของเซอร์โคเนียมซิลิเกต (Zirconium Silicate) และเซอร์โคเนียมไดออกไซด์ (Zirconium Dioxide) โดยใช้เป็นวัตถุดิบเพิ่ม ดวามทนไฟในเนื้อเซรามิกส์ และใช้เป็นสารที่ให้สีขาว รวมทั้งทำให้เกิดทึบแสงในน้ำเคลือบ (ประดุจฤดี สารสิทธิ์, 2543)

 เซอร์ โคเนียมซิลิเกต หรือเซอร์คอน (Zircon) มีสูตรเคมิคือ ZrSiO₄ เป็นแร่ที่เกิดขึ้นเอง ตามธรรมชาติ พบได้ในบริเวณอ่าวขั้นกระ ใด อำเภอหัวหิน จังหวัดประจวบคีรีขันธ์ พบใน หินแกรนิต หรือปนอยู่กับเม็ดทราย มีความแข็งมากกว่าหินเขี้ยวหนุมาน คือมีความแข็ง 7 - 8 เมื่อแร่ เซอร์คอน ได้รับความร้อนที่อุณหภูมิ 1,200 องศาเซลเซียส จะสลายตัวช้า ๆ กลายเป็นเซอร์ โคเนียม ใดออกไซด์ และแก้ว (ซิลิกอนไดออกไซด์) จึงไม่เหมาะที่จะใช้ทำเนื้อผลิตภัณฑ์เซรามิกส์ แต่ สามารถนำไปทำเครื่องประดับที่มีชื่อเรียกว่าเพทาย สมบัติทางฟิสิกส์ของเซอร์ โคเนียมซิลิเกต คือ มีความถ่วงจำเพาะ 4.2 - 4.6 มีจุดหลอมที่ 1,500 - 1,800 องศาเซลเซียส สามารถนำไปใช้ทำวัตถุทน ไฟ และเนื้อเซรามิกส์ชนิดเซอร์คอนพอร์สเลน เนื้อเซรามิกส์พอร์สเลนชนิดทนต่อสารเกมี และ ทำลูกถ้วยไฟฟ้า แต่ส่วนมากจะนำไปแปรรูปเป็น เซอร์ โคเนียมไดออกไซด์

เซอร์ โคเนียม ใดออก ไซด์ มีสูตรเคมีคือ ZrO<sub>2</sub> เป็นวัตถุดิบที่ได้จากการแปรรูป
 เซอร์ โคเนียมซิลิเกต โดยใช้กระบวนการทางเคมี จะเป็นวัตถุดิบที่มีสมบัติดีกว่าเซอร์ โคเนียม ซิลิเกต โดยมีความถ่วงจำเพาะ 5.5 - 5.7 จุดหลอม 2,700 องสาเซลเซียส ซึ่งหากเป็นเซอร์ โคเนียม
 ไดออกไซด์ที่มีความบริสุทธิ์สูงขึ้น จุดหลอมก็จะสูงขึ้นด้วย โดยอาจสูงถึง 3,000 องสาเซลเซียส

เซอร์ โกเนียมไดออกไซด์ ที่ได้จากการแปรรูปแร่เซอร์คอน จะมีลักษณะเป็นผงสีขาว หนัก ไม่มีกลิ่น มีจุดหลอมสูงมากคือประมาณ 2,680 องศาเซลเซียส ในธรรมชาติเซอร์ โคเนียม ไดออกไซด์ ซึ่งมีลักษณะ โครงสร้างเป็นแบบ โม โนกลีนิค(Monoclinic) เมื่อเผาที่อุณหภูมิต่าง ๆ เซอร์ โคเนียมไดออกไซด์ จะเปลี่ยนโครงสร้างตามสมการดังนี้คือ (ประดุจฤดี สารสิทธิ์, 2543)

1,170°C 2,370°C 2,680°C Monoclinic <----> Tetragonal <----> Cubic < ---->Liquid

ในกรณีที่มีซิลิกาผสมอยู่ เซอร์ โคเนียมไดออกไซด์จะเริ่มเปลี่ยนโครงสร้างที่ 1,460 องศา เซลเซียส ซึ่งการเปลี่ยนช่วงโมโนคลีนิค เป็นเตตระโกเนล (Tetragonal) นี้ มีการขยายตัวทาง ปริมาตรร้อยละ 3 - 5 ทำให้เนื้อเซรามิกส์ที่ทำจาก เซอร์โกเนียมไดออกไซด์ อาจเกิดการแตกร้าวเมื่อ ได้รับความร้อนสูงได้ จึงมีการเติมออกไซด์ของโลหะบางชนิด เช่น แมกนีเซียมออกไซด์ และ แกลเซียมออกไซด์ ประมาณร้อยละ 3 - 12 ลงในเนื้อเซรามิกส์ จะช่วยให้โมโนกลีนิก เปลี่ยนเป็น โกรงสร้างผลึกแบบคิวบิก (Cubic) เมื่อได้รับความร้อน 1,700 องศาเซลเซียส และคงสภาพเป็นคิว บิก อย่างถาวร ไม่กลับเป็นโมโนกลีนิกเมื่อเย็นตัว ดังนั้นจึงสามารถใช้แร่เซอร์กอน หลอมกับถ่าน โด้ก (Coke) ดินขาว และผงเหล็กที่อุณหภูมิสูง ได้เป็น เนื้อเซรามิกส์เซอร์โกเนีย ที่ เซอร์โกเนียมได ออกไซด์ อยู่ในรูปผลึกกิวบิก



ภาพที่ 2-38 เฟสของเซอร์ โคเนียมออกไซด์ (http://www.youtube.com/watch?v=CW8VCsBFR-s)

## ไททาเนียมไดออกไซด์

ไททาเนียมไดออกไซด์ (TiO<sub>2</sub>) เป็นสารประกอบออกไซด์ของโลหะไททาเนียม ที่ถูก นำมาใช้มากในอุตสาหกรรมด้านต่าง ๆ เนื่องจากมีความเสถียรสูง ไม่เป็นพิษ และราคาถูก มีชื่อทาง การก้า คือ ไททาเนียมไดออกไซด์ (Titaniumdioxide) และไททาเนีย (Titania) ไททาเนียมเป็นแร่ที่ ถูกก้นพบครั้งแรกเมื่อ ค.ศ. 1791 ในเหมืองแร่เหมืองกอร์นวอลล์ ประเทศอังกฤษ โดยนักธรณีวิทยา ชื่อ William Gregor ใช้สัญลักษณ์แทนคือ Ti มีเลขอะตอม 22 มีคุณสมบัติแข็งแรง ทนต่อสภาพกัด กร่อนของกลอรีน น้ำทะเล และกรด-ด่าง ได้ดี ไททาเนียมไดออกไซด์โดยธรรมชาติจะพบน้อยมาก ส่วนใหญ่อยู่ในรูปของแร่อิลเมไนต์ (ilmenite) หรือ ลิวโซซีน (leuxocene) โดยทำให้บริสุทธิ์ได้โดย วิธี rutile beach sand

## โครงสร้างของไททาเนียมใดออกไซด์

โครงสร้างของไททาเนียมไดออกไซด์เกิดจากอะตอมของไททาเนียมจับกับอะตอมของ ออกซิเจน ซึ่งการจับกันมีอยู่ด้วยกันหลายลักษณะ เพราะไททาเนียมมีประจุเป็น Ti<sup>0</sup>, Ti<sup>2+</sup>, Ti<sup>3+</sup> และ Ti<sup>4+</sup> ส่วนออกซิเจนมีประจุเป็น O<sub>2</sub><sup>-</sup> ทำให้มีโอกาสรวมกันเป็น TiO ที่มีโครงสร้างเป็นเฟสเซ็นเตอร์ ดิวบิก (Face Center Cubic, Fcc) (TiO<sub>x</sub> (0.9 ≤ x ≤ 1.5)) ซึ่งเป็นฟิล์มที่มีความแข็งมาก Ti<sub>2</sub>O<sub>3</sub> มี โครงสร้างเป็นไตร โกนอล (Trigonal) และ TiO, มีโครงสร้างเป็นเตตระ โกนอล (Tetragonal) ซึ่งเป็นฟิล์มที่มีดัชนีหักเหสูง เป็นต้น โครงสร้างเหล่านี้มีการจับตัวกันด้วยพันธะผสมของไอออนิก (Ionic) โคเวเลนต์ (Covalent) และพันธะโลหะ (Metallic) ฟิล์มเหล่านี้มีลักษณะที่โปร่งแสง และ จากการศึกษาสีของฟิล์มจะเปลี่ยนตามโครงสร้าง นั่นคือเปลี่ยนตามปริมาณออกซิเจนที่ให้ โดยค่อยๆ เปลี่ยนจากสีเหลือทอง (Golden Yellow) คือ TiO<sub>1+x</sub> ( $0 \le x \le 0.25$ ) ไปเป็นน้ำตาล (Brown) ไปเป็นสีน้ำเงินเข้ม (Dark Blue) และไปเป็นโปร่งใสไม่มีสี (Transparent) คือ TiO<sub>1+x</sub> ( $0.95 \le x \le 1$ ) (Bally, Hones, Sanjines, Schmid, & Levy, 1998)

Jin, Miao, Tanemura, Xu, Tazawa, and Yoshimura (2003) ได้กล่าวถึงไททาเนียม ใดออกไซด์ว่าเป็นสารประกอบออกไซด์ชนิดหนึ่งที่ได้รับความสนใจจากกลุ่มวิจัยทั่วโลกในการ ศึกษาวิจัยและพัฒนา เนื่องจากเป็นสารประกอบออกไซด์ที่มีสมบัติที่น่าสนใจหลายประการ โดยเฉพาะอย่างยิ่งสมบัติทางแสง อาทิ สมบัติการส่งผ่านแสง มีค่าดัชนีหักเหสูง มีเสถียรภาพ ทางเคมี จากสมบัติต่างๆ ที่โดดเด่นนี้ทำให้มีการนำไททาเนียมไดออกไซด์ไปประยุกต์ใช้อย่าง กว้างขวางทั้งในงานด้านทัศนศาสตร์และการเคลือบเพื่อปกป้องผิว รวมทั้งงานทางด้านเส้นใยแก้ว นำแสง ตลอดรวมถึงการใช้เคลือบกระจกที่มีสมบัติเป็น Photocatalysts ด้วย และ Zeman and Takabayashi (2002) ได้กล่าวว่า โดยทั่วไปแล้วไททาเนียมไดออกไซด์จะมีอยู่ 3 เฟส ได้แก่ รูไทล์ อนาเทส และบรูไกท์ อนาเทสและรูไทล์มีโครงสร้างผลึก (Crystal Structure) เป็นแบบเตตระ โกนอล (Tetragonal) ส่วนบรูไกท์มีโครงสร้างเป็นแบบออร์โทรอมบิก (Orthorhombic)

เฟสของฟิล์มไททาเนียมไดออกไซด์ต่างชนิดกันจะมีประโยชน์การใช้งานที่แตกต่างกัน เช่น ฟิล์มไททาเนียมไดออกไซด์เฟสอนาเทส จะมีสมบัติตัวเร่งปฏิกิริยาของแสงที่สมบูรณ์จะ สามารถนำไปใช้ประโยชน์ในด้านเกี่ยวกับการป้องกันสิ่งแวดล้อม เช่น กระจกที่มีสมบัติโฟโต-กะตะลิส ส่วนฟิล์มไททาเนียมไดออกไซด์ในเฟสรูไทล์ จะมีความสามารถในการทำอุปกรณ์ที่ใช้ ในร่างกาย เช่น ลิ้นหัวใจเทียม เป็นต้น



ภาพที่ 2-39 เฟสของไททาเนียมใดออกไซด์ (Austin &Lim, 2008; Woodley & Catlow, 2009)

#### เซอร์โคเนียมไททาเนต

เซอร์โคเนียมไททาเนต (ZrTiO<sub>4</sub>) มีคุณสมบัติที่น่าสนใจมากมาย เช่น ความต้านทานสูง (High Resistivity) ค่าคงตัวอิเล็กทริกสูง (High Dielectric Constant) วัสดุเหล่านี้มีความหลากหลาย มากในการนำมาประยุกต์ใช้ทางเทคโนโลยี เช่น ไมโครเวฟ โทรคมนาคม (เช่น Capacitors, Dielectric Resonators in Filters, and Oscillators) และการประยุกต์ทางการแพทย์

การเตรียมฟิล์มบาง ZrTiO<sub>4</sub> ขึ้นกับปฏิกิริยาของ Solid-State TiO<sub>2</sub> และ ZrO<sub>2</sub> ที่อุณหภูมิ สูง (สูงกว่า 1400 องศาเซลเซียส) (Chang, Lin, & Tseng, 1995) ZrTiO<sub>4</sub> เป็นวัสดุที่ใช้ ใช้กันอย่าง แพร่หลายในฐานะตัวทำปฏิกิริยาใดอิเล็กทริกในการสื่อสาร โทรคมนาคม (Moulson & Herbert, 1990) ZrTiO<sub>4</sub> มีความสนใจในวัสดุเหล่านี้เติบโตขึ้นเนื่องจากมีความต้านทานสูง และมีค่าคงตัวใดอิ เล็กตริกสูงซึ่งทำให้มีความจุสูง นอกจากนี้เสถียรภาพของอุณหภูมิที่ดีเยี่ยมของสมบัติของ ใมโครเวฟทำให้วัสดุเหล่านี้เหมาะอย่างยิ่งสำหรับการสร้างเครื่องสะท้อนใดอิเล็ก-ตริกในระบบ โทรคมนาคม (Cosentino, Muccillo, & Muccillo, 2003)

 $ZrTiO_4$  มีโครงสร้างแบบ Wolframite (ABO<sub>4</sub>) ซึ่งกลุ่มพื้นที่เป็น P2/a ดังภาพที่ 2-40 แสดงหน่วยเซลล์ของ ZrTiO<sub>4</sub> อะตอมของ Zr, Ti และ O ใน ZrTiO<sub>4</sub> มีตำแหน่ง Wyckoff 2f, 2e และ 4g ตามลำดับ (Harneit & Muller-Buschbaum, 1993)



ภาพที่ 2-40 โครงสร้างแบบแผนของ ZrTiO₄ กับชั้น Wolframite Type (Zou, Ye, & Arakawa, 2001)

Pattern : 34-415	Radiation = 1.540600					
ZrTiO <sub>4</sub>		2th	1	h	k	1
Zirconium Titanium Oxide <i>Also called:</i> zirconium titanate	· · · · · · ·	24.614 30.443 32.612 35.542 37.312 40.431 41.911 43.781 44.931 49.092 50.472 52.632 53.562	16 100 13 10 9 3 10 4 1 13 11 13 9	0 1 2 1 2 1 2 1 2 0 2 0	1 1 2 0 2 0 2 1 1 2 2 0 3	1 0 0 1 1 2 2 2 1
Lattice : Orthorhombic	<i>Mol. weight</i> = 203.12	53.843 56.813	12	1	2 3	2
S.G. : Pnab (60)	Volume [CD] = 132.69	60.174 60.794	10	3	1	1
a = 5.03580 b = 5.48740 c = 4.80180 a/b = 0.91770 Z = c/b = 0.87506	Dx = 5.084	65.096 65.996 69.548 70.508 71.199 74.250 75.441 77.562 78.503 79.504 *79.504 *79.504	4 6 1 4 1 1 1 1 1 1 2 2 1 1	3 2 2 3 1 2 1 4 3 4 2 0 0 3	2 3 0 1 4 1 4 0 2 0 4 3 0 3	0 1 3 2 0 3 1 0 2 1 0 3 4 1
Sample preparation: The sample was prepared at NBS, Gaithersburg, Maryland, USA, by heating equimolar amounts of Zr O2 and Ti O2 at 1500 C for 66 hours. It was then heat-treated at 1500 C for 17 hours and quenched into distilled water. Unit cell: The unit cell was determined by Coughanour et al. (1954) and the space group by Newnham (1967). Additional pattern: To replace 7-290. Color: Light pink Data collection flag: Ambient.		80.594 80.764 82.215 83.297 84.627 85.608 87.379 88.930 *88.930 90.312	1 1 3 1 1 1 1 2	0 4 1 4 3 4 0 3 2	4 1 3 4 2 1 0 2 3 3	2 1 3 2 0 3 2 4 2 3
Radiation : CuKa1	Filter : Monochromator crystal			~		
Lambda : 1.54060	d-sp : Diffractometer					
SS/FOM : F30= 68(0.0108,41)	Internal standard : W					

ภาพที่ 2-41 ข้อมูลการเลี้ยวเบนรังสีเอกซ์ของผลึกเซอร์ โคเนียมไททาเนต

# การศึกษาเกี่ยวกับคุณสมบัติทางไฟฟ้าของวัสดุ เช่น การนำไฟฟ้าของโลหะ และสารกึ่ง

การนำไฟฟ้านำไฟฟ้าส่วนมากจะเป็นโลหะ (Metals) จะทำตัวเป็นตัวนำที่ดีซึ่งจะมีค่า สภาพการนำไฟฟ้า ประมาณ 10<sup>7</sup> (W-m)<sup>-1</sup> (http://electricalproperties.blogspot.com/)

ฉนวนไฟฟ้าเป็นวัสดุที่มีค่าการนำไฟฟ้าที่ต่ำมาก ๆ ซึ่งมีค่าสภาพการนำไฟฟ้อยู่ ในช่วง 10<sup>-10</sup> – 10<sup>-20</sup> (W-m)<sup>-1</sup>

> สารกึ่งตัวนำเป็นวัสดุที่มีค่าสภาพการนำไฟฟ้าอยู่ประมาณ 10<sup>-6</sup>-10<sup>4</sup> (W-m)<sup>-1</sup> สมบัติทางไฟฟ้าของวัสดุมีหลายประเภท ในที่นี้จะกล่าวถึง Dielectric Strength,

Insulation Resistance, Arc Resistance และ Dielectric Constant

ຕັງນຳ

Dielectric strength เป็นปริมาณที่บอกถึงความสามารถของวัสคุในการที่จะเก็บพลังงาน ไว้ได้ที่ ความต่างศักย์สูง ๆ ซึ่งถูกนิยามไว้เป็น volt ต่อหน่วยความยาว หรือกล่าวอีกนัยหนึ่งได้ว่า เป็นค่าที่บอกถึง ปริมาณสนามไฟฟ้าสูงสุดที่วัสดุยังคงรักษาความเป็นฉนวนไว้ได้



ภาพที่ 2-42 รูปโครงสร้างภายในของตัวเก็บประจุ (http://electricalproperties.blogspot.com/)

ชนิดของสารที่ใช้ทำใดอิเล็กตริกก็มีผลต่อค่าความจุเช่นกัน โดยที่สารต่างชนิดกันก็จะมีค่า ความนำสนามไฟฟ้า ต่างกันไป โดยที่ค่าความนำสนามไฟฟ้าสัมพันธ์ (Relative Permittivity) ซึ่ง รู้จักกันในนามของค่าคงที่ของไดอิเล็กตริกใน ตารางที่ 2-4 จะแสดงถึงค่าคงที่ของไดอิเล็กตริกของ สารชนิดต่าง ๆ ที่เราทราบมาว่าถ้าเลือกใช้สารที่มีค่าคงที่ของไดอิเล็กตริก มาก ค่าความจุของตัวเก็บ ประจุนั่นก็จะเพิ่มขึ้นตามไปด้วย แต่อย่างไรก็ตามก็มีความจริงที่ต้องคำนึงถึง นั้นคือการเลือกสารที่ ใช้ทำใดอิเล็กตริกนั้นไม่ได้ขึ้นอยู่เฉพาะค่าคงที่ของไดอิเล็กตริกอย่างเดียวเท่านั้น แต่ยังต้องคำนึงถึง ค่าความทนทานของไดอิเล็กตริก (Dielectric Strength) ด้วย
Insulation Resistance คือ วัสดุที่มีคุณสมบัติในการกิดกั้นหรือขัดขวางการใหลของ กระแสไฟฟ้า หรือวัสดุ ที่กระแสไฟฟ้าไม่สามารถไหลผ่านได้

วัสดุฉนวนไฟฟ้า ฉนวนคือวัสดุที่มีคุณสมบัติในการกิดกั้นหรือขัดขวางการไหลของ กระแสไฟฟ้าหรือวัสดุที่กระแสไฟฟ้าไม่สามารถไหลผ่านได้ได้แก่ ยาง ไฟเบอร์ พลาสติก ฯลฯ ฉนวนจะต้องสามารถป้องกันตัวนำไฟฟ้าจากความร้อนหรือของเหลวที่สามารถกัดกร่อน ตัวนำไฟฟ้า และสามารถกันน้ำได้ดี ฉนวนที่ใช้หุ้มตัวนำไฟฟ้าต้องมีความด้านทานสูง ต้องไม่ถูก กรดหรือด่างกัดกร่อนได้ตั้งแต่อุณหภูมิ 0 ถึง 200 องศาฟาเรนไฮต์ และต้องไม่ดูดความชื้นในอากาศ ฉนวนที่ใช้หุ้มตัวนำไฟฟ้ามีอยู่หลายชนิด ได้แก่ แร่ใยหิน ยางทนความร้อน

Insulation Resistance test เป็นการทดสอบก่าความเป็นฉนวนในสาเกเบิ้ล, มอเตอร์ไฟฟ้า, Heater รวมถึงอุปกรณ์ ไฟฟ้าอื่น ๆ ในสายเกเบิ้ลหรืออุปกรณ์ไฟฟ้าเราสามารถทดสอบก่าความเป็น ฉนวนได้โดยตรวจสอบจากขดลวด ภายในว่าสามารถทนแรงคันไฟฟ้าในระดับมาตรฐานที่กำหนด ไว้ได้หรือไม่

Arc Resistance คือความต้านทานการอาร์ค อาร์คเป็นฉนวนต้านทานไฟฟ้า เมื่อได้รับ กระแสไฟฟ้าเป็นจำนวนมาก ความต้านทานไฟฟ้าก็จะลดลง จนไม่สามารถต้านทานไฟฟ้าได้ ใน กรณีฟ้าผ่าและไฟฟ้าลัดวงจรก็ถือว่าเกิดอาร์ค หรือ กระแสไฟฟ้ามาก ๆ จะส่งผลให้เกิดความร้อน



ภาพที่ 2-43 ค่าคงที่ใดอิเล็กตริกเป็นสมบัติทางใฟฟ้าของวัสดุ เป็นค่าที่บ่งบอกถึงความมีขั้วของ วัสดุ ที่อุณหภูมิใด ๆ (http://electricalproperties.blogspot.com/)

#### วัสดุไดอิเล็กตริก

วัสดุที่มีค่าคงที่ไดอิเล็กตริกสูงจัดเป็นวัสดุไดอิเล็กตริก มีความเป็นขั้วสูง สามารถกักเก็บ ประจุไฟฟ้าไว้ได้ จึงเป็น ตัวนำไฟฟ้าที่ไม่ดี หรือเป็นฉนวนไฟฟ้า

59

### การทดสอบค่าคงที่ไดอิเล็กตริก

ทดสอบก่ากงที่ใดอิเล็กตริกของวัสดุใด ๆ ทำโดยนำวัสดุนั้นไปวางไว้ในสนามไฟฟ้า กระแสสลับ วัสดุใดที่มีก่ากงที่ ไดอิเล็กตริกสูงจะกักเก็บพลังงานไฟฟ้าได้มาก ก่ากงที่ไดอิเล็กตริก สูง จะกักเก็บพลังงานไฟฟ้าได้มาก ก่ากงที่ไดอิเล็กตริกของวัสดุมีก่าเท่ากับอัตราส่วนระหว่างก่า กวามจุไฟฟ้า (Capacitance) ของวัสดุ ต่อก่ากวามจุไฟฟ้าของสูญญากาศ (http://electricalproperties.blogspot.com/)

ตัวเก็บประจุ (Capacitor) เป็นอุปกรณ์ที่ใช้ในการเก็บประจุ (Charge) และสามารถคาย ประจุ (Discharge) ได้โดยนำสารตัวนำ 2 ชิ้นมาวางในลักษณะขนานใกล้ ๆ กัน แต่ไม่ได้ต่อถึงกัน ระหว่างตัวนำทั้งสองจะถูกกั้นด้วยฉนวนที่เรียกว่า ใดอิเล็กตริก (Dielectric) ซึ่ง ใดอิเล็กตริกนี้อาจจะ เป็นอากาศ, ไมก้า, พลาสติก, เซรามิคหรือสารที่มีสภาพคล้ายฉนวนอื่น ๆ เป็นต้น โครงสร้างและ สัญลักษณ์ ของตัวเก็บประจุแสดงภาพที่ 2-44



ภาพที่ 2-44 แสดงรูปร่างโครงสร้างและสัญลักษณ์ของตัวเก็บประจุ (http://electricalproperties.blogspot.com/)

### ปัจจัยที่มีผลต่อค่าการเก็บประจุ

้ ก่าความจุของตัวเก็บประจุจะมีค่ามากหรือน้อยขึ้นอยู่กับตัวแปร 3 ประการคือ

 พื้นที่หน้าตัดของสารตัวนำที่เป็นแผ่นเพลท เขียนแทนด้วยอักษร A ถ้าพื้นที่หน้าตัด มากแสดงว่าสามารถเก็บประจุได้มาก ถ้าพื้นที่หน้าตัดน้อยแสดงว่าเก็บประจุได้น้อย เพราะฉะนั้น จะเห็นได้ว่าในวงจรอิเล็กทรอนิกส์ทั่วไปนั้น จะประกอบไปด้วยตัวเก็บประจุขนาดเล็กและขนาด ใหญ่จำนวนมาก ตัวเก็บประจุที่มีขนาดใหญ่จะเก็บประจุได้มากเพราะมีพื้นที่หน้าตัดมากนั่นเอง

 ระยะห่างระหว่างแผ่นเพลททั้งสอง เขียนแทนด้วยอักษร d ถ้าอยู่ในตำแหน่งที่ใกล้กัน ความจุจะมีค่ามาก ถ้าอยู่ในตำแหน่งที่ใกลกันความจุจะมีค่าน้อย

3. ค่าคงที่ใดอิเล็กตริก ค่าคงที่ของใดอิเล็กตริก เป็นค่าที่ใช้แสดงถึงความสามารถ ใน การที่จะทำให้เกิดเส้นแรงแม่เหล็กขึ้น เมื่อนำวัสดุต่างชนิดกันมาทำเป็นฉนวนคั่นระหว่างแผ่นเพลท ค่าคงที่ของใดอิเล็กตริกแต่ละตัว จะแตกต่างกันออกไป ดังนั้นตัวเก็บประจุที่ใช้ใดอิเล็กตริกต่างกัน ถึงแม้จะมีขนาดเท่ากัน ค่าความจุและอัตราทนแรงคันอาจแตกต่างกันออกไป สุญญากาศเป็นใดอิ เล็กตริกที่มีประสิทธิภาพน้อยที่สุดเมื่อเทียบกับวัสดุชนิดอื่น การจ่ายแรงเคลื่อนไฟฟ้ามากเกินพิกัด อาจทำให้ใดอิเล็กตริกสูญสภาพ จากฉนวนกลายเป็นตัวนำได้

$$C = \varepsilon_r \varepsilon_0 \frac{A}{d}$$
(2-12)

เมื่อ C ค่าความจุไฟฟ้า, A พื้นที่หน้าตัดของฟิล์ม  $m^2, d$  ความหนาของฟิล์ม

 ${m {\cal E}}_{
m r}$  ค่าคงที่ไดอิเล็กทริกของฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนต

 ${m {\cal E}}_{_0}$  ค่าคงที่ไดอิเล็กทริกของสุญญากาศมีค่าประมาณ 8.854×10<sup>-12</sup> F/m

ตารางที่ 2-3 ค่าคงที่ไดอิเล็กตริกของวัสคุชนิดต่าง ๆ (ชานินทร์ ปัจจุโส, 2555)

วัสคุ	ค่าคงที่ไดอิเล็กตริก	วัสคุ	ค่าคงที่ไดอิเล็กตริก
สุญญากาศ	1	ไมก้า	5.5
อากาศ	1.0006	ไมล่า	3
ເซรາมิก	30-7500	น้ำมัน	4

#### การนำไฟฟ้าของวัสดุ

สมบัติที่สำคัญทางไฟฟ้าระดับมาโครของวัสดุอย่างหนึ่ง คือ การนาไฟฟ้า โดยทั่วไป นิยมพิจารณาในเทอมของสภาพนาไฟฟ้า (Electrical Conductivity) หรือสภาพด้านทานไฟฟ้า (Electrical Resistivity) จากสมบัติดังกล่าวจะสามารถแยกวัสดุออกเป็นกลุ่ม ๆ คือกลุ่มที่ไม่นาไฟฟ้า หรือ ฉนวน (Insulators) เช่น ควอทซ์ พลาสติก แก้ว กระดาษ ฯลฯ สาหรับกลุ่มที่นาไฟฟ้าได้ดี หรือ กลุ่มตัวนา (Conductors) ได้แก่โลหะชนิดต่างๆ วัสดุทั้งสองกลุ่มนี้ถูกนาไปใช้ประโยชน์ทางไฟฟ้า ทั่ว ๆ ไปภายในบ้านจนเป็นที่กุ้นเคยในบทบาทหน้าที่ของตัวนาหรือฉนวน เช่น ทองแดงใช้เป็น สายไฟฟ้าตัวนำ

วัสดุ	สภาพต้านทานไฟฟ้า $oldsymbol{\Omega}{ m m}$
ซิลิกา	$> 10^{18}$
แก้วบอโรซิลิเกต (Borosilicate Glass)	$10^{13}$
ไม้อบแห้ง	$10^{14} - 10^{16}$
อลูมิเนียมออกไซด์ (Aluminium Oxide)	$10^{12} - 10^{13}$
เพชร (ธรรมชาติ)	10 - 10 <sup>14</sup>

ตารางที่ 2.4 สภาพต้านทานไฟฟ้าของวัสดุไคอิเล็กตริกบางชนิด ที่อุณหภูมิห้อง

(นรินทร์ สิริกุลรัตน์, 2554)

จากตารางที่ 2-4 สภาพต้านทานของกลุ่มฉนวนมีก่าสูงมาก เช่น ควอทซ์ มีก่าสูงถึง 10<sup>17</sup> โอห์ม เมตร โลหะที่เป็นตัวนำที่ดีที่สุด คือ เงินมีก่าสภาพด้านทานเป็น 1.58×10<sup>-8</sup> โอห์ม เมตร และ ในตัวนายิ่งยวดเป็นตัวนำที่นำได้อย่างสมบูรณ์ โดยมีสภาพด้านทานเป็นสูนย์โอห์ม เมตรส่วนสภาพ ด้านทานของสารกึ่งตัวนามีก่าอยู่ระหว่างวัสดุที่เป็นฉนวนและวัสดุที่เป็นตัวนำ

สารกึ่งตัวนำชนิดต่าง ๆ ที่กล่าวมา มีสมบัติและการนำไฟฟ้าแตกต่างกันที่สำคัญ เช่น ช่องว่างแถบพลังงาน (Energy Gap; E<sub>g</sub>) สภาพเคลื่อนที่ได้ (Mobility) ของประจุพาหะเป็นต้น ธรรมชาติและความซับซ้อนของพันธะของอะตอมและ โครงสร้างผลึกของสารกึ่งตัวนาเหล่านี้มีผล ต่อสมบัติและการนาไฟฟ้า ในสารกึ่งตัวนาที่เป็นธาตุเดี่ยว เช่น เจอร์มาเนียม และซิลิกอนมีการ ศึกษาวิจัยมาเป็นเวลานานจนสมบัติด้านต่าง ๆ ของสารกึ่งตัวนานี้เป็นที่เข้าใจเป็นอย่างด การนำไฟฟ้าอาจวัดอยู่ในรูปค่า สภาพด้านทานไฟฟ้า (Electrical Resistivity, ) สารกึ่ง ดัวนำ และตัวนำ ยิ่งยวด ที่อุณหภูมิต่าง ๆ สำหรับการจำแนกประเภทสารกึ่งตัวนำ เพื่อการประยุกต์ ด้านต่าง ๆ เช่น สิ่งประดิษฐ์กลุ่มไดโอด ทรานซิสเตอร์ ไอซี เพื่อประยุกต์ทางแสง ไฟฟ้า ทางกวาม ร้อนไฟฟ้า ฯลฯ สามารถดูรายละเอียดเพิ่มเติมในหนังสือโซลิสเตทฟิสิกส์ (ดุสิต เครืองาม, 2535)

#### ทฤษฎีแถบพลังงาน

จากกลศาสตร์ควอนตัม ทาให้ทราบว่าพลังงานของอิเล็กตรอนในอะตอมของธาตุเป็น ้ปริมาณควอนตัมหรือมีค่าไม่ต่อเนื่องหรือมีค่าที่เป็นไปได้เป็นช่วง ๆ แตกต่างกันไปตามชนิดของ ธาตุ นอกจากนี้อิเล็กตรอนในอะตอมจะ ไม่อยู่ที่ใคที่หนึ่งเป็นการเฉพาะ การจะพบอิเล็กตรอนบอก ใด้จากความหนาแน่นโอกาสที่จะพบ (Probability Density; Pr) สาหรับอะตอมเดี่ยวที่สถานะ พลังงานอิเล็กตรอนต่ำสุด ความหนาแน่น โอกาสที่จะพบอิเล็กตรอนมีค่าสูงสุดจุดหนึ่ง ถ้ามีอะตอม ตั้งแต่สองอะตอมเข้าใกล้กันมากขึ้น ฟังก์ชันคลื่นของอะตอมทั้งสองจะเริ่มซ้อนทับกัน หรือกล่าว ้ได้ว่ากราฟแสดงความหนาแน่นโอกาสที่จะพบอิเล็กตรอนของอะตอมทั้งสองซ้อนทับกัน หมายความว่าอะตอมทั้งสองมีอันตรกริยาต่อกันซึ่งผลให้ระดับพลังงานอิเล็กตรอนซึ่งเป็นปริมาณ ้ควอนตัมค่าเดียวสาหรับอะตอมเดี่ยวแยกออกมาเป็นหลายระดับ เนื่องจากตำแหน่งซ้อนทับกันของ ฟังก์ชันคลื่นมีโอกาสพบอิเล็กตรอนได้มากกว่าหนึ่ง ซึ่งตามหลักการกิดกันเพาลี (Pauli Exclusion Principle) อิเล็กตรอนสองตัวจะมีเลขควอนตัมเดียวกันไม่ได้ การแยกออกของระดับพลังงานเป็น ระคับจะทาให้อิเล็กตรอนในช่วงซ้อนทับกันมีสถานะควอนตัมที่แตกต่างกัน กรณีที่อะตอมของ ผลึกประกอบด้วยอิเล็กตรอนในอะตอมมีระดับพลังงานถึง n=3 เมื่ออะตอมอยู่ห่างกันและไม่มี ้อันตรกริยาต่อกันอิเล็กตรอนจะมีพลังงานที่แตกต่างกัน เมื่ออะตอมเข้ามาใกล้ระคับพลังงานใน ชั้นนอกสุด (n=3) จะแยก ออกเป็นระดับชั้นพลังงานเล็ก ๆ หลายชั้นเรียกว่าแถบพลังงาน (energy band) เมื่อ อะตอมเข้าใกล้กันมากขึ้นระดับพลังงานชั้นถัดไป (n=2) จากด้านนอกก็จะแยก ออกเป็น ระดับชั้นพลังงานเล็ก ๆ เช่นเดียวกัน สาหรับระดับชั้นใน (n=1) ก็สามารถ แยกออกเป็นระดับชั้น พลังงานเล็ก เมื่ออะตอมเข้ามาอยู่ใกล้กันมากยิ่งขึ้น (นรินทร์ สิริกุลรัตน์, 2554)

เมื่อระยะระหว่างอะตอมใกล้กันมากขึ้น ๆ ระดับพลังงานแยกออกเป็น แถบพลังงานจน เกิดการซ้อนทับกันรวมกันเป็นช่วงหรือแถบพลังงานเดียวกัน และ จะแยกออกเป็นแถบพลังงานที่ แสดงช่วงที่อิเล็กตรอนอยู่ได้ (Allowed Energy Bands) และช่วงหรือแถบต้องห้าม หรือ แถบพลังงานที่อิเล็กตรอนอยู่ไม่ได้ (Forbidden Energy Bands) ลักษณะการเกิดแถบพลังงานนี้ เรียกว่า ทฤษฎีแถบพลังงาน (Energy Band Theory) ซึ่งจะได้พิจารณาในรายละเอียดต่อไป

# งานวิจัยที่เกี่ยวข้อง

Thammapreecha et al. (2017) ฟิล์มบาง ZrTiO<sub>4</sub> เตรียมด้วยวิธีรีแอกตีฟดีซีแมกนีตรอน โกสปัตเตอริง โดยไม่ต้องให้กวามร้อน โดยงานวิจัยนี้ศึกษาโครงสร้าง ลักษณะพื้นผิว ความหนา สมบัติทางแสง และสมบัติทางไฟฟ้า เมื่อกระแสไฟฟ้าสูงกว่า 2.0 A โดยไม่ทำให้กวามร้อน ฟิล์มที่ เกลือบได้มีโครงสร้างแบบออร์โธรอมบิก (111) ก่าดัชนีหักเหของฟิล์มอยู่ระหว่าง 2.01 ถึง 2.23 (ที่กงวามยาวกลื่น 650 นาโนเมตร) ก่ากวามหนาแน่นของการบรรจุออปติกัลอยู่ระหว่าง 0.85 ถึง 0.96 จากการศึกษานี้พบว่าก่าดัชนีหักเหของแสงขึ้นอยู่กับกวามหนาแน่นของบรรจุภัณฑ์ กวามเป็น ฉนวนกงที่สูงจะลดลงจาก 74.3 เป็น 43.3 เมื่อมีกระแสไฟฟ้าเพิ่มมากขึ้น ซึ่งสูงกว่างานวิจัยอื่น ๆ

Zhao et al. (2008) เตรียมฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมออกไซด์ด้วยวิธี อาร์เอฟ รีแอคตีฟ สปัตเตอริง ภายใต้เงื่อนไขไบแอสต่าง ๆ เพื่อศึกษาผลของอุณหภูมิขณะเคลือบ และกระบวนการอบ อ่อนภายหลังการเคลือบต่อ โครงสร้างและสมบัติทางแสงของฟิล์มเซอร์ โคเนียมออกไซด์ จาก การศึกษาพบว่าฟิล์มที่เคลือบบนแผ่นซิลิกอนมีโครงสร้างผลึกแบบ โม โนคลินิก ระนาบ (111) ที่มี ความเป็นผลึกสูง ภายใต้เงื่อนไขไบแอส สปัตเตอริง และอุณหภูมิวัสดุรองรับสูง ในทางตรงกันข้าม พบโครงสร้างผลึกแบบเตตระ โกนอล บนกระจกภายใต้เงื่อนไขเดียวกัน และพบว่าเส้นโค้งการ กระจายค่าดัชนีหักเหของฟิล์มเพิ่มขึ้นภายหลังการอบอ่อนโดยเฉพาะฟิล์มที่เคลือบที่ไบแอสสูง ๆ ค่าดัชนีหักเหของฟิล์มเซอร์ โคเนียมออกไซด์ เพิ่มขึ้นเป็น 2.17 (550 nm) ที่ไบแอสที่เหมาะสม ในขณะที่ค่าแถบพลังงานลดลงเป็น 5.65 eV

Pamu, Sudheendran, Ghanashyam Krishna, James Raju, and Bhatnagar Anil (2009) ศึกษาผลึกระดับนาโนของฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมออกไซด์ ที่เคลือบบนแก้วบอรอซิลิเคต (Borosilicate Glass) ด้วยวิธี ดีซี แมกนีตรอน สปัตเตอริง โดยให้ความร้อน จากการศึกษาได้แสดง ถึงความเป็นไปได้ของการปลูกฟิล์มเซอร์ โคเนียมออกไซด์ใน ดีซี พลาสมาของแก๊สออกซิเจน 100% ฟิล์มที่ได้มีความหนาเท่ากับ 500 nm ฟิล์มเซอร์ โคเนียมออกไซด์ที่เคลือบด้วยเปอร์เซ็นต์ของ แก๊สออกซิเจน 40%, 60% และ 80% และให้อุณหภูมิสูง ๆ พบเฟสมากกว่าหนึ่งเฟส ในขณะที่ เปอร์เซ็นต์ของแก๊สออกซิเจนที่ต่ำสุดและสูงสุด มีเพียงเฟส โมโนกลินิก ค่าดัชนีหักเหสูงสุดมีค่า เท่ากับ 1.85 เมื่อเทียบกับเปอร์เซ็นต์ของแก๊สออกซิเจน ขนาดผลึกของฟิล์มมีค่าอยู่ในช่วง 11-25 nm โดยคำนวณจากเทคนิค XRD ขนาดเกรนมีค่าอยู่ในช่วง 38-45 nm ค่าคงตัวไดอิเล็กทริกของฟิล์มวัด ด้วยกลื่นความถี่ไมโครเวฟ (8-12 GHz) มีก่าอยู่ในช่วง 13-19.2 Mozafari et al. (2013) ในงานนี้การเตรียมฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนต ด้วยวิธี โซลเจล ผลจากการศึกษาพบว่าฟิล์มที่ได้สม่ำเสมอและชั้นฟิล์มบางหลายชั้นที่สมบูรณ์ ซึ่งเป็นการ เตรียมที่ประสบความสำเร็จ การเพิ่มประสิทธิภาพกระบวนการต่าง ๆ และการประยุกต์ของ Carboxymethyl Cellulose เป็นการกระจายตัว นอกจากนี้ยังพบว่าความหนาและความหยาบผิวของ ฟิล์มหลายชั้นเพิ่มขึ้น แต่ไม่เป็นเส้นแม้เพิ่มจำนวนชั้นฟิล์ม การเคลือบแบบ Nanocomposite เป็น การเคลือบแบบใหม่ เป็นองค์ประกอบที่ออกฤทธิ์ทางชีวภาพ องค์ประกอบเฉื่อย คาดว่าไม่เพียงแต่ จะเพิ่มฤทธิ์ทางชีวภาพ และการเข้ากันกับเนื้อเยื่อของสิ่งมีชีวิต แต่ยังช่วยป้องกันการสึกหรอและกัด กร่อนของผิวของรากฟันเทียมที่เป็นโลหะ

Pamua, Sudheendran, Ghanashyam Krishna, and James Raju (2010) เตรียมฟิล์มบาง เซอร์ โคเนียมไททาเนต ด้วยวิธีดีซีแมกนีตรอนสปัตเตอริง จากการศึกษาพบว่าฟิล์มที่เคลือบได้มี โครงสร้างแบบออร์ โธรอมบิค ขนาดผลึกอยู่ในช่วง 13.2-28.6 nm ค่าคงที่ไดอิเล็กตริกและสูญเสีย ไดอิเล็กตริกฟิล์มบาง ZrTiO<sub>4</sub> วัดที่ในช่วงความถี่ 100 Hz-15 MHz มีค่าอยู่ในช่วง 37-46.5 และ 0.007-0.03 ตามลำดับ ความหนาแน่นกระแสไฟฟ้ารั่วไหลเป็น 9.03 × 10<sup>-7</sup> A/cm<sup>2</sup> ที่ 10mV/m สำหรับฟิล์มที่เคลือบที่ 40% OMP

Kim et al. (2004) ได้เตรียมฟิล์มเซอร์ โคเนียม ไททาเนต (ZrTiO<sub>4</sub>) บน Pt/Ti/SiO<sub>2</sub>/Si (100) ด้วยกระบวนการ โซลเจล (Sol Gel) และ ได้ให้ความร้อนที่อุณหภูมิต่าง ๆ และศึกษาลักษณะ พื้นผิว โครงสร้าง และสมบัติทางไฟฟ้า โดยเฟสของ ZrTiO<sub>4</sub> จะเกิดเมื่อให้ความร้อนที่อุณหภูมิสูง กว่า 650°C ที่เวลา 2 ชั่วโมง ซึ่งต่ำกว่าอุณหภูมิที่เผามาก โครงสร้างจุลภาคของฟิล์ม ZrTiO<sub>4</sub> ที่ได้มี ความเป็นผลึกที่ดี ขนาดเกรนมีขนาดน้อยกว่า 70 nm และพื้นผิวของฟิล์มเรียบ มีค่าความหยาบผิว เท่ากับ 22.4 nm สำหรับค่าคงที่ไดอิเล็กตริกและการสูญเสียไดอิเล็กตริกของฟิล์ม ZrTiO<sub>4</sub> เท่ากับ 38 และ 0.006 ตามลำดับ ที่ความหนา 450 nm ให้ความร้อนที่ 900°C ที่เวลา 2 ชั่วโมง

Sanchez-Gonzalez, Diaz-Parralejo, Ortiz, and Guiberteau (2006) ศึกษาวิธีการ กำนวณหาค่าคงที่ทางแสงจากข้อมูลค่าการส่งผ่านแสงด้วยวิธี Swanepoel โดยสนใจค่าดัชนีหักเห (Refractive index ; *n*) ความหนา (Thickness ; *d*) ดัชนีการดูดกลืน (Absorption index ; α) และ สัมประสิทธิ์การดับสูญ (Extinction coefficient ; *k*) ของฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมออกไซด์ที่โดปด้วย อิตเทรียมออกไซด์ (Y<sub>2</sub>O<sub>3</sub>) 3 mol % (Vttria stabilized zirconia; 3YSZ) ซึ่งมีโครงสร้างระดับนาโน ฟิล์มเซอร์ โคเนียมออกไซด์เตรียมด้วยวิธี โซลเจลและเคลือบแบบจุ่ม (Dipping) บนแก้วโซดาไลม์ (Soda-lime glass) และใช้ค่าสัมประสิทธิ์การดูดกลืนในการคำนวณหาค่าแถบพลังงานของฟิล์ม จากผลการศึกษาพบว่าก่าดัชนีหักเหมีค่าเพิ่มขึ้น ลดลง และคงที่เมื่อความยาวคลื่นเพิ่มขึ้น จณะที่ สัมประสิทธิ์การดูดกลืน และสัมประสิทธิ์การดับสูญมีก่าลดลงจนถึงศูนย์ ฟิล์มบาง 3YSZ มีค่า แถบพลังงานเท่ากับ 4.6 eV ผลที่ได้ทั้งหมดสอดคล้องกับงานวิจัยอื่นที่เป็นฟิล์มบางเหมือนกัน และ เสนอว่าวิธี Swanepoel มีความสำคัญในการหาลักษณะเฉพาะทางแสงของฟิล์มบางเซรามิกส์

Manifacier, Gasiot, and Fillard (1976) เสนอวิธีการคำนวณหาค่าคงที่ทางแสงและความ หนาจากรูปแบบริ้วการแทรกสอค (Interference Fringe Pattern) ของสเปกตรัมการส่งผ่านของ ฟิล์มบางไคอิเล็กทริกที่มีความใส ซึ่งเคลือบอยู่บนวัสดุรองรับที่ไม่มีการดูดกลืน (Non-Absorbing) ประเด็นสำคัญที่น่าสนใจของวิธีการหาค่าคงที่ทางแสงของฟิล์มบางที่เสนอนี้คือ เป็นวิธีที่ไม่ยุ่งยาก ซับซ้อน สามารถหาได้โดยตรงและแม่นยำเหมือนกับวิธี Iteration

Swanepoel (1983) ศึกษาค่าคงที่ทางแสงและความหนาของฟิล์มจากริ้วการแทรกสอด ของสเปกตรัมการส่งผ่านเมื่อความหนาของฟิล์มและความยาวคลื่นมีขนาดเท่ากัน ค่าการส่งผ่าน แสงของฟิล์มจะเป็นฟังก์ชันของคัชนีหักเห สัมประสิทธิ์การคับสูญ ความหนา และคัชนีหักเหของ วัสดุรองรับ

# บทที่ 3

# วิธีดำเนินการวิจัย

บทนี้ในจะนำเสนอวิธีคำเนินการวิจัยของคุษฎีนิพนธ์ ซึ่งประกอบด้วย กรอบแนวคิดของ การวิจัย แนวทางการศึกษา อุปกรณ์และเครื่องมือ แนวทางและขั้นตอนในการทดลอง

### กรอบแนวคิดของงานวิจัย

ผู้วิจัยแบ่งการคำเนินงานของคุษฎีนิพนธ์นี้เป็น 3 ส่วนคือ (1) การเตรียมฟิล์มบาง เซอร์ โคเนียมไททาเนต (2) ศึกษาลักษณะเฉพาะทางกายภาพ (3) การศึกษาสมบัติทางไฟฟ้า และ สมบัติทางแสง ซึ่งสรุปได้ดังนี้

 การเตรียมฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนต นั้นเริ่มจากศึกษาอุปกรณ์ที่เกี่ยวข้องกับ กระบวนการเคลือบ ตัวแปรและขั้นตอนการเคลือบ ซึ่งคุษฎีนิพนธ์นี้ใช้การเคลือบค้วยวิธีรีแอคตีฟ แมกนิตรอนโคสปัตเตอริง จากนั้นจึงทคลองเคลือบฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนต โคยแปรค่า การเคลือบกระแสสูง (ไม่อบ) และการเคลือบกระแสสูงและอบหลังเคลือบที่อุณหภูมิ 600°C

 การศึกษาลักษณะเฉพาะทางกายภาพของฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนต สำหรับขั้น ตอนนี้ผู้วิจัยจะนำฟิล์มบางที่เคลือบได้ไปวิเคราะห์ด้วยเทคนิค XRD, AFM, FE-SEM, Raman Spectroscopy และ EDX

 การศึกษาสมบัติทางไฟฟ้าเพื่อหาค่าคงตัวของไดอิเล็กตริก การสูญเสียไดอิเล็กตริก และสภาพด้านทานไฟฟ้า และสมบัติทางแสงเพื่อคำนวณหาค่าดัชนีหักเห สัมประสิทธิ์การดับสูญ และแถบพลังงาน จากสเปกตรัมการส่งผ่านแสง

สุดท้ายเป็นการอธิบายผลของการเคลือบกระแสสูง (ไม่อบ) และการเคลือบกระแสสูง และอบหลังเคลือบที่อุณหภูมิ 600°C ต่อโครงสร้าง ลักษณะพื้นผิว ความหนา สมบัติทางไฟฟ้าและ สมบัติทางแสงของฟิล์มบางเซอร์โคเนียมไททาเนต เพื่อเปรียบเทียบการเคลือบกระแสสูง (ไม่อบ) กับการเคลือบกระแสสูงและอบหลังเคลือบที่อุณหภูมิ 600°C



ภาพที่ 3-1 กรอบแนวความคิดของการวิจัย

# เครื่องมือและวัสดุที่ใช้ในการทดลอง

อุปกรณ์และเครื่องมือที่ใช้ในงานวิจัยนี้จะแบ่งเป็น 3 ส่วนคือ (1) การเตรียมฟิล์มบาง เซอร์ โคเนียมไททาเนต และ (2) การหาลักษณะเฉพาะทางกายภาพ (3) การศึกษาสมบัติทางไฟฟ้า และสมบัติทางแสง ซึ่งมีรายละเอียดดังนี้

1. การเตรียมฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนต

 1.1 เครื่องเคลือบสุญญากาศระบบรีแอคตีฟแมกนิตรอนสปัตเตอริงที่ใช้ในงานวิจัยนี้
 คือ เครื่องเคลือบที่ใช้ในการวิจัยสร้างขึ้นโดยห้องปฏิบัติการวิจัยเทคโนโลยีสุญญากาศและฟิล์มบาง ภาควิชาฟิสิกส์คณะวิทยาศาสตร์ มหาวิทยาลัยบูรพา

1.2 วัสดุที่ใช้ในการทดลอง

 1.2.1 เป้าสารเคลือบเป็นเป้าเซอร์โคเนียม มีความบริสุทธิ์ 99.97 % และ เป้าไทเทเนียม มีความบริสุทธิ์ 99.97 %

1.2.2 วัสคุรองรับ (Substrate) มี 3 ชนิคคือ

- กระจกส ไลด์ใช้เพื่อศึกษาลักษณะสีของฟิล์ม และวิเคราะห์สมบัติทางแสง
- แผ่นสแตนเลสใช้เพื่อศึกษาลักษณะสีของฟิล์ม และวิเคราะห์สมบัติทาง

ไฟฟ้า

- แผ่นซิลิกอนใช้ในการศึกษาโครงสร้างผลึก ขนาดผลึก ค่าคงที่แลตทิซ และลักษณะเฉพาะของฟิล์มาางเซอร์โอเนียมไททาเนต

1.2.3 แก๊ส (Gas) ประกอบค้วยแก๊ส 2 ชนิคคือ

- แก๊สอาร์กอนความบริสุทธิ์ 99.999% เป็นแก๊สสปัตเตอร์

- แก๊สออกซิเจนความบริสุทธิ์ 99.98% เป็นแก๊สไวปฏิกิริยา

2. การหาลักษณะเฉพาะทางกายภาพของฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมออกไซด์

2.1 X-Ray Diffractrometer สำหรับศึกษาโครงสร้างผลึก งานวิจัยนี้ใช้เครื่อง X-Ray

Diffractrometer ของคณะพลังงานสิ่งแวคล้อมและวัสคุ มหาวิทยาลัยเทคโนโลยีพระจอมเกล้านบุรี

2.2 Atomic Force Microscope สำหรับศึกษาลักษณะพื้นผิว งานวิจัยนี้ใช้เครื่อง Atomic Force Microscope ของศูนย์นาโนเทคโนโลยีแห่งชาติ

2.3 Scanning Electron Microscope สำหรับศึกษาความหนา ลักษณะพื้นผิวและ ภาคตัดขวางของฟิล์ม ใช้เครื่อง Field Emission Scanning Electron Microscopy (FE-SEM) และ เครื่อง Energy Dispersive X-ray Spectroscopy (EDX) ของศูนย์เทค โนโลยีอิเล็กทรอนิกส์และ คอมพิวเตอร์แห่งชาติ 2.4 Raman Spectroscopy สำหรับศึกษาองค์ประกอบธาตุทางเคมีของฟิล์ม ใช้เครื่อง Raman spectroscopy ของศูนย์นาโนเทคโนโลยีแห่งชาติ

การศึกษาสมบัติทางไฟฟ้า และสมบัติทางแสงของฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนต
 ภา ค่าคงตัวของไดอิเล็กตริก การสูญเสียไดอิเล็กตริก และสภาพด้านทานไฟฟ้า ด้วย
 เครื่อง Probe Station และ Precision Parametric Analyzer รุ่น Agilent 4294A. ของห้องปฏิบัติการ
 ทดสอบสมบัติทางไฟฟ้า (Electrical Properties Measurement Laboratory) M 322 สูนย์เทคโนโลยี
 โลหะและวัสดุแห่งชาติ โดยวัดค่าความจุไฟฟ้า

3.2 Spectrophotometer สำหรับวัดค่าการส่งผ่านแสงในช่วง 200-2500 nm งานวิจัยนี้ จะใช้เครื่อง Spectrophotometer รุ่น Shimazdu UV-3600 (A, %T, %R measurements in the range of 200 - 3600 nm) ของศูนย์วิจัยแห่งความเป็นเลิศทางเทคโนโลยีแก้วและวัสดุศาสตร์ มหาวิทยาลัย ราชภัฏนครปฐม โดยคำนวณหาค่าดัชนีหักเห สัมประสิทธิ์การดับสูญ และแถบพลังงานของฟิล์ม บางเซอร์โคเนียมออกไซด์ จากสเปกตรัมการส่งผ่านแสง



ภาพที่ 3-2 เครื่องเคลือบสุญญากาศระบบรีแอคตีฟดีซีแมกนีตรอนโคสปัตเตอริงที่ใช้ในงานวิจัย จากห้องปฏิบัติการวิจัยเทคโนโลยีสุญญากาศและฟิล์มบาง ภาควิชาฟิสิกส์คณะ วิทยาศาสตร์ มหาวิทยาลัยบูรพา



ภาพที่ 3-3 เกรื่อง X-Ray Diffractrometer (XRD KMUTT) จากคณะพลังงานสิ่งแวคล้อมและวัสดุ มหาวิทยาลัยเทคโนโลยีพระจอมเกล้านบุรี



ภาพที่ 3-4 เครื่อง Field Emission Scanning Electron Microscope : FE-SEM และเครื่อง Energy Dispersive X-ray Spectroscopy (EDX) จากศูนย์เทค โน โลยีอิเล็กทรอนิกส์และ คอมพิวเตอร์แห่งชาติ (ที่มา : http://tmec.nectec.or.th/services/detail/id/e319fb147f550 d8b9e473deecb3884db/lang/th)



ภาพที่ 3-5 เครื่อง Atomic Force Microscope (AFM) จากศูนย์นาโนเทคโนโลยีแห่งชาติ



ภาพที่ 3-6 เครื่องรามันสเปกโตรสโคปี (Raman Spectroscopy) จากศูนย์นาโนเทคโนโลยีแห่งชาติ (http://www.manager.co.th/Science/ViewNews.aspx?NewsID=9500000124432)



ภาพที่ 3-7 เครื่อง Precision Parametric Analyzer จากห้องปฏิบัติการทดสอบสมบัติทางไฟฟ้า (Electrical Properties Measurement Laboratory) M 322 ศูนย์เทคโนโลยีโลหะและวัสดุ แห่งชาติ



ภาพที่ 3-8 เครื่อง UV-VIS-NIR Spectrophotometer (A, %T, %R measurements in the range of 200 - 3600 nm) (Shimazdu UV-3600) จากศูนย์วิจัยแห่งความเป็นเลิศทางเทคโนโลยี แก้วและวัสดุศาสตร์ มหาวิทยาลัยราชภัฏนครปฐม (http://dept.npru.ac.th/cegm/ index.php?6a992d5529f459a44fee58c733255e86&Intype=editor\_top&stm\_id=1568)

#### เครื่องเคลือบฟิล์มบางระบบรีแอคตีฟดีซีแมกนีตรอนโคสปัตเตอริง

การเตรียมฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตในคุษฎีนิพนธ์นี้เตรียมจากเครื่องเคลือบใน สุญญากาศระบบรีแอคตีฟดีซีแมกนีตรอนโคสปัตเตอริง (ภาพที่ 3-9) ซึ่งเป็นกระบวนการภายใต้ สภาวะสุญญากาศ ดังนั้นเพื่อให้ฟิล์มบางที่ได้มีคุณภาพและสมบัติตามที่ต้องการ จะต้องลดความ ดันภายในภาชนะสุญญากาศให้อยู่ในระดับ 10<sup>-5</sup> mbar ส่วนประกอบของเครื่องเคลือบระบบ สปัตเตอริงในงานวิจัยนี้ประกอบไปด้วย 2 ส่วน คือ ส่วนของระบบสุญญากาศ (Vacuum System) และ ส่วนของระบบเคลือบ (Coating System) รายละเอียดดังนี้

 ถ่วนระบบสุญญากาศ ประกอบด้วย ห้องเคลือบทรงกระบอกทำจาก สเตนเลส ขนาด เส้นผ่านศูนย์กลาง 310.0 mm สูง 370.0 mm ระบบเครื่องสูบสุญญากาศประกอบด้วยเครื่องสูบแบบ แพร่ไอแบบระบายความร้อนด้วยน้ำและมีเครื่องสูบกล โรตารีเป็นเครื่องสูบท้าย การวัดความดัน ภายในภาชนะสุญญากาศใช้มาตรวัดความดันของ Balzers รุ่น TPG300 โดยใช้หัววัดแบบพิรานี รุ่น TPR010 และหัววัดแบบเพนนิ่งรุ่น IKR050

 2. ส่วนของระบบเคลือบ เป็นส่วนเตรียมฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตประกอบด้วย แมกนิตรอนคา โทค 2 หัว ขนาดเส้นผ่าสูนย์กลาง 3 inch ระบายความร้อนด้วยน้ำติดตั้งเป้า เซอร์ โคเนียม (99.97%) และไทเทเนียม (99.97%) ที่คา โทค พร้อมภาคจ่ายไฟฟ้าแรงสูงกระแสตรง ใช้แก๊สอาร์กอนความบริสุทธิ์สูง (99.999%) เป็นแก๊สสปัตเตอร์ ใช้แก๊สออกซิเจนความบริสุทธิ์สูง (99.98%) เป็นแก๊ส ไวปฏิกิริยา สำหรับการจ่ายแก๊สอาร์กอนและแก๊สออกซิเจนในกระบวนการ เคลือบจะควบคุมด้วย Mass Flow Controller ของ MKS type247D



ภาพที่ 3-9 ใคอะแกรมของเครื่องเคลือบสุญญากาศระบบรีแอคตีฟดีซีแมกนีตรอน โคสปัตเตอริง (สุรสิงห์ ไชยคุณ, นิรันคร์ วิทิตอนันต์ และอดิศร บูรณวงศ์, 2557)

#### การสร้างสภาวะสุญญากาศ

ก่อนทำการเคลือบฟิล์มด้วยวิธีสป์ตเตอริง ต้องทำกวามดันในภาชนะสุญญากาศให้อยู่ใน สภาวะสุญญากาศที่ระดับสุญญากาศสูง (High Vacuum) กวามดันประมาณ 10<sup>-3</sup> - 10<sup>-5</sup> mbar เพื่อลด การปนเปื้อนของฟิล์มที่เคลือบได้เนื่องจากการกงก้างของแก๊สในภาชนะสุญญากาศ (Residual Gas) การสร้างสภาวะสุญญากาศจะใช้ระบบเครื่องสูบสุญญากาศ ประกอบด้วยเครื่องสูบแบบแพร่ไอ (Diffusion Pump) หนุนหลังด้วยเกรื่องสูบกล โรตารี (Rotary Pump) ที่ต่อเข้ากับภาชนะสุญญากาศ ด้วยท่อและมีวาล์วกวบคุมการปิด-เปิด (ภาพที่ 3-10) โดยในตอนต้นจะใช้เกรื่องสูบกล โรตารีเพื่อ ลดกวามดันในภาชนะสุญญากาศจากกวามดันบรรยากาศเป็นความดันต่ำประมาณ 10<sup>-2</sup> mbar ต่อมา จะใช้เกรื่องสูบแบบแพร่ไอ เพื่อลดกวามดันในภาชนะสุญญากาศจาก 10<sup>-2</sup> mbar ให้ลดลงอยู่ในช่วง กวามดัน 10<sup>-5</sup> mbar

สำหรับขั้นตอนการสร้างภาวะสุญญากาศมีดังนี้

 1. ตรวจเช็ควาล์วหยาบ (หมายเลข 9) วาล์วท้าย (หมายเลข 11) และวาล์วสุญญากาศสูง (หมายเลข 10) ให้อยู่ในสภาพปิดทั้งหมด

 เปิดสวิทซ์หลัก เพื่อจ่ายไฟฟ้าให้แก่ระบบต่าง ๆ ของเครื่อง เช่น ระบบวัดความดัน และระบบควบคุมการทำงานของระบบเครื่องสูบสุญญากาศ เป็นต้น หลังจากนั้นเปิดสวิทซ์ Rotary เพื่อให้เครื่องสูบกลโรตารี (หมายเลข 7) ทำงาน

3. เริ่มสูบอากาศจากเครื่องสูบแบบแพร่ไอ โดยใช้เครื่องสูบกลโรตารี โดยเปิดวาล์วท้าย เพื่อให้เครื่องสูบกลโรตารีสูบอากาศออกจากเครื่องสูบกลแบบแพร่ไอ (หมายเลข 6) จนความดันใน เครื่องสูบแบบแพร่ไอ เมื่ออ่านจากพิรานีเกจ (หมายเลข 4) มีค่าน้อยกว่า 10<sup>-2</sup> mbar ซึ่งเป็นความดัน ที่เครื่องสูบแบบแพร่ไอ สามารถทำงานได้ พร้อมทั้งเปิดสวิทซ์ Diffusion เพื่อให้ตัวทำความร้อน ของเครื่องสูบแบบแพร่ไอทำงานเป็นการเริ่มต้มน้ำมัน ใช้ประมาณ 20 นาที

4. ในระหว่างการต้มน้ำมันนำวัสดุรองรับที่ต้องการเคลือบวางในภาชนะสุญญากาศ โดยก่อนวางวัสดุรองรับต้องตรวจความดันใน ภาชนะสุญญากาศยังคงอยู่ในสภาวะเป็นสุญญากาศ หรือไม่ ถ้ายังเป็นสุญญากาศกีทำการเปิดวาล์วปล่อย เพื่อให้อากาศเข้าสู่ภาชนะสุญญากาศ จนความ ดันในภาชนะสุญญากาศเท่ากับความดันบรรยากาศ หลังจากนั้นทำการเปิดฝาครอบภาชนะ สุญญากาศออก นำวัสดุรองรับที่ต้องการเกลือบไปวาง ปิดฝาครอบและปิดวาล์วปล่อยให้สนิท

5. สร้างสภาวะสุญญากาศขั้นต้นในภาชนะสุญญากาศโดยใช้เครื่องสูบกลโรตารี โดยการปิดวาล์วท้าย แล้วเปิดวาล์วหยาบเพื่อให้เครื่องสูบกลโรตารีสูบอากาศออกจากภาชนะ สุญญากาศ จนความดันในภาชนะสุญญากาศ มีก่าประมาณ 10<sup>-2</sup> mbar เมื่ออ่านความดันจาก มาตรวัดความดันแบบช่วงกว้าง (หมายเลข 3) 6. เมื่อต้มน้ำมันจนครบ 20 นาที ทำการสร้างสภาวะสุญญากาศสูง ในภาชนะสุญญากาศ ด้วยเครื่องสูบแบบแพร่ ไอ โดยปิดวาล์วหยาบ แล้วเปิดวาล์วท้าย หลังจากนั้นเปิดวาล์วสุญญากาศสูง เพื่อให้เครื่องสูบแบบแพร่ ไอสูบอากาศออกจากภาชนะสุญญากาศเพื่อทำความคันในภาชนะ สุญญากาศให้อยู่ในระคับสภาวะสุญญากาศสูง หรืออยู่ในช่วง 10<sup>-5</sup> - 10<sup>-6</sup> mbar

7. จับเวลาและรอจนความคันในภาชนะสุญญากาศมีค่าประมาณ 5 x 10<sup>-5</sup> mbar ซึ่งกำหนดให้เป็นค่าความคันพื้น (P<sub>b</sub>) ก่อนเริ่มกระบวนการเคลือบฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนต



ภาพที่ 3-10 ใดอะแกรมระบบเครื่องสูบสุญญากาศ ของระบบเกลือบสปัตเตอริง

- ภาชนะสุญญากาศ (Vacuum Chamber)
- 2. หน้าต่าง (Window)
- 3. มาตรวัดกวามดันเพนนิ่ง (Penning Gauge) 4. มาตรวัดกวามดันพิรานี (Pirani Gauge)
- 5. มาตรวัดความคันแบบพิรานี (Pirani Gauge) 6. เครื่องสูบแบบแพร่ไอ (Diffusion Pump)
- 7. เครื่องสูบกลโรตารี (Rotary Pump)
- 9. วาลั่วหยาบ (Roughing Valve)
- 11. วาลั่วท้าย (Backing Valve)
- 13. แบฟเฟิล (Baffle)

- 8. วาล์วปล่อย (Vent Valve)
- 10. วาลั่วสุญญากาศสูง (High Vacuum Valve)
- 12. วาล้วปล่อย (Vent Valve)

### การเตรียมวัสดุรองรับสำหรับการเคลือบฟิล์มบางเซอร์โคเนียมไททาเนต

ทั้งนี้ก่อนนำวัสดุรองรับมาเคลือบฟิล์มต้องนำมาทำความสะอาคเพื่อขจัดสิ่งสกปรก ใด้แก่ คราบฝุ่น ใขมันสารอินทรีย์ต่าง ๆ ก่อน ซึ่งจะทำให้ได้ผิววัสดุรองรับที่ได้มีความสะอาค ทำ ให้ฟิล์มที่เคลือบยึดติดแน่นลงบนผิวหน้าของวัสดุรองรับ สำหรับการทำความสะอาควัสดุรองรับ เริ่มจากนำวัสดุรองรับไปล้างด้วยไตรคลอโรเอทิลีน (Trichloroethylene) โดยใช้อัลตราโซนิกส์ เป็น เวลา 5 นาที จากนั้นนำไปล้างด้วยอะซิโตนโดยใช้อัลตราโซนิกส์เป็นเวลา 5 นาที แล้วนำไปล้างต่อ ด้วยไอโซโพรพานอล (Isopropanal) โดยใช้อัลตราโซนิกส์อีก 5 นาที นำวัสดุรองรับขึ้นด้วยคืมคืบ เป่าด้วยลมร้อนให้แห้ง จากนั้นนำวัสดุรองรับใส่เข้าในภาชนะสุญญากาศเพื่อรอการเคลือบ ดังแสดงในภาพที่ 3-11



ภาพที่ 3-11 การถ้างวัสคุรองรับ

#### การเคลือบฟิล์มบางเซอร์โคเนียมไททาเนต

การเคลือบฟิล์มบางในภาชนะสุญญากาศด้วยวิธี รีแอคตีฟดีซีแมกนีตรอนโลสป์ตเตอริง มีรายละเอียดพอสรุปได้ดังนี้ แหล่งจ่ายไฟฟ้ากระแสตรงถูกติดตั้งเข้ากับระบบเคลือบโดยต่อ ศักย์ไฟฟ้าลบเข้ากับขั้วคาโทดและต่อศักย์ไฟฟ้าบวก (Ground) กับภาชนะสุญญากาศ เป้า เซอร์ โคเนียมจะถูกติดตั้งกับขั้วคาโทด โดยด้านบนของคาโทดจะต่อกับระบบไหลเวียนน้ำเย็นเพื่อ ใช้ระบายความร้อนที่เกิดขึ้นบริเวณกาโทดจากการสป์ตเตอร์ของไอออนอาร์กอนที่บริเวณผิวหน้า เป้าสารเคลือบ ส่วนวัสดุรองรับถูกวางบนแผ่นรองรับที่ติดตั้งบนแท่นวางที่สามารถเคลื่อนที่ขึ้นลง ได้ โดยชัตเตอร์ (Shutter) ใช้สำหรับกั้นระหว่างวัสดุรองรับกับเป้าสารเคลือบ เพื่อป้องกันการ เกลือบผิววัสดุรองรับในระหว่างกระบวนการทำกวามสะอาดหน้าเป้า (Pre Sputtering) และอุปกรณ์ Control Unit ที่เชื่อมต่อกับ Mass Flow Controller (MFC) ใช้บังกับการทำงานของเครื่องควบคุม การปล่อยแก๊สอย่างละเอียด เพื่อกวบคุมอัตราการไหลของแก๊สอาร์กอนและออกซิเจนที่เข้าสู่ ภาชนะสุญญากาศ โดยค่าอัตราการไหลของแก๊สจะมีหน่วยเป็น Standard Cubic Centimeter per Minute at STP (secm)

้ขั้นตอนในการเกลือบฟิล์มบางเซอร์ โกเนียมไททาเนตมีรายละเอียดดังนี้

 นำวัสดุรองรับที่ต้องการเกลือบวางไว้บนแท่นวางวัสดุรองรับ ปิดชัตเตอร์หน้า เป้าเซอร์ โกเนียมและ ไทเทเนียม แล้วปิดฝาภาชนะสุญญากาศ

2. ลดความคันภายในภาชนะสุญญากาศเท่ากับ 5 × 10<sup>-5</sup> mbar กำหนดเป็นก่ากวามคันพื้น  $(P_b)$  ของระบบก่อนทำการเกลือบฟิล์ม บันทึกก่ากวามคัน  $P_b$  ที่อ่านได้

3. ทำความสะอาคหน้าเป้าสารเคลือบด้วยกระบวนการ Pre-Sputtering เป็นเวลา 3 นาที

 4. ขั้นตอนนี้เป็นการเคลือบฟิล์มโดยเริ่มจากการปล่อยแก๊สอาร์กอนและแก๊สออกซิเจน เข้าสู่ภาชนะสุญญากาศ ตามค่าที่กำหนดไว้ในเงื่อนไขการทดลอง

5. จ่ายศักย์ไฟฟ้าลบให้แก่คาโทด จนเกิดโกลว์ดิสชาร์จ (ชัตเตอร์ยังคงปิดอยู่) เมื่อความ ต่างศักย์ไฟฟ้าที่จ่ายให้คาโทดและกระแสกาโทดที่วัดได้ไม่เปลี่ยนแปลง จะเริ่มการเกลือบฟิล์มบาง โดยเปิดชัตเตอร์ที่ปิดหน้าเป้าออก เพื่อเริ่มกระบวนการเกลือบฟิล์มลงบนวัสดุรองรับ พร้อมทั้ง บันทึกผลก่ากวามต่างศักย์ไฟฟ้า (I) ก่ากระแสไฟฟ้า (I) และกวามดันรวม (P<sub>i</sub>) ที่เกิดขึ้นขณะเริ่ม เกลือบฟิล์ม และทำการเกลือบฟิล์ม ตามเวลา (I) ที่กำหนด

 หลังจากเสร็จสิ้นกระบวนการเคลือบฟิล์ม ปิดแหล่งจ่ายไฟ ปิดแก๊สอาร์กอน ปิดแก๊สออกซิเจน และปล่อยอากาศเข้าไปในภาชนะสุญญากาศ เพื่อนำวัสดุรองรับออก



ภาพที่ 3-12 การเคลือบฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนต

### การวิเคราะห์ฟิล์มบางเซอร์โคเนียมไททาเนต

การวิเคราะห์ฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตในงานวิจัยนี้ แบ่งออกเป็น 3 ส่วน คือ (1) โครงสร้างผลึกและลักษณะเฉพาะทางกายภาพของฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนต (2) สมบัติ ทางไฟฟ้าของฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนต และ (3) สมบัติทางแสงของฟิล์มบางเซอร์ โคเนียม ไททาเนต

 โครงสร้างผลึกและลักษณะเฉพาะทางกายภาพของฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนต ขั้นตอนนี้เป็นการนำฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตที่เคลือบได้มาศึกษาโครงสร้างผลึก ขนาดผลึก ค่าคงที่แลตทีซ ลักษณะพื้นผิวและความหนา โดยมีรายละเอียดดังนี้

 1.1 การวิเคราะห์โครงสร้างผลึกของฟิล์มบางเซอร์โคเนียมไททาเนตโดยนำวัสดุ รองรับที่เป็นแผ่นซิลิกอนที่ผ่านการเคลือบแล้ว มาทำการวิเคราะห์ด้วยเครื่อง X-Ray Diffractrometer เพื่อหาโครงสร้างผลึกของฟิล์มบางเซอร์โคเนียมไททาเนตที่เกิดขึ้น โดยจะใช้ Cu-kα เป็นแหล่งกำเนิดรังสีเอกซ์ ใน Mode Low Angle กำหนดมุมวัดอยู่ในช่วง 20° - 70° สเปกตรัมที่วัดได้จะบันทึกอยู่ในรูปแบบการเลี้ยวเบนรังสีเอกซ์เปรียบเทียบค่ามุม 20 ที่ตำแหน่ง ความเข้มสูงสุดกับมาตรฐานอ้างอิงของแฟ้ม JCPDS เพื่อหารูปแบบโครงสร้างผลึกของฟิล์มบาง ที่เคลือบได้ต่อไป

 1.2 การหาขนาดผลึกของฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตสำหรับการหาขนาดผลึก ของฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตสามารถหาได้จากรูปแบบโครงสร้างผลึกของฟิล์มบางที่เคลือบ ได้จากเครื่อง X-Ray Diffractrometer โดยใช้ Seherrer Equation

 การหาค่าคงที่แลตทิซของฟิล์มบางเซอร์โคเนียมไททาเนตสำหรับการค่าคงที่ แลตทีซของฟิล์มบางเซอร์โคเนียมไททาเนตสามารถหาได้จากรูปแบบโครงสร้างผลึกของฟิล์มบาง ที่เคลือบได้จากเครื่อง X-Ray Diffractrometer โดยใช้สมการการหาระยะห่างระหว่างระนาบผลึก ของฟิล์มที่มีโครงสร้างแบบออร์โชรอมบิก

 1.4 การหาความหนาลักษณะพื้นผิวของฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนต โดยนำวัสดุ รองรับที่เป็นแผ่นซิลิกอนที่ผ่านกระบวนการเคลือบแล้วไปวิเคราะห์ลักษณะพื้นผิวด้วยเครื่อง Atomic Force Microscope (AFM) และ Field Emission Scanning Electron Microscopy (FE-SEM) โดยมีความละเอียดในระดับนาโน และใช้พื้นที่ในการวิเคราะห์เท่ากับ 1 x 1 μm<sup>2</sup> พร้อมวัดค่าความ หยาบผิว

 1.5 การหาองค์ประกอบธาตุทางเคมีของฟิล์มเซอร์ โคเนียมไททาเนต วัคด้วยเครื่อง Raman Spectroscopy โดยวัดจากรามานชิพ แล้วเทียบกับมาตรฐาน  สมบัติทางไฟฟ้าของฟิล์มบางเซอร์โคเนียมไททาเนต ขั้นตอนนี้จะเป็นการนำฟิล์ม บางเซอร์โคเนียมไททาเนตเคลือบนแผ่นสแตนเลสจากการทคลองที่ 1 และ 2 ไปวัดค่าความจุไฟฟ้า ด้วยเกรื่อง Precision Parametric Analyzer แล้วนำมากำนวณหาก่ากงตัวของไดอิเล็กตริกจากสมการ ที่ 3-1 การสูญเสียไดอิเล็กตริก กำนวณได้จากสมการข้างล่าง และวัดสภาพต้านทานไฟฟ้า ด้วย เกรื่อง Probe Station

$$C = \varepsilon_r \varepsilon_0 \frac{A}{d} \tag{3-1}$$

เมื่อ

C

- เป็นค่าความจุไฟฟ้า
- A เป็นพื้นที่หน้าตัดของฟิล์ม  $m^2$ ,
- $m{\mathcal{E}}_{r}$  เป็นเป็นค่าคงที่ไดอิเล็กทริกของฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนต
- ${m {\cal E}}_0$  เป็นค่าคงที่ใดอิเล็กทริกของสุญญากาศมีค่าประมาณ 8.854  $imes 10^{-15}$  F/mm
- *d* คือความหนาของฟิล์ม

3. สมบัติทางแสงของฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนต ขั้นตอนนี้จะทำการคำนวณหา ค่าคงที่ทางแสงของฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนต โดยใช้เครื่องสเปกโตร โฟโตมิเตอร์ วัคค่าการ ส่งผ่านแสงบนกระจกสไลด์ที่เป็นวัสคุรองรับ แล้วนำมากำนวณหา ดัชนีหักเห สัมประสิทธิ์ การดับสูญ และแถบพลังงาน

3.1 การหาดัชนีหักเหและสัมประสิทธิ์การดับสูญจากสเปกตรัมการส่งผ่านแสง ดัชนีหักเหและสัมประสิทธิ์การดับสูญของฟีล์มบางหาจากวิธี Envelope โดยใช้ข้อมูล จากสเปกตรัมการส่งผ่านแสงในการกำนวณซึ่งมีขั้นตอนดังนี้

```
3.1.1 การหาดัชนีหักเห (n)
```

3.1.1.1 นำฟิล์มบางที่เคลือบบนกระจกสไลด์ไปทำการวัดเปอร์เซ็นต์การ ส่งผ่านแสงด้วยเครื่องสเปกโตรโฟโตมิเตอร์

3.1.1.2 นำเปอร์เซ็นต์การส่งผ่านแสงไปเขียนกราฟ โดยให้แกน x เป็นแกน ของความยาวคลื่น และแกน y เป็นแกนของเปอร์เซ็นต์การส่งผ่านแสง

3.1.1.3 สร้างซองครอบสเปกตรัมการส่งผ่านแสง โดยการลากเส้นผ่านก่าสูงสุด
 (T<sub>M</sub>) และก่าต่ำสุด (T<sub>m</sub>) ของสเปกตรัมการส่งผ่านแสงตลอดช่วงกวามยาวกลื่นที่สนใจ
 ดังภาพที่ 3-13

3.1.1.5 นำค่า  $T_M$ และ  $T_m$  ที่ได้ไปแทนในสมการ 3-2

$$N = 2s \frac{T_M - T_m}{T_M T_m} + \frac{s^2 + 1}{2}$$
(3-2)

$$s = \frac{1}{T_s} + \sqrt{\frac{1}{T_s^2} - 1}$$
 (3-3)

เมื่อ s คือ คัชนีหักเหของกระจกสไลค์ และ T, เป็นเปอร์เซ็นต์ค่าการส่งผ่าน แสงของกระจกสไลด์ ( $\lambda > 350 \, nm$ ).

3.1.1.6 นำค่า N ที่ได้จากสมการ 3-2 ไปแทนในสมการ 3-4 จะได้ ดัชนีหักเห (n) ของแต่ละความยาวคลื่นในช่วงที่สนใจ

$$n = \sqrt{N + \sqrt{N^2 - s^2}} \tag{3-4}$$

3.1.2 การหาสัมประสิทธิ์การคับสูญ (k)

3.1.2.1 สัมประสิทธิ์การดูดกลืน ( $lpha_{(\lambda)}$ ) คำนวณได้จากสมการที่ 3-5

โดย d เป็นความหนาของฟิล์ม

$$\alpha_{(\lambda)} = -\frac{1}{d} \ln x \tag{3-5}$$

$$x = \frac{F - \sqrt{F^2 - (n^2 - 1)^3 (n^2 - s^4)}}{(n - 1)^3 (n - s^4)}$$
(3-6)

$$F = \frac{8n^2s}{T_i} \tag{3-7}$$

$$T_i = \frac{2T_M T_m}{T_M + T_m}$$
(3-8)

ແລະ

3.1.2.2 แทนค่า α จากสมการที่ 3-5 ในสมการที่ 3-9 จะได้สัมประสิทธิ์ การคับสูญ (k) ของแต่ละความยาวคลื่นในช่วงที่สนใจ

$$k = \frac{\alpha \lambda}{4\pi}$$
(3-9)

3.2 การหาแถบพลังงาน (Eg)

3.2.1 แถบพลังงานของฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนต ซึ่งคำนวณได้จากสมการ
 ที่ 3-10 โดย p = 2 (direct optical band gap) (Henri & Jansen, 1991)



ภาพที่ 3-13 ตัวอย่างซอง (Envelope) ครอบสเปคตรัมการส่งผ่านแสงสำหรับใช้ในการคำนวณหา ดัชนีหักเห สัมประสิทธิ์การดับสูญ



ภาพที่ 3-14 ตัวอย่างเส้นตั้งฉากที่ความยาวคลื่นที่สนใจ

#### แนวทางการทดลอง

การทดลองในดุษฎีนิพนธ์นี้ ผู้วิจัยได้เตรียมฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตบน กระจกสไลด์ แผ่นสแตนเลส และแผ่นซิลิกอน โดยการแปรค่าการเคลือบกระแสสูง (ไม่อบ) และ การเคลือบกระแสสูงและอบหลังเคลือบที่อุณหภูมิ 600°C จากนั้นนำฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททา เนต ที่เคลือบได้ไปวิเคราะห์ลักษณะเฉพาะทางกายภาพ สุดท้ายศึกษาสมบัติทางไฟฟ้า และสมบัติ ทางแสงของฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนต ซึ่งผู้วิจัยได้แบ่งการทดลองออกเป็น 4 การทดลอง ดังนี้

### การทดลองที่ 1 การเตรียมฟิล์มบางเซอร์โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบกระแสสูง (ไม่อบ)

วัตถุประสงค์ เพื่อศึกษาผลของโครงสร้างและลักษณะเฉพาะต่อฟิล์มบาง เซอร์โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบกระแสสูง (ไม่อบ)

เป็นการทดลองการเตรียมฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนต โดยการแปรการเคลือบ กระแสสูง (ไม่อบ) ซึ่งมีรายละเอียดดังตารางที่ 3-1 จากนั้นนำฟิล์มบางที่เคลือบได้ไปวิเคราะห์ ลักษณะเฉพาะของฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนต ด้วยเทคนิคต่าง ๆ ดังนี้ คือวิเคราะห์โครงสร้าง ผลึกด้วยเทคนิค XRD ลักษณะพื้นผิวของฟิล์มด้วยเทคนิค AFM ความหนาและ โครงสร้างจุลภาค ด้วยเทคนิค FE-SEM และองค์ประกอบทางเคมีด้วยเทคนิค EDX และ Raman

$I_{Zr}(A) = I_{Ti}(A)$	P (mbar)		Gas (sccm)		d <sub>s-t</sub>	time	Heat (°C)
	$\mathbf{P}_{\mathrm{Ar}}$	P <sub>Ar+O2</sub>	Ar	$O_2$	(cm)	(min)	Heat (C)
0.5							
1.0							
1.5	3×10 <sup>-5</sup>	5.5×10 <sup>-5</sup>	4.0	20	13	40	-
2.0							
2.5							

ตารางที่ 3-1 เงื่อนไขการเคลือบฟิล์มบางเซอร์โคเนียมไททาเนตการเคลือบกระแสสูง (ไม่อบ)

การทดลองที่ 2 การเตรียมฟิล์มบางเซอร์โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบกระแสสูงและอบ หลังเคลือบที่อุณหภูมิ 600°C

วัตถุประสงค์ เพื่อศึกษาผลของโครงสร้างและลักษณะเฉพาะต่อฟิล์มบาง เซอร์โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบกระแสสูงและอบหลังเคลือบที่อุณหภูมิ 600°C

ในการทคลองนี้เป็นการทคลองการเตรียมฟิล์มบางเซอร์โคเนียมไททาเนต โดยการ แปลค่ากระแสไฟฟ้าของเป้าสารเคลือบที่กระแสสูง และนำไปอบหลังเคลือบที่อุณหภูมิ 600°C ซึ่งมีรายละเอียคดังตารางที่ 3-2 จากนั้นนำฟิล์มบางที่อบหลังเคลือบไปวิเคราะห์ลักษณะเฉพาะของ ฟิล์มบางเซอร์โคเนียมไททาเนต ด้วยเทคนิคต่าง ๆ ดังนี้ คือวิเคราะห์โครงสร้างผลึกด้วยเทคนิค XRD ลักษณะพื้นผิวของฟิล์มด้วยเทคนิค AFM ความหนาและโครงสร้างจุลภาคด้วยเทคนิค FE-SEM และองค์ประกอบทางเคมีด้วยเทคนิค EDX และ Raman

$I_{Zr}(A) = I_{Ti}(A)$	P (mbar)		Gas (sccm)		d <sub>s-t</sub>	time	<b>H</b> <sub>2</sub> -4 (°C)
	$\mathbf{P}_{\mathrm{Ar}}$	P <sub>Ar+O2</sub>	Ar	$O_2$	(cm)	(min)	Heat (C)
0.5							
1.0							
1.5	3×10 <sup>-5</sup>	5.5×10 <sup>-5</sup>	4.0	20	13	40	600
2.0							
2.5							

ตารางที่ 3-2 เงื่อนไขการเคลือบฟิล์มบางเซอร์โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบกระแสสูงและอบหลัง เคลือบที่อุณหภูมิ 600°C

การทดลองที่ 3 การศึกษาสมบัติทางไฟฟ้าของฟิล์มบางเซอร์โคเนียมไททาเนต วัตถุประสงค์ เพื่อศึกษาสมบัติทางไฟฟ้าของฟิล์มบางเซอร์โคเนียมไททาเนต การศึกษาสมบัติทางไฟฟ้าของฟิล์มบางเซอร์โคเนียมไททาเนต ขั้นตอนนี้จะเป็นการ นำฟิล์มบางเซอร์โคเนียมไททาเนตเคลือบนแผ่นสแตนเลสจากการทดลองที่ 1 และ 2 ไปวัดค่าความ จุไฟฟ้าด้วยเครื่อง Precision Parametric Analyzer แล้วนำมากำนวณหาค่าคงตัวของไดอิเล็กตริก การสูญเสียไดอิเล็กตริก และวัดสภาพด้านทานไฟฟ้าด้วยเกรื่อง Probe Station

# การทดลองที่ 4 การศึกษาสมบัติทางแสงของฟิล์มบางเซอร์โคเนียมไททาเนต

วัตถุประสงค์ เพื่อศึกษาสมบัติทางแสงของฟิล์มบางเซอร์โคเนียมไททาเนต การศึกษาสมบัติทางแสง และแถบพลังงานของฟิล์มบางเซอร์โคเนียมไททาเนต ขั้นตอนนี้จะเป็นการนำฟิล์มบางเซอร์โคเนียมไททาเนตที่เคลือบนกระจกสไลด์ จากการทดลองที่ 1 และ 2 ไปวัดค่าการส่งผ่านแสงด้วยเครื่องสเปกโตรโฟโตมิเตอร์ แล้วนำมาคำนวณหา ดัชนีหักเห และสัมประสิทธิ์การดับสูญ ด้วยวิธี Envelope ส่วนแถบพลังงานคำนวณจากสเปกตรัมการส่งผ่าน แสง ด้วยสมการ  $\alpha_{(\lambda)} = A_V^{-}/h_V - E_g^{-}/h_V$  เมื่อ p = 2 (direct optical band gap)

### ผลการวิจัย

บทนี้กล่าวถึงข้อมูลจากการทดลองตามแนวทางการศึกษาในบทที่ 3 ซึ่งผู้วิจัยแบ่งการ ดำเนินงานของคุษฎีนิพนธ์นี้เป็น 3 ส่วนคือ (1) การเตรียมฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนต (2) ศึกษาลักษณะเฉพาะทางกายภาพ (3) การศึกษาสมบัติทางไฟฟ้า และสมบัติทางแสง ซึ่งสรุปได้ ดังนี้

#### 1. การเตรียมฟิล์มบางเซอร์โคเนียมไททาเนต

ส่วนนี้จะเป็นการเตรียมฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตบนแผ่นสแตนเลส กระจกสไลค์ และแผ่นซิลิกอนในเงื่อนไขต่าง ๆ เพื่อให้ได้ฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนต ซึ่งแบ่งเป็น 2 ส่วนคือ (1) การเตรียมฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบกระแสสูง (ไม่อบ) และ (2) การเตรียม ฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบกระแสสูงและอบหลังเคลือบที่อุณหภูมิ 600°C

 การเตรียมฟิล์มบางเซอร์โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบกระแสสูง (ไม่อบ) จากภาพที่ 4-1 เป็นฟิล์มบางเซอร์โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบกระแสสูง (ไม่อบ) เคลือบบนแผ่นสแตนเลสเพื่อดูลักษณะสีและศึกษาสมบัติทางไฟฟ้าของฟิล์ม พบว่าฟิล์มที่เคลือบได้ มีสีที่แตกต่างกันโดยสีของฟิล์มจะเปลี่ยนตามกระแสไฟฟ้า (I<sub>zr</sub> = I<sub>ri</sub>) จาก 0.5 A เป็น 2.5 A โดยมีสี กราม เงินคราม น้ำเงิน เขียวและสีม่วง ตามลำดับ เนื่องจากฟิล์มที่เคลือบได้มีความหนาเพิ่มขึ้นตาม กระแสไฟฟ้า (I<sub>zr</sub> = I<sub>ri</sub>) ที่เพิ่มขึ้น



ภาพที่ 4-1 แสดงสีฟิล์มบางเซอร์โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบกระแสสูง (ไม่อบ) เคลือบบนแผ่น สแตนเลสโดยแปรค่ากระแสไฟฟ้า (I<sub>zr</sub> = I<sub>ri</sub>) จากภาพที่ 4-2 เป็นฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบกระแสสูง (ไม่อบ) เคลือบ บนกระจกสไลด์เพื่อดูลักษณะสีและสมบัติทางแสงของฟิล์ม พบว่าฟิล์มที่เคลือบได้มีสีที่แตกต่าง กันโดยสีของฟิล์มจะเปลี่ยนตามกระแสไฟฟ้า (I<sub>zr</sub> = I<sub>Ti</sub>) จาก 0.5 A เป็น 2.5 A โดยมีสีคราม เงิน กราม ม่วง น้ำเงิน ฟ้าเขียวและชมพู ตามลำดับ เนื่องจากฟิล์มที่เคลือบได้มีความหนาเพิ่มขึ้น มีค่า ดัชนีหักเหของฟิล์มบางเซอร์โคเนียมไททาเนตเพิ่มขึ้น ตามกระแสไฟฟ้า (I<sub>zr</sub> = I<sub>Ti</sub>) ที่เพิ่มขึ้น



ภาพที่ 4-2 แสดงสีฟิล์มบางเซอร์โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบกระแสสูง (ไม่อบ) เคลือบบน กระจกสไลด์โดยแปรค่ากระแสไฟฟ้า (I<sub>zr</sub> = I<sub>ri</sub>)

#### โครงสร้างผลิก

ภาพที่ 4-3 แสดงรูปแบบการเลี้ยวเบนรังสีเอกซ์ของฟิล์มบางเซอร์โคเนียมไททาเนต ที่การเคลือบกระแสสูง (ไม่อบ) โดยแปรค่ากระแสไฟฟ้า (I<sub>Zr</sub> = I<sub>T</sub>) พบว่าที่กระแสไฟฟ้า (I<sub>Zr</sub> = I<sub>T</sub>) ในช่วง 0.5 A ถึง 1.5 A มีโครงสร้างแบบอสัณฐาน แต่ที่กระแสไฟฟ้า (I<sub>Zr</sub> = I<sub>T</sub>) เท่ากับ 2.0 A และ 2.5 A มีรูปแบบการเลี้ยวเบนรังสีเอกซ์ที่มุม 24.2°, 30.0° และ 35.4° ซึ่งกับรูปแบบการเลี้ยวเบนรังสี เอกซ์ของสารประกอบเซอร์โคเนียมไททาเนต ตามมาตรฐาน JCPDS เลขที่ 34-415 มีโครงสร้าง ผลึกแบบออร์โธรอมบิก ที่ระนาบ (011), (111) และ (200) ตามลำดับ โดยมีระนาบ (111) เป็น ระนาบหลัก เนื่องจากการเตรียมฟิล์มบางเซอร์โคเนียมไททาเนตต้องใช้พลังงานสูง ถึงจะเกิดผลึก ได้ และจะสังเกตุได้ว่าพิคมีลักษณะชิฟไปทางซ้ายเล็กน้อย เนื่องจากอะตอมของ Zr มีขนาดใหญ่ กว่าอะตอมของ Ti ทำให้ระยะห่างระหว่างอะตอมมาก และสอดคล้องกับตารางที่ 4-1 แสดง องก์ประกอบทางเคมีของฟิล์มบางเซอร์โคเนียมไททาเนต



ภาพที่ 4-3 รูปแบบการเลี้ยวเบนรังสีเอกซ์ของฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบกระแส สูง (ไม่อบ) โคยแปรค่ากระแสไฟฟ้า (I<sub>zr</sub> = I<sub>Ti</sub>)

ตารางที่ 4-1 แสดงองค์ประกอบทางเคมีของฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบกระแสสูง (ไม่อบ) เคลือบบนกระจกสไลด์โดยแปรค่ากระแสไฟฟ้า (I<sub>zr</sub> = I<sub>ri</sub>)

กระแสไฟฟ้า	Wt%			ratio		
$(I_{Zr} = I_{Ti})$	Zr	Ti	0	Zr	Ti	0
0.5 A	54.00	9.47	36.53	3.14	1.00	10.61
1.0 A	53.86	17.58	28.56	1.68	1.00	4.47
1.5 A	54.71	19.01	26.27	1.58	1.00	3.80
2.0 A	58.46	17.45	24.09	1.84	1.00	3.80
2.5 A	57.84	19.09	23.07	1.67	1.00	3.32

สำหรับขนาดผลึกของฟิล์มนั้นหาได้จากสมการของ Seherrer จากรูปแบบการเลี้ยวเบนรังสี เอกซ์ ซึ่งฟิล์มบางเซอร์โลเนียมไททาเนตที่ที่การเคลือบกระแสสูง (ไม่อบ) พบว่าที่กระแสไฟฟ้า ในช่วง 0.5 A ถึง 1.5 A ไม่สามารถคำนวณหาขนาดผลึกได้ เนื่องจากฟิล์มที่เคลือบได้มีโครงสร้าง แบบอสัณฐาน เมื่อเพิ่มกระแสไฟฟ้าเป็น 2.0 A และ 2.5 A ฟิล์มที่เคลือบได้มีรูปแบบการเลี้ยวเบน รังสีเอกซ์ของสารประกอบเซอร์โคเนียมไททาเนตมีโครงสร้างผลึกแบบออร์โธรอมบิกโดยมี ระนาบ (111) เป็นระนาบหลัก และขนาดผลึกเท่ากับ 14.950 nm และ 20.062 nm ตามลำดับ ดังใน ตารางที่ 4-2

ตารางที่ 4-2 แสดงขนาดผลึก ค่าคงที่แลตทิซของฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบ กระแสสูงและอบหลังเคลือบที่อุณหภูมิ 600°C เคลือบบนกระจกสไลด์โดยแปรค่า กระแสไฟฟ้า (I<sub>zr</sub> = I<sub>Ti</sub>)

กระแสไฟฟ้า	FWHM	ขนาคผลึก	ค่าคงที่แลตทิซ		
$(I_{Zr} = I_{Ti})$	(111)	(nm)	a (5.036)	b (5.487)	c (4.802)
0.5 A	-	-	-	-	-
1.0 A	-	-	-	-	-
1.5 A	-	-	-	-	-
2.0 A	0.550	14.950	5.040	5.040	5.374
2.5 A	0.410	20.062	5.060	5.060	5.444

### ลักษณะพื้นผิวและความหนา

ส่วนนี้จะเป็นการศึกษาลักษณะพื้นผิวของฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบ กระแสสูง (ไม่อบ) โดยแปรค่ากำลังไฟฟ้า (I<sub>zr</sub> = I<sub>Ti</sub>) ที่วิเคราะห์ด้วยเทคนิค AFM ในแบบ 2 มิติ และ 3 มิติ โดยภาพที่ 4-4 แสดงลักษณะพื้นผิวของฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนต พบว่าฟิล์มบาง เซอร์ โคเนียมไททาเนตที่เคลือบได้มีเกรนขนาคเล็กแหลมกระจายทั่วผิวหน้าของฟิล์ม แต่ที่ กระแสไฟฟ้า (I<sub>zr</sub> = I<sub>Ti</sub>) เท่ากับ 1.0 A และ 1.5 A พบเกรนขนาคเล็กแหลมกระจายแบบไม่สม่ำเสมอ



ภาพที่ 4-4 AFM ของฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบกระแสสูง (ไม่อบ) โดยแปรค่า กระแสไฟฟ้า (I<sub>zr</sub> = I<sub>Ti</sub>) (a) 0.5 A, (b) 1.0 A, (c) 1.5 A, (d) 2.0 A and (e) 2.5 A



ภาพที่ 4-4 AFM ของฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบกระแสสูง (ไม่อบ) โดยแปรค่า กระแสไฟฟ้า (I<sub>zr</sub> = I<sub>Ti</sub>) (a) 0.5 A, (b) 1.0 A, (c) 1.5 A, (d) 2.0 A and (e) 2.5 A

ภาพที่ 4-5 แสดงลักษณะพื้นผิว และความหนาของฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตที่ วิเคราะห์ด้วยเทคนิก FE-SEM พบว่าฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตที่เกลือบได้มีเกรนขนาดเล็ก กระจายเต็มผิวหน้าฟิล์ม และยังมีรูพรุนที่เนื้อฟิล์ม และเมื่อเพิ่มกระแสไฟฟ้า (I<sub>zr</sub> = I<sub>T</sub>) สูงขึ้นจาก 0.5 A เป็น 2.5 A เนื้อฟิล์มมีลักษณะจับตัวดีขึ้นแน่นมาก ทำให้ฟิล์มมีพื้นผิวที่เรียบขึ้นและที่ กระแสไฟฟ้าเท่ากับ 2.5 A ฟิล์มมีโครงสร้างแบบคอลัมนาร์



ภาพที่ 4-5 ฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบกระแสสูง (ไม่อบ) โดยแปรค่า กระแสไฟฟ้า (I<sub>zr</sub> = I<sub>Ti</sub>) ที่วิเคราะห์ด้วยเทคนิค FE-SEM (a) 0.5 A, (b) 1.0 A, (c) 1.5 A, (d) 2.0 A and (e) 2.5 A



ภาพที่ 4-6 เปรียบเทียบความสัมพันธ์ระหว่างความหนาและความหยาบผิวของฟิล์มบาง เซอร์ โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบกระแสสูง (ไม่อบ) โดยแปรค่ากระแสไฟฟ้า (I<sub>zr</sub> = I<sub>Ti</sub>)



ภาพที่ 4-7 รามานสเปกตรัมของฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบกระแสสูง (ไม่อบ) โดยแปรค่ากระแสไฟฟ้า (I<sub>Zr</sub> = I<sub>Ti</sub>)

#### การวิเคราะห์องค์ประกอบทางเคมี

Raman Spectroscopy เป็นอีกวิธีหนึ่งที่ใช้วิเคราะห์องค์ประกอบทางเคมีของฟิล์มบาง เซอร์ โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบกระแสสูง (ไม่อบ) โคยแปรค่ากระแสไฟฟ้า (I<sub>Zr</sub> = I<sub>Ti</sub>) ดังภาพที่ 4-7 แสดงรามานสเปกตรัมจากการวิเคราะห์ฟิล์มบางด้วยเทคนิค Raman Spectroscopy ซึ่งผลของ รามานสเปกตรัม พบว่าฟิล์มที่เคลือบได้ตรงกับฟิล์มเซอร์ โคเนียมไททาเนตที่มีโครงสร้างผลึกแบบ ออร์ โธรอมบิก ของ Raman Sift (cm<sup>-1</sup>) ที่ 136, 164, 258, 342, 393, 448, 484, 560, 640, 650, 763 และ 803 ซึ่งเป็นการยืนยันกับผลการวิเคราะห์โครงสร้างผลึกด้วยเทคนิค XRD ได้เป็นอย่างดี

# 2). การเตรียมฟิล์มบางเซอร์โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบกระแสสูง และอบหลังเคลือบ ที่อุณหภูมิ 600°C

จากภาพที่ 4-8 เป็นฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบกระแสสูงและอบหลัง เคลือบที่อุณหภูมิ 600°C เคลือบบนแผ่นสแตนเลสเพื่อดูลักษณะสีและศึกษาสมบัติทางไฟฟ้าของ ฟิล์ม พบว่าฟิล์มที่เคลือบได้มีสีที่แตกต่างกันโดยสีของฟิล์มเปลี่ยนจากสีน้ำเงิน ส้ม เขียว ม่วง ชมพู อมส้ม ตามกระแสไฟฟ้าที่เพิ่มขึ้นจาก 0.5 A เป็น 2.5 A เนื่องจากฟิล์มที่เคลือบได้มีความหนา เพิ่มขึ้นตามกระแสไฟฟ้า (I<sub>zr</sub> = I<sub>T</sub>) ที่เพิ่มขึ้น



ภาพที่ 4-8 แสดงสีฟิล์มบางเซอร์โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบกระแสสูง และอบหลังเคลือบที่ อุณหภูมิ 600°C เกลือบบนแผ่นสแตนเลส โดยแปรค่ากระแสไฟฟ้า (I<sub>zr</sub> = I<sub>ri</sub>)


ภาพที่ 4-9 แสดงสีฟิล์มบางเซอร์โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบกระแสสูง และอบหลังเคลือบที่ อุณหภูมิ 600°C เคลือบบนกระจกสไลด์โดยแปรค่ากระแสไฟฟ้า (I<sub>zr</sub> = I<sub>ri</sub>)

จากภาพที่ 4-9 เป็นฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบกระแสสูง และอบหลัง เคลือบที่อุณหภูมิ 600°C เคลือบบนกระจกสไลด์เพื่อดูลักษณะสีและสมบัติทางแสงของฟิล์ม พบว่า ฟิล์มที่เคลือบได้มีสีที่แตกต่างกันโดยสีของฟิล์มจะเปลี่ยนตามกระแสไฟฟ้า (I<sub>Zr</sub> = I<sub>T</sub>) จาก 0.5 A เป็น 2.5 A โดยมีสีกราม น้ำเงินฟ้า ม่วง น้ำเงิน ฟ้าเขียวและชมพู ตามลำดับ เนื่องจากฟิล์มที่เคลือบ ได้มีความหนาเพิ่มขึ้น มีค่าดัชนีหักเหของฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตเพิ่มขึ้น ตามกระแสไฟฟ้า (I<sub>Zr</sub> = I<sub>T</sub>) ที่เพิ่มขึ้น

### โครงสร้างผลิก

ส่วนฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบกระแสสูง และอบหลังเคลือบที่ อุณหภูมิ 600°C โดยแปรค่ากระแสไฟฟ้า ( $I_{zr} = I_{Ti}$ ) ในช่วง 1.0 A ถึง 2.5 A มีรูปแบบการเลี้ยวเบน รังสีเอกซ์ที่มุม 24.62°, 30.44°, 32.60°, 35.62°, 37.40°, 40.45°, 41.91°, 43.76°, 49.12°, 50.47°, 53.84°, 60.79° และ 63.30° ซึ่งตรงกับรูปแบบการเลี้ยวเบนรังสีเอกซ์ของสารประกอบเซอร์ โคเนียม ไททาเนต ตามมาตรฐาน JCPDS เลขที่ 34-415 มีโครงสร้างผลึกแบบออร์ โธรอมบิก ที่ระนาบ (011), (111), (020), (200), (120), (201), (121), (211), (220), (022), (202), (311) และ (222) ตามลำคับโดยมีระนาบ (111) เป็นระนาบหลัก แต่ที่กระแสไฟฟ้า ( $I_{zr} = I_{Tr}$ ) เท่ากับ 0.5 A มีรูปแบบ การเลี้ยวเบนรังสีเอกซ์ที่มุม 30.44° ที่ระนาบ (111) โดยมีความเป็นผลึกต่ำ



- ภาพที่ 4-10 รูปแบบการเลี้ยวเบนรังสีเอกซ์ของฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบกระแส สูงและอบหลังเคลือบที่อุณหภูมิ 600°C เคลือบบนกระจกสไลค์ โคยแปรค่ากระแส ไฟฟ้า (I<sub>zr</sub> = I<sub>Ti</sub>)
- ตารางที่ 4-3 แสดงองค์ประกอบทางเคมีของฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบกระแสสูง และอบหลังเคลือบที่อุณหภูมิ 600°C เคลือบบนกระจกสไลด์ โดยแปรค่ากระแสไฟฟ้า

N	กระแสไฟฟ้า	Wt%			ratio		
NO	$(I_{Zr} = I_{Ti})$	Zr	Ti	0	Zr	Ti	0
1	0.5 A	50.38	15.67	33.95	1.77	1.00	5.96
2	1.0 A	51.40	20.12	28.49	1.40	1.00	3.89
3	1.5 A	55.57	19.04	25.39	1.61	1.00	3.67
4	2.0 A	55.35	21.11	23.54	1.44	1.00	3.07
5	2.5 A	54.87	22.47	22.66	1.34	1.00	2.77

 $(I_{Zr} = I_{Ti})$ 

ค่าคงที่แลตทิซ กระแสไฟฟ้า ขนาดผลึก FWHM (Zr = Ti)c (4.802) (111)(nm) a (5.036) b (5.487) 0.5 A \_ 1.0 A 0.160 51.470 5.020 5.500 4.738 1.5 A 0.155 53.124 5.040 5.500 4.808 2.0 A 4.764 0.135 60.987 5.040 5.500 2.5 A 0.140 58.816 5.020 4.825 5.500

ตารางที่ 4-4 แสดงขนาดผลึก ค่าคงที่แลตทิซของฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบ กระแสสูงและอบหลังเคลือบที่อุณหภูมิ 600°C เคลือบบนกระจกสไลด์โดยแปรค่า กระแสไฟฟ้า (I<sub>zr</sub> = I<sub>Ti</sub>)

สำหรับขนาดผลึกของฟิล์มนั้นหาได้จากสมการของ Seherrer จากรูปแบบการเลี้ยวเบน รังสีเอกซ์ ซึ่งฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตที่ที่การเคลือบกระแสสูงและอบหลังเคลือบที่ อุณหภูมิ 600°C พบว่าที่กระแสไฟฟ้าเท่ากับ 0.5 A ไม่สามารถคำนวณหาขนาดผลึกได้ เนื่องจาก ฟิล์มที่เคลือบได้มีโครงสร้างแบบอสัณฐาน เมื่อเพิ่มกระแสไฟฟ้ามากกว่า 1.0 A ฟิล์มที่เคลือบได้มี รูปแบบการเลี้ยวเบนรังสีเอกซ์ของสารประกอบเซอร์ โคเนียมไททาเนตมีโครงสร้างผลึกแบบออร์ โธรอมบิกโดยมีระนาบ (111) เป็นระนาบหลัก และขนาดผลึกอยู่ในช่วง 51.470 nm ถึง 60.987 nm โดยที่ที่กระแสไฟฟ้าเท่ากับ 2.5 A ขนาดผลึกลดลงเท่ากับ 58.816 ดังในตารางที่ 4-2

## ลักษณะพื้นผิวและความหนา

ส่วนนี้จะเป็นการศึกษาลักษณะพื้นผิวของฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบ กระแสสูง และอบหลังเคลือบที่อุณหภูมิ 600°C โดยแปรค่ากระแสไฟฟ้า (I<sub>Zr</sub> = I<sub>Ti</sub>) ที่วิเคราะห์ด้วย เทคนิค AFM ในแบบ 2 มิติ และ 3 มิติ โดยภาพที่ 4-11 แสดงลักษณะพื้นผิวของฟิล์มบาง เซอร์ โคเนียมไททาเนต พบว่าฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตที่เคลือบได้มีเกรนขนาดเล็กแหลม กระจายทั่วผิวหน้าของฟิล์มแบบไม่สม่ำเสมอ ฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบกระแส สูง และอบหลังเคลือบที่อุณหภูมิ 600°C มีความหยาบผิวน้อยมาก ทำให้มีค่า



ภาพที่ 4-11 AFM ของฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบกระแสสูง และอบหลังเคลือบที่ อุณหภูมิ 600°C โดยแปรค่ากระแสไฟฟ้า (I<sub>zr</sub> = I<sub>Ti</sub>) (a) 0.5A, (b) 1.0 A, (c) 1.5 A, (d) 2.0 A และ (e) 2.5 A



ภาพที่ 4-12 ฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบกระแสสูง และอบหลังเคลือบที่อุณหภูมิ 600°C โดยแปรค่ากระแสไฟฟ้า (I<sub>zr</sub> = I<sub>ri</sub>) ที่วิเคราะห์ด้วยเทคนิก FE-SEM (a) 0.5 A, (b) 1.0 A, (c) 1.5 A, (d) 2.0 A and (e) 2.5 A

ภาพที่ 4-12 แสดงลักษณะพื้นผิว และความหนาของฟิล์มบางเซอร์โคเนียมไททาเนตที่ วิเคราะห์ด้วยเทคนิค FE-SEM พบว่าฟิล์มบางเซอร์โคเนียมไททาเนตที่เคลือบได้มีผิวหน้าที่เรียบ แต่เมื่อเพิ่มกระแสไฟฟ้า (I<sub>zr</sub> = I<sub>T</sub>) สูงขึ้นจาก 0.5 A เป็น 2.5 A เนื้อฟิล์มมีลักษณะจับตัวเป็นแน่น มาก ทำให้ผิวหน้าของฟิล์มดูไม่เรียบ



ภาพที่ 4-13 เปรียบเทียบความสัมพันธ์ระหว่างความหนาและความหยาบผิวของฟิล์มบาง เซอร์ โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบกระแสสูง และอบหลังเคลือบที่อุณหภูมิ 600°C โดยแปรค่ากระแสไฟฟ้า (I<sub>zr</sub> = I<sub>T</sub>)

### การวิเคราะห์องค์ประกอบทางเคมี

Raman Spectroscopy เป็นอีกวิธีหนึ่งที่ใช้วิเคราะห์องค์ประกอบทางเคมีของฟิล์มบาง เซอร์ โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบกระแสสูง และอบหลังเคลือบที่อุณหภูมิ 600°C โดยแปรค่า กระแสไฟฟ้า (I<sub>zr</sub> = I<sub>T</sub>) ดังภาพที่ 4-14 แสดงรามานสเปกตรัมจากการวิเคราะห์ฟิล์มบางด้วยเทคนิค Raman Spectroscopy ซึ่งผลของรามานสเปกตรัม พบว่าฟิล์มที่เคลือบได้ตรงกับฟิล์มเซอร์ โคเนียม ไททาเนตที่มีโครงสร้างผลึกแบบออร์ โธรอมบิก ของ Raman Sift (cm<sup>-1</sup>) ที่ 136, 164, 264, 278, 303, 348, 392, 403, 484, 578, 634, 717 และ 760 ซึ่งเป็นการยืนยันกับผลการวิเคราะห์ โครงสร้างผลึก ด้วยเทคนิค XRD ได้เป็นอย่างดี



ภาพที่ 4-14 รามานสเปกตรัมของฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบกระแสสูง และ อบหลังเคลือบที่อุณหภูมิ 600°C โดยแปรค่ากระแสไฟฟ้า (I<sub>zr</sub> = I<sub>ri</sub>)

# สมบัติทางไฟฟ้าของฟิล์มบางเซอร์โคเนียมไททาเนต

สมบัติทางไฟฟ้าของฟิล์มบางเซอร์โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบกระแสสูง (ไม่อบ)

ฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบกระแสสูงและอบหลังเคลือบที่อุณหภูมิ 600°C เคลือบบนแผ่นสแตนเลส เพื่อหาค่าคงตัวของไคอิเล็กตริก และการสูญเสียไคอิเล็กตริก ด้วย เครื่อง Precision Parametric Analyzer โดยวัดค่าความจุไฟฟ้าของฟิล์มที่ความถี่ 1 kHz ณ อุณหภูมิห้อง เพื่อคำนวณหาค่ากงตัวของไคอิเล็กตริก และการสูญเสียไคอิเล็กตริก โดยใช้สมการ (3-1)

$$C = \varepsilon_r \varepsilon_0 \frac{A}{d} \tag{3-1}$$

เมื่อ C เป็นค่าความจุไฟฟ้า

- A เป็นพื้นที่หน้าตัดของฟิล์ม  $m^2$ ,
- $oldsymbol{\mathcal{E}}_{
  m r}$  เป็นเป็นค่าคงที่ไดอิเล็กทริกของฟิล์มบางเซอร์โคเนียมไททาเนต
- $m{\mathcal{E}}_0$  เป็นค่าคงที่ใดอิเล็กทริกของสุญญากาศมีค่าประมาณ 8.854 ×  $10^{-12}$  F/m
- *d* คือความหนาของฟิล์ม



ภาพที่ 4-15 สมบัติทางไฟฟ้าของฟิล์มบางเซอร์โกเนียมไททาเนตที่การเคลือบกระแสสูง (ไม่อบ) โดยแปรค่ากระแสไฟฟ้า (I<sub>zr</sub> = I<sub>Ti</sub>) (a) ค่าคงที่ใดอิเล็กตริก และ (b) การสูญเสีย ใดอิเล็กตริก



ภาพที่ 4-16 อิมพิแคนซ์ของฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตที่การเกลือบกระแสสูง (ไม่อบ) โดยแปรค่ากระแสไฟฟ้า (I<sub>zr</sub> = I<sub>Ti</sub>)

จากสมบัติทางไฟฟ้าของฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบกระแสสูง (ไม่อบ) โดยแปรค่ากระแสไฟฟ้า ( $I_{z_r} = I_{r_i}$ ) ที่ความความถี่ 100 kHz พบว่าฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนต เมื่อกระแสไฟฟ้า ( $I_{z_r} = I_{r_i}$ ) เพิ่มสูงขึ้นจาก 0.5 A เป็น 2.5 A ค่าคงที่ไคอิเล็กตริกมีค่าลดลงจาก 74.33 เป็น 43.28 ดังภาพที่ 4-15 (a) ซึ่งมีค่าสูงกว่างานวิจัยอื่นมาก เนื่องจากการเคลือบด้วยกระบวนการ สปัตเตอริงมีพลังงานสูง ส่วนค่าการสูญเสียไดอิเล็กตริกมีค่าอยู่ในช่วง 0.003 – 0.006 ดังภาพที่ 4-15 (b) ส่วนสภาพต้านทานไฟฟ้าวัดด้วยเครื่อง Probe Station พบว่าเมื่อกระแสไฟฟ้า ( $I_{z_r} = I_{r_i}$ ) เพิ่ม สูงขึ้นจาก 0.5 A เป็น 2.5 A พบว่าอิมพิแดนซ์มีค่าสูงขึ้น ดังในภาพที่ 4-16

# สมบัติทางไฟฟ้าของฟิล์มบางเซอร์โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบกระแสสูง และอบหลัง เคลือบที่อุณหภูมิ 600°C



# ภาพที่ 4-17 สมบัติทางไฟฟ้าของฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบกระแสสูง และ อบหลังเคลือบที่อุณหภูมิ 600°C โดย (a) ค่าคงที่ไดอิเล็กตริกและ (b) การสูญเสีย ไดอิเล็กตริก

จากสมบัติทางไฟฟ้าของฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบกระแสสูงและอบ หลังเคลือบที่อุณหภูมิ 600°C โดยแปรค่ากระแสไฟฟ้า ( $I_{zr} = I_{Tr}$ ) ที่ความความถี่ 100 kHz พบว่า ฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนต เมื่อกระแสไฟฟ้า ( $I_{zr} = I_{Tr}$ ) เพิ่มสูงขึ้นจาก 0.5 A เป็น 2.5 A ค่าคงที่ ไดอิเล็กตริกมีค่าลดลงจาก 129.20 เป็น 81.39 ดังภาพที่ 4-17 (a) ซึ่งมีค่าสูงกว่างานวิจัยอื่นมาก เนื่องจากการเคลือบด้วยกระบวนการสปัตเตอริงมีพลังงานสูง ส่วนค่าการสูญเสียไดอิเล็กตริกมีค่า อยู่ในช่วง 0.0006 – 0.002 ดังภาพที่ 4-15 (b) ส่วนสภาพด้านทานไฟฟ้าวัดด้วยเครื่อง Probe Station พบว่าเมื่อกระแสไฟฟ้า ( $I_{zr} = I_{Tr}$ ) เพิ่มสูงขึ้นจาก 0.5 A เป็น 2.5 A พบว่าอิมพิแดนซ์มีค่าสูงขึ้น ดังใน ภาพที่ 4-18



ภาพที่ 4-18 อิมพิแคนซ์ของฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบกระแสสูง และอบหลัง เคลือบที่อุณหภูมิ 600°C

# สมบัติทางแสงของฟิล์มบางเซอร์โคเนียมไททาเนต

# สมบัติทางแสงของฟิล์มบางเซอร์โคเนียมไททาเนตที่การเกลือบกระแสสูง (ไม่อบ)

ส่วนนี้จะเป็นการเสนอผลการศึกษาสมบัติทางแสงของฟิล์มบางฟิล์มบางเซอร์โคเนียม ไททาเนตที่การเคลือบกระแสสูงบนกระจกสไลด์เพื่อศึกษาสมบัติทางแสงของฟิล์มบางเซอร์โค-เนียมไททาเนต สำหรับสมบัติทางแสงของฟิล์มบางเซอร์โคเนียมไททาเนตที่ศึกษาประกอบด้วย ดัชนีหักเห สัมประสิทธิ์การดับสูญ และแถบพลังงาน



ภาพที่ 4-19 เปอร์เซ็นต์การส่งผ่านแสงของฟิล์มบางเซอร์โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบกระแส สูง (ไม่อบ) โดยแปรค่ากระแสไฟฟ้า (I<sub>zr</sub> = I<sub>ri</sub>)

# 1. ดัชนีหักเห และสัมประสิทธิ์การดับสูญของฟิล์มบางเซอร์โคเนียมไททาเนต

ฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบกระแสสูง (ไม่อบ) โดยแปรค่ากระแสไฟฟ้า  $(I_{z_r} = I_{T_i})$  มีค่าการส่งผ่านแสงสูงทั้งในช่วงตามองเห็นและอินฟราเรคใกล้ (ภาพที่ 4-19) สำหรับค่า ดัชนีหักเห (*n*) และสัมประสิทธิ์การดับสูญ (*k*) หาได้จากวิธี Swanepoel โดยใช้ข้อมูลจากสเปกตรัม การส่งผ่านแสงมากำนวณ พบว่าที่ความยาวคลื่นแสง 650 nm ฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนต เมื่อ กระแสไฟฟ้า ( $I_{z_r} = I_{T_i}$ ) เพิ่มสูงขึ้นจาก 0.5 A เป็น 2.5 A ดัชนีหักเหมีค่าเพิ่มขึ้นจาก 2.01 เป็น 2.23 ดังภาพที่ 4-20 (a) ส่วนค่าสัมประสิทธิ์การดับสูญเมื่อกระแสไฟฟ้า ( $I_{z_r} = I_{T_i}$ ) เพิ่มสูงขึ้นจาก 1.0 A เป็น 2.5 A สัมประสิทธิ์การดับสูญมีค่าลดลงจาก 0.0183 เป็น 0.0081 แต่ที่กระแสไฟฟ้า ( $I_{z_r} = I_{T_i}$ )



ภาพที่ 4-20 (a) ดัชนีหักเห และ (b) สัมประสิทธิ์การดับสูญของฟิล์มบางเซอร์โคเนียมไททาเนต ที่การเคลือบกระแสสูง (ไม่อบ) โดยแปรค่ากระแสไฟฟ้า (I<sub>zr</sub> = I<sub>ri</sub>)

ภาพที่ 4-21 แสดงเปอร์เซ็นต์ความหนาแน่นของฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตที่การ เกลือบกระแสสูง (ไม่อบ) โดยมีค่าเพิ่มขึ้นพร้อมกับการตกผลึกนอกจากนี้จะส่งผลให้ดัชนีหักเห เพิ่มขึ้น ค่าความหนาแน่นของการบรรจุออปติคัลอยู่ในช่วงระหว่าง 85.15 ถึง 96.40



ภาพที่ 4-21 แสดงเปอร์เซ็นต์ความหนาแน่นของฟิล์มบางเซอร์โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบ กระแสสูง (ไม่อบ)

### แถบพลังงานของฟิล์มบางเซอร์โคเนียมไททาเนต

ภาพที่ 4-22 แสดงแถบพลังงาน ( $E_g$ ) ของฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตคำนวณจาก  $\alpha_{(\lambda)} = A \sqrt[p]{hv - E_g} / hv$  เมื่อ p = 2 (direct optical band gap) (Henri & Jansen, 1991) พบว่า แถบพลังงานของฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตมีค่าอยู่ในช่วง 4.06 eV – 4.11 eV โดยที่ กระแสไฟฟ้า ( $I_{Zr} = I_{Ti}$ ) เพิ่มสูงขึ้นจาก 0.5 A แถบพลังงานของฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนต มีค่าสูงที่สุดเท่ากับ 4.11 eV



ภาพที่ 4-22 แถบพลังงาน (E<sub>s</sub>) ของฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบกระแสสูง (ไม่อบ) โดยแปรค่ากระแสไฟฟ้า (I<sub>zr</sub> = I<sub>ri</sub>)

# สมบัติทางแสงของฟิล์มบางเซอร์โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบกระแสสูง และอบหลัง เคลือบที่อุณหภูมิ 600°C

ส่วนนี้จะเป็นการเสนอผลการศึกษาสมบัติทางแสงของฟิล์มบางฟิล์มบางเซอร์โคเนียม ใททาเนตที่การเคลือบกระแสสูงบนกระจกสไลด์เพื่อศึกษาสมบัติทางแสงของฟิล์มบางเซอร์โค-เนียมไททาเนต สำหรับสมบัติทางแสงของฟิล์มบางเซอร์โคเนียมไททาเนตที่ศึกษาประกอบด้วย ดัชนีหักเห สัมประสิทธิ์การดับสูญ และแถบพลังงาน



ภาพที่ 4-23 เปอร์เซ็นต์การส่งผ่านแสงของฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบกระแสสูง และอบหลังเคลือบที่อุณหภูมิ 600°C

## 1. ดัชนีหักเห และสัมประสิทธิ์การดับสูญของฟิล์มบางเซอร์โคเนียมไททาเนต

ฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบกระแสสูง (ไม่อบ) โดยแปรค่ากระแส-ไฟฟ้า ( $I_{zr} = I_{Ti}$ ) มีค่าการส่งผ่านแสงสูงทั้งในช่วงตามองเห็นและอินฟราเรคใกล้ (ภาพที่ 4-23) สำหรับค่าดัชนีหักเห (n) และสัมประสิทธิ์การดับสูญ (k) หาได้จากวิธี Swanepoel โดยใช้ข้อมูลจาก สเปกตรัมการส่งผ่านแสงมาคำนวณ พบว่าที่ความยาวคลื่นแสง 650 nm ฟิล์มบางเซอร์ โคเนียม-ไททาเนต เมื่อกระแสไฟฟ้า ( $I_{zr} = I_{Ti}$ ) เพิ่มสูงขึ้นจาก 0.5 A เป็น 2.5 A ดัชนีหักเหมีค่าเพิ่มขึ้นจาก 2.01 เป็น 2.23 ดังภาพที่ 4-24 (a) ส่วนค่าสัมประสิทธิ์การดับสูญเมื่อกระแสไฟฟ้า ( $I_{zr} = I_{Ti}$ ) เพิ่ม สูงขึ้นจาก 1.0 A เป็น 2.5 A สัมประสิทธิ์การดับสูญมีค่าลดลงจาก 0.0183 เป็น 0.0081 แต่ที่ กระแสไฟฟ้า ( $I_{zr} = I_{Ti}$ ) เท่ากับ 0.5 A สัมประสิทธิ์การดับสูญมี 0.0131 ดังภาพที่ 4-24 (b)



ภาพที่ 4-24 (a) ดัชนีหักเห และ (b) สัมประสิทธิ์การดับสูญของฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตที่ การเคลือบกระแสสูง และอบหลังเคลือบที่อุณหภูมิ 600°C

ภาพที่ 4-25 แสดงเปอร์เซ็นต์ความหนาแน่นของฟิล์มบางเซอร์โคเนียมไททาเนตที่ การเคลือบกระแสสูง และอบหลังเคลือบที่อุณหภูมิ 600°C โดยมีค่าเพิ่มขึ้นพร้อมกับการตกผลึก นอกจากนี้จะส่งผลให้ดัชนีหักเหเพิ่มขึ้น ค่าความหนาแน่นของการบรรจุออปติคัลอยู่ในช่วง ระหว่าง 86.81 ถึง 101.71



ภาพที่ 4-25 ความหนาแน่นของฟิล์มบางของฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตที่การเกลือบกระแส สูง และอบหลังเกลือบที่อุณหภูมิ 600°C

## 2. แถบพลังงานของฟิล์มบางเซอร์โคเนียมไททาเนต

ภาพที่ 4-26 แสดงแถบพลังงาน ( $E_g$ ) ของฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตคำนวณจาก  $\alpha_{(\lambda)} = A \sqrt[p]{hv - E_g} / hv$  เมื่อ p = 2 (direct optical band gap) (Henri & Jansen, 1991) พบว่า แถบพลังงานของฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตมีค่าอยู่ในช่วง 4.05 eV – 4.10 eV โดยที่ กระแสไฟฟ้า ( $I_{Zr} = I_{Ti}$ ) เพิ่มสูงขึ้นจาก 0.5 A แถบพลังงานของฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนต มีค่าสูงที่สุดเท่ากับ 4.10 eV



ภาพที่ 4-26 แถบพลังงานของฟิล์มบางเซอร์โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบกระแสสูง และอบหลัง เคลือบที่อุณหภูมิ 600°C

# บทที่ 5

# อภิปรายและสรุปผล

บทนี้เป็นการอภิปรายและสรุปผลการศึกษาของงานวิจัยประกอบด้วย 3 ส่วนคือ (1) การ เตรียมฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนต และ (2) การหาลักษณะเฉพาะทางกายภาพ (3) การศึกษา สมบัติทางไฟฟ้า และสมบัติทางแสง ซึ่งมีรายละเอียดดังนี้

## อภิปราย

# 1. การเตรียมฟิล์มบางเซอร์โคเนียมไททาเนต

ส่วนนี้จะเป็นการเตรียมฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตบนแผ่นสแตนเลส กระจกสไลค์ และแผ่นซิลิกอนในเงื่อนไขต่าง ๆ เพื่อให้ได้ฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนต ซึ่งแบ่งเป็น 2 ส่วนคือ (1) การเตรียมฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบกระแสสูง (ไม่อบ) และ (2) การเคลือบ กระแสสูงและอบหลังเคลือบที่อุณหภูมิ 600°C

# 1). การเตรียมฟิล์มบางเซอร์โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบกระแสสูง (ไม่อบ)

พบว่าฟิล์มที่เคลือบได้มีสีที่แตกต่างกัน โดยสีของฟิล์มจะเปลี่ยนตามกระแสไฟฟ้า (Zr = Ti) จาก 0.5 A เป็น 2.5 A โดยมีสีกราม เงินกราม น้ำเงิน เขียวและสีม่วง ตามลำดับ

# โครงสร้างผลึก

รูปแบบการเลี้ยวเบนรังสีเอกซ์ของฟิล์มบางเซอร์โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบ กระแสสูง (ไม่อบ) โดยแปรค่ากระแสสูงมากกว่า 1.5 A ฟิล์มที่เคลือบมีโครงสร้างผลึกแบบออร์โธ รอมบิก โดยมีระนาบ (111) เป็นระนาบหลัก ซึ่งจะสังเกตุได้ว่าพีคมีลักษณะชิฟไปทางซ้ายเล็กน้อย

สำหรับขนาดผลึกของฟิล์มนั้นหาได้จากสมการของ Seherrer จากรูปแบบการ เลี้ยวเบนรังสีเอกซ์ ซึ่งฟิล์มบางเซอร์โคเนียมไททาเนตที่ที่การเคลือบกระแสสูง (ไม่อบ) พบว่าเมื่อ เพิ่มกระแสไฟฟ้ามากกว่า 1.5 A ฟิล์มที่เคลือบได้มีขนาดผลึกเท่ากับ 14.950 nm และ 20.062 nm

# ลักษณะพื้นผิวและความหนา

การศึกษาลักษณะพื้นผิวของฟิล์มบางเซอร์โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบกระแสสูง (ไม่อบ) พบว่าฟิล์มบางเซอร์โคเนียมไททาเนตที่เคลือบได้มีเกรนขนาดเล็กแหลมกระจายทั่วผิวหน้า ของฟิล์ม แต่ที่กระแสไฟฟ้า เท่ากับ 1.0 A และ 1.5 A พบเกรนขนาดเล็กแหลมกระจายแบบไม่ สม่ำเสมอ ลักษณะพื้นผิว และความหนาของฟิล์มบางเซอร์โคเนียมไททาเนตที่วิเคราะห์ด้วย เทคนิค FE-SEM พบว่าฟิล์มบางเซอร์โคเนียมไททาเนตที่เคลือบได้มีเกรนขนาดเล็กกระจายเต็ม ผิวหน้าฟิล์ม และยังมีรูพรุนที่เนื้อฟิล์ม และเมื่อเพิ่มกระแสไฟฟ้า (Zr = Ti) สูงขึ้นจาก 0.5 A เป็น 2.5 A เนื้อฟิล์มมีลักษณะจับตัวดีขึ้นแน่นมาก ทำให้ฟิล์มมีพื้นผิวที่เรียบขึ้นและที่กระแสไฟฟ้า เท่ากับ 2.5 A ฟิล์มมีโครงสร้างแบบคอลัมนาร์ เนื่องจากกระบวนการสป์ตเตอร์มีพลังงานที่สูงมาก และสอดคล้องกับผลของรูปแบบ XRD

## การวิเคราะห์องค์ประกอบทางเคมี

Raman Spectroscopy เป็นอีกวิธีหนึ่งที่ใช้วิเคราะห์องค์ประกอบทางเคมีของฟิล์มบาง เซอร์ โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบกระแสสูง (ไม่อบ) พบว่าฟิล์มที่เคลือบได้ตรงกับฟิล์ม เซอร์ โคเนียมไททาเนตที่มีโครงสร้างผลึกแบบออร์ โธรอมบิก ของ Raman Sift (cm<sup>-1</sup>) ที่ 136, 164, 258, 342, 393, 448, 484, 560, 640, 650, 763 และ 803 สอดคล้องกับงานวิจัยของ Newnham (1967) และ Azough, Freer, and Petzelt (1993) ซึ่งเป็นการยืนยันกับผลการวิเคราะห์ โครงสร้างผลึกด้วย เทกนิค XRD ได้เป็นอย่างดี

# 2). การเตรียมฟิล์มบางเซอร์โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบกระแสสูง และอบหลังเคลือบ ที่อุณหภูมิ 600°C

ฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบกระแสสูงและอบหลังเคลือบที่อุณหภูมิ 600°C พบว่าฟิล์มที่เคลือบได้มีสีที่แตกต่างกัน โดยสีของฟิล์มเปลี่ยนจากสีน้ำเงิน ส้ม เขียว ม่วง ชมพูอมส้ม ตามกระแสไฟฟ้าที่เพิ่มขึ้นจาก 0.5 A เป็น 2.5 A

## โครงสร้างผลึก

ส่วนฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบกระแสสูง และอบหลังเคลือบที่ อุณหภูมิ 600°C ฟิล์มที่เคลือบได้ มีโครงสร้างผลึกแบบออร์ โธรอมบิก ที่ระนาบ (011), (111), (020), (200), (120), (201), (121), (211), (220), (022), (202), (311) และ (222) ตามลำดับ โดยมีระนาบ (111) เป็นระนาบหลัก สอดคล้องกับ Thammapreecha et al. (2017) แต่ที่กำลังไฟฟ้าเท่ากับ 0.5 A มี รูปแบบการเลี้ยวเบนรังสีเอกซ์ที่มุม 30.44° ที่ระนาบ (111) โดยมีความเป็นผลึกต่ำ

สำหรับขนาดผลึกของฟิล์มบางเซอร์โกเนียมไททาเนตที่ที่การเคลือบกระแสสูงและ อบหลังเคลือบที่อุณหภูมิ 600°C พบว่าเมื่อเพิ่มกระแสไฟฟ้ามากกว่า 1.0 A ฟิล์มที่เคลือบได้มี รูปแบบการเลี้ยวเบนรังสีเอกซ์ของสารประกอบเซอร์โคเนียมไททาเนตมีโครงสร้างผลึกแบบออร์ โธรอมบิกโดยมีระนาบ (111) เป็นระนาบหลัก และขนาดผลึกอยู่ในช่วง 51.470 nm ถึง 60.987 nm โดยที่ที่กระแสไฟฟ้าเท่ากับ 2.5 A ขนาดผลึกลดลงเท่ากับ 58.816

## ลักษณะพื้นผิวและความหนา

ลักษณะพื้นผิวของฟิล์มบางเซอร์โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบกระแสสูง และอบ หลังเคลือบที่อุณหภูมิ 600°C พบว่าฟิล์มบางเซอร์โคเนียมไททาเนตที่เคลือบได้มีเกรนขนาดเล็ก แหลมกระจายทั่วผิวหน้าของฟิล์มแบบไม่สม่ำเสมอ ฟิล์มบางเซอร์โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบ กระแสสูง และอบหลังเคลือบที่อุณหภูมิ 600°C มีความหยาบผิวน้อยมาก ทำให้มีค่า

ลักษณะพื้นผิว และความหนาของฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตที่วิเคราะห์ด้วย เทคนิค FE-SEM พบว่าฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตที่เคลือบได้มีผิวหน้าที่เรียบ แต่เมื่อเพิ่ม กระแสไฟฟ้าสูงขึ้นจาก 0.5 A เป็น 2.5 A เนื้อฟิล์มมีลักษณะจับตัวเป็นแน่นมาก ทำให้ผิวหน้าของ ฟิล์มดูไม่เรียบ สอดกล้องกับ Kim, Park, Kim and Choi (2004) ที่กล่าวว่าขนาดเกรนของฟิล์มบาง ZrTiO4 เพิ่มขึ้นเมื่ออุณหภูมิของผลึกสูงขึ้น

## การวิเคราะห์องค์ประกอบทางเคมี

รามานสเปกตรัมจากการวิเคราะห์ฟิล์มบางด้วยเทคนิค Raman Spectroscopy ซึ่งผล ของรามานสเปกตรัม พบว่าฟิล์มที่เคลือบได้ตรงกับฟิล์มเซอร์โคเนียมไททาเนตที่มีโครงสร้างผลึก แบบออร์โธรอมบิก ของ Raman Sift (cm<sup>-1</sup>) ที่ 136, 164, 264, 278, 303, 348, 392, 403, 484, 578, 634, 717 และ 760 สอดกล้องกับ Newnham (1967) ซึ่งเป็นการยืนยันกับผลการวิเคราะห์โครงสร้าง ผลึกด้วยเทคนิค XRD ได้เป็นอย่างดี

# สมบัติทางไฟฟ้าของฟิล์มบางเซอร์โคเนียมไททาเนต

## สมบัติทางใฟฟ้าของฟิล์มบางเซอร์โกเนียมใททาเนตที่การเคลือบกระแสสูง (ไม่อบ)

ฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบกระแสสูงและอบหลังเคลือบที่อุณหภูมิ 600°C เคลือบบนแผ่นสแตนเลส เพื่อสมบัติทางไฟฟ้าเพื่อหาค่าคงตัวของไคอิเล็กตริก และการ สูญเสียไคอิเล็กตริก

จากสมบัติทางไฟฟ้าของฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบกระแสสูง (ไม่อบ) โดยแปรค่ากระแสไฟฟ้าที่ความความถี่ 100 kHz พบว่าฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนต เมื่อ กระแสไฟฟ้าสูงขึ้นจาก 0.5 A เป็น 2.5 A ค่าคงที่ไดอิเล็กตริกมีค่าลดลงจาก 74.33 เป็น 43 ซึ่งมีค่า สูงกว่างานวิจัยอื่น ๆ Padeletti et al. (2004) มีค่าคงที่ไดอิเล็กตริกเท่ากับ 40±1 ส่วนค่าการสูญเสีย ไดอิเล็กตริกมีค่าอยู่ในช่วง 0.003 - 0.006 สอดคล้องกับ Kim et al. (2004) พบว่าค่าคงที่ไดอิเล็กตริก และสูญเสียไดอิเล็กตริกฟิล์มบาง ZrTiO<sub>4</sub> เท่ากับ 38 และ 0.006 ตามลำคับ ส่วนสภาพด้านทาน ไฟฟ้าวัดด้วยเครื่อง Probe Station พบว่าเมื่อกระแสไฟฟ้าเพิ่มสูงขึ้นจาก 0.5 A เป็น 2.5 A พบ ว่าอิมพิแดนซ์มีค่าสูงขึ้น ฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบกระแสสูงและอบหลังเคลือบที่อุณหภูมิ 600°C เคลือบบนแผ่นสแตนเลส เพื่อสมบัติทางไฟฟ้าเพื่อหาค่าสภาพด้านทานไฟฟ้า ด้วยเครื่อง Probe Station เมื่อกระแสไฟฟ้สูงขึ้นจาก 0.5 A เป็น 2.0 A พบว่าอิมพิแคนซ์มีก่าสูงขึ้น แต่ที่ กระแสไฟฟ้าเท่ากับ 2.5 A อิมพิแคนซ์มีก่าลดลง

# สมบัติทางแสงของฟิล์มบางเซอร์โคเนียมไททาเนต สมบัติทางแสงของฟิล์มบางเซอร์โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบกระแสสูง (ไม่อบ)

การศึกษาสมบัติทางแสงของฟิล์มบางฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบ กระแสสูงบนกระจกส ไลค์เพื่อศึกษาสมบัติทางแสงของฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนต สำหรับ สมบัติทางแสงของฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตที่ศึกษาประกอบด้วย ดัชนีหักเห สัมประสิทธิ์ การดับสูญ และแถบพลังงาน

## 1. ดัชนีหักเห และสัมประสิทธิ์การดับสูญของฟิล์มบางเซอร์โคเนียมไททาเนต

ฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบกระแสสูง (ไม่อบมีค่าการส่งผ่านแสงสูง ทั้งในช่วงตามองเห็นและอินฟราเรคใกล้ สำหรับค่าดัชนีหักเห (*n*) และสัมประสิทธิ์การดับสูญ (*k*) หาได้จากวิธี Swanepoel โดยใช้ข้อมูลจากสเปกตรัมการส่งผ่านแสงมาคำนวณ พบว่าที่ความยาว คลื่นแสง 650 nm ฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนต เมื่อกระแสไฟฟ้าเพิ่มสูงขึ้นจาก 0.5 A เป็น 2.5 A ดัชนีหักเหมีค่าเพิ่มขึ้นจาก 2.01 เป็น 2.23 สอดคล้องกับ Pamua et al., (2010) ดังภาพที่ 4-20 (a) ส่วนค่าสัมประสิทธิ์การดับสูญเมื่อกระแสไฟฟ้าเพิ่มสูงขึ้นจาก 1.0 A เป็น 2.5 A สัมประสิทธิ์การ ดับสูญมีค่าลคลงจาก 0.0183 เป็น 0.0081 แต่ที่กระแสไฟฟ้าเท่ากับ 0.5 A สัมประสิทธิ์การดับสูญมี 0.0131

เปอร์เซ็นต์ความหนาแน่นของฟิล์มบางเซอร์โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบกระแสสูง (ไม่อบ) โดยมีค่าเพิ่มขึ้นพร้อมกับการตกผลึกนอกจากนี้จะส่งผลให้ดัชนีหักเหเพิ่มขึ้น ค่าความ หนาแน่นของการบรรจุออปติคัลอยู่ในช่วงระหว่าง 85.15 ถึง 96.40 สอดคล้องกับ Pamua et al., (2010)

## 2. แถบพลังงานของฟิล์มบางเซอร์โคเนียมไททาเนต

แถบพลังงาน (E<sub>g</sub>) ของฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนต พบว่าแถบพลังงานของฟิล์มบาง เซอร์ โคเนียมไททาเนตมีค่าอยู่ในช่วง 4.06 eV - 4.11 eV โดยที่กระแสไฟฟ้าเพิ่มสูงขึ้นจาก 0.5 A เป็น 2.5 A แถบพลังงานของฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตมีค่าสูงที่สุดเท่ากับ 4.11 eV สมบัติทางแสงของฟิล์มบางเซอร์โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบกระแสสูง และอบหลัง เคลือบที่อุณหภูมิ 600°C

สมบัติทางแสงของฟิล์มบางฟิล์มบางเซอร์ โกเนียมไททาเนตที่การเกลือบกระแสสูงบน กระจกสไลด์เพื่อศึกษาสมบัติทางแสงของฟิล์มบางเซอร์ โกเนียมไททาเนต สำหรับสมบัติทางแสง ของฟิล์มบางเซอร์ โกเนียมไททาเนตที่ศึกษาประกอบด้วย ดัชนีหักเห สัมประสิทธิ์การดับสูญ และ แถบพลังงาน

1. ดัชนีหักเห และสัมประสิทธิ์การดับสูญของฟิล์มบางเซอร์โคเนียมไททาเนต

ฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบกระแสสูง (ไม่อบ) มีค่าการส่งผ่านแสง สูงทั้งในช่วงตามองเห็นและอินฟราเรคใกล้ สำหรับค่าดัชนีหักเห (n) และสัมประสิทธิ์การดับสูญ (k) พบว่าที่ความยาวคลื่นแสง 650 nm ฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนต เมื่อกระแสไฟฟ้าเพิ่มสูงขึ้น จาก 0.5 A เป็น 2.5 A ดัชนีหักเหมีค่าเพิ่มขึ้นจาก 2.01 เป็น 2.23 สอดคล้องกับ Pamua et al., (2010) ดังภาพที่ 4-24 (a) ส่วนค่าสัมประสิทธิ์การดับสูญเมื่อกระแสไฟฟ้าเพิ่มสูงขึ้นจาก 1.0 A เป็น 2.5 A สัมประสิทธิ์การดับสูญมีค่าลดลงจาก 0.0183 เป็น 0.0081 แต่ที่กระแสไฟฟ้าเท่ากับ 0.5 A สัมประสิทธิ์การดับสูญมี 0.0131

เปอร์เซ็นต์ความหนาแน่นของฟิล์มบางเซอร์โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบกระแสสูง และอบหลังเคลือบที่อุณหภูมิ 600°C โดยมีค่าเพิ่มขึ้นพร้อมกับการตกผลึกนอกจากนี้จะส่งผลให้ ดัชนีหักเหเพิ่มขึ้น ค่าความหนาแน่นของการบรรจุออปติคัลอยู่ในช่วงระหว่าง 86.81 ถึง 101.71 สอดกล้องกับ Pamua et al., (2010)

# 2. แถบพลังงานของฟิล์มบางเซอร์โคเนียมไททาเนต

แถบพลังงาน (E<sub>e</sub>) ของฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตคำนวณจาก พบว่าแถบพลังงาน ของฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตมีค่าอยู่ในช่วง 4.05 eV --4.10 eV โดยที่กระแสไฟฟ้าเพิ่ม สูงขึ้นจาก 0.5 A แถบพลังงานของฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตมีค่าสูงที่สุดเท่ากับ 4.10 eV

## สรุปผล

# ฟิล์มบางเซอร์โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบกระแสสูง (ไม่อบ)

 ฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบกระแสสูง (ไม่อบ) โดยแปรค่ากระแส สูงมากกว่า 1.5 A ฟิล์มที่เคลือบมีโครงสร้างผลึกแบบออร์ โธรอมบิก โดยมีระนาบ (111) เป็น ระนาบหลัก ซึ่งจะสังเกตได้ว่าพืคมีลักษณะชิฟไปทางซ้ายเล็กน้อย และมีขนาดผลึกเท่ากับ 14.950 nm และ 20.062 nm

 2. ฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบกระแสสูง (ไม่อบ) พบว่าเมื่อเพิ่ม กระแสไฟฟ้าสูงขึ้นจาก 0.5 A เป็น 2.5 A เนื้อฟิล์มมีลักษณะจับตัวดีขึ้นแน่นมาก ทำให้ฟิล์มมีพื้นผิว ที่เรียบขึ้นและที่กระแสไฟฟ้าเท่ากับ 2.5 A ฟิล์มมีโครงสร้างแบบคอลัมนาร์

 การวิเคราะห์องค์ประกอบทางเคมีของฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบ กระแสสูง (ไม่อบ) พบว่าฟิล์มที่เคลือบได้ตรงกับฟิล์มเซอร์ โคเนียมไททาเนตที่มีโครงสร้างผลึก แบบออร์โธรอมบิก ของ Raman Sift (cm<sup>-1</sup>)

# การเตรียมฟิล์มบางเซอร์โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบกระแสสูง และอบหลังเคลือบที่ อุณหภูมิ 600°C

 ฟิล์มบางเซอร์โคเนียมไททาเนตที่ที่การเคลือบกระแสสูงและอบหลังเคลือบที่ อุณหภูมิ 600°C พบว่าเมื่อเพิ่มกระแสไฟฟ้ามากกว่า 1.0 A ฟิล์มที่เคลือบได้มีรูปแบบการเลี้ยวเบน รังสีเอกซ์ของสารประกอบเซอร์โคเนียมไททาเนตมีโครงสร้างผลึกแบบออร์โธรอมบิกโดยมี ระนาบ (111) เป็นระนาบหลัก และขนาดผลึกอยู่ในช่วง 51.470 nm ถึง 60.987 nmโดยที่ที่ กระแสไฟฟ้าเท่ากับ 2.5 A ขนาดผลึกลดงเท่ากับ 58.816

ฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบกระแสสูง และอบหลังเคลือบที่อุณหภูมิ
 600°C พบว่าเมื่อเพิ่มกระแสไฟฟ้าสูงขึ้นจาก 0.5 A เป็น 2.5 A เนื้อฟิล์มมีลักษณะจับตัวเป็นแน่น
 มาก ทำให้ผิวหน้าของฟิล์มดูไม่เรียบ

 การวิเคราะห์องค์ประกอบทางเคมีพบว่าฟิล์มที่เคลือบได้ตรงกับฟิล์มเซอร์ โคเนียมไท ทาเนตที่มีโครงสร้างผลึกแบบออร์โชรอมบิก ของ Raman Sift (cm<sup>-1</sup>) ที่ 136, 164, 264, 278, 303, 348, 392, 403, 484, 578, 634, 717 และ 760

## สมบัติทางใฟฟ้าของฟิล์มบางเซอร์โคเนียมไททาเนต

สมบัติทางไฟฟ้าของฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบกระแสสูง (ไม่อบ) ที่ ความความถี่ 100 kHz พบว่าฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนต เมื่อกระแสไฟฟ้าสูงขึ้นจาก 0.5 A เป็น 2.5 A ค่าคงที่ไดอิเล็กตริกมีค่าลดลงจาก 74.33 เป็น 43 ค่าการสูญเสียไดอิเล็กตริกมีค่าอยู่ ในช่วง 0.003 - 0.006 ส่วนสภาพด้านทานไฟฟ้าเมื่อกระแสไฟฟ้าเพิ่มสูงขึ้นจาก 0.5 A เป็น 2.5 A พบว่าอิมพิแดนซ์มีค่าสูงขึ้น

ฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบกระแสสูงและอบหลังเคลือบที่อุณหภูมิ 600°C ที่ความความถิ่ 100 kHz พบว่าฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนต เมื่อกระแสไฟฟ้าเพิ่มสูงขึ้น จาก 0.5 A เป็น 2.5 A ค่าคงที่ไดอิเล็กตริกมีค่าลดลงจาก 129.20 เป็น 81.39 ค่าการสูญเสียไดอิเล็ก ตริกมีค่าอยู่ในช่วง 0.0006 - 0.002 ส่วนสภาพต้านทานไฟฟ้าพบว่าเมื่อกระแสไฟฟ้าเพิ่มสูงขึ้น พบ ว่าอิมพิแดนซ์มีค่าสูงขึ้น แต่ที่กระแสไฟฟ้าเท่ากับ 2.5 A อิมพิแดนซ์มีค่าลดลง

## สมบัติทางแสงของฟิล์มบางเซอร์โคเนียมไททาเนต

สมบัติทางแสงของฟิล์มบางเซอร์โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบกระแสสูง (ไม่อบ)

 คัชนีหักเห (n) และสัมประสิทธิ์การคับสูญ (k) ที่ความยาวคลื่นแสง 650 nm ฟิล์มบาง เซอร์ โคเนียมไททาเนตเมื่อกระแสไฟฟ้าเพิ่มสูงขึ้นจาก 0.5 A เป็น 2.5 A คัชนีหักเหมีค่าเพิ่มขึ้นจาก
 2.01 เป็น 2.23 ส่วนค่าสัมประสิทธิ์การคับสูญเมื่อกระแสไฟฟ้าเพิ่มสูงขึ้นจาก 1.0 A เป็น 2.5 A สัมประสิทธิ์การคับสูญมีค่าลุคลงจาก 0.0183 เป็น 0.0081 และก่าความหนาแน่นของการบรรจุออ ปติคัลอยู่ในช่วงระหว่าง 85.15 ถึง 96.40

 แถบพลังงานของฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนตมีค่าอยู่ในช่วง 4.06 eV - 4.11 eV สมบัติทางแสงของฟิล์มบางเซอร์โคเนียมไททาเนตที่การเคลือบกระแสสูง และอบหลัง เคลือบที่อุณหภูมิ 600°C

 คัชนีหักเห (n) และสัมประสิทธิ์การคับสูญ (k) พบว่าที่ความยาวคลื่นแสง 650 nm ฟิล์มบางเซอร์ โคเนียมไททาเนต เมื่อกระแสไฟฟ้าเพิ่มสูงขึ้นจาก 0.5 A เป็น 2.5 A คัชนีหักเหมีค่า เพิ่มขึ้นจาก 2.01 เป็น 2.23 ส่วนค่าสัมประสิทธิ์การคับสูญเมื่อกระแสไฟฟ้าเพิ่มสูงขึ้นจาก 1.0 A เป็น 2.5 A สัมประสิทธิ์การคับสูญมีค่าลคลงจาก 0.0183 เป็น 0.0081 ค่าความหนาแน่นของการ บรรจุออปติคัลอยู่ในช่วงระหว่าง 86.81 ถึง 101.71

แถบพลังงานของฟิล์มบางเซอร์ โกเนียมไททาเนตมีค่าอยู่ในช่วง 4.05 eV - 4.10 eV

### บรรณานุกรม

- กมล เอี่ยมพนากิจ. (2547). *การศึกษาการเคลือบฟิล์มบางหลายชั้นที่ให้ค่าการปลดปล่อยรังสีต่ำ*. วิทยานิพนธ์ปริญญาวิทยาศาสตรมหาบัณฑิต, สาขาวิชาฟิสิกส์, คณะวิทยาศาสตร์, มหาวิทยาลัยเทคโนโลยีพระจอมเกล้าธนบุรี.
- จตุพร วุฒิกนกกาญจน์. (2542). การศึกษาสภาพพื้นผิวของโพลิเมอร์ โดยใช้เทคนิค Atomic Force Microscopy. วารสารเทคโนโลยีวัสคุ, 15, 46-50.
- ชีวารัตน์ ม่วงพัฒน์. (2544). การสร้างและศึกษา*ลักษณะของอิเลก โทรคประเภทฟิล์มบาง โปร่งแสง*. วิทยานิพนธ์ปริญญาวิศวกรรมศาสตรมหาบัณฑิต, สาขาวิชาเทค โน โลยีและวัสดุ, คณะพลังงานและวัสดุ, มหาวิทยาลัยเทค โน โลยีพระจอมเกล้าธนบุรี.

ดุสิต เครื่องาม. (2535). โซลิคสเตทฟิสิกส์. กรุงเทพฯ: ซีเอ็ดยูเคชั่น.

- ธานินทร์ ปัจจุโส. (2555). วัสคุไจแอนท์ไดอิเล็กตริก. *วารสารวิทยาศาสตร์ มหาวิทยาลัยขอนแก่น*, 40(1), 54-65.
- นรินทร์ สิริกุลรัตน์. (2554). *ฟิสิกส์ของสารกึ่งตัวนำและรอยต่อ*. เชียงใหม่: สาขาวิชาฟิสิกส์, ภาควิชาฟิสิกส์และวัสดุศาสตร์, คณะวิทยาศาสตร์, มหาวิทยาลัยเชียงใหม่.
- นิพนธ์ ดังคณานุรักษ์ และคณิตา ดังคณานุรักษ์. (2547). *สเปกโทรสโกปีด้านการวิเคราะห์*. กรุงเทพฯ: มหาวิทยาลัยเกษตรศาสตร์.
- ประดุจฤดี สารสิทธิ์. (2543). *เนื้อเซรามิกส์ 1*. เข้าถึงได้จาก http://www.teacher.ssru.ac.th/reudee\_ ni/file.php/1/Book-CeramicBody/body-ch4.htm
- ผู้จัดการออนไลน์. (2550, 24 ตุลาคม). *เปิดแล็บ ''นาโนเทค'' ชมเครื่องมือ 18 ล้าน*. เข้าถึงได้จาก http://www.manager.co.th/Science/ViewNews.aspx?NewsID=9500000124432
- พิเชษฐ ลิ้มสุวรรณ. (2551). *เทคโนโลยีการเคลือบฟิล์มบางในสุญญากาศ*. กรุงเทพฯ: ภาควิชา ฟิสิกส์ มหาวิทยาลัยเทคโนโลยีพระจอมเกล้าธนบุรี.
- พิเชษฐ ลิ้มสุวรรณ และธนัสถา รัตนะ. (2547). การวิจัยและพัฒนาการเคลือบผิวโลหะด้วยวิธี สปัตเตอริงตามแผนปรับโครงสร้างอุตสาหกรรม ระยะที่ 2. รายงานการวิจัยประจำปี 2547 ของสำนักงานกองทุนสนับสนุนการวิจัยร่วมกับสำนักงานเศรษฐกิจอุตสาหกรรม. กรุงเทพฯ: ภาควิชาฟิสิกส์ มหาวิทยาลัยเทคโนโลยีพระจอมเกล้าธนบุรี.
- พรสวาท วัฒนกูล. (ม.ป.ป.). *การวิเคราะห์พลอยโดยการใช้เครื่องมือขั้นสูง*. เข้าถึงได้จาก http://pirun.ku.ac.th/~fscipww/instrutech.doc

- มติ ห่อประทุม. (2548). การศึกษาฟิล์มบางไททาเนียมไดออกไซด์โดยการเตรียมด้วยวิธี ดีซี รีแอค ทีพ แมกนีตรอน สปัตเตอริง. วิทยานิพนธ์ปริญญาวิทยาศาสตรมหาบัณฑิต, สาขาวิชา ฟิสิกส์, คณะวิทยาศาสตร์, มหาวิทยาลัยเทคโนโลยีพระจอมเกล้าธนบุรี.
- วรรณา โฆสิตะมงคล และสุทธิเวช ค. แสงจันทร์. (2533, ธันวาคม). การพัฒนาอุตสาหกรรม เซรามิกส์ใหม่จากแร่เซอร์คอน. *เอกสารการประชุมวิชาการเคมี สมาคมเคมีและ* สำนักงานคณะกรรมการวิจัยแห่งชาติ, 95-100.
- วีระศักดิ์ อุดมกิจเดช, สุรศักดิ์ ไวทยวงศ์สกุล, ฟูศักดิ์ บุญยกุลศรีรุ่ง, วรมน สุภัทรวณิชย์, วีระ ชูกระชั้น, ศรีไฉล ขุนทน, มงกล อุมา, ดวงสมร เจริญกุล, ปราณี รัตนวลีดิโรจน์, ปริญญา พวงนาก, สิริพรรณ นิลไพรัช, สวลี เสนาพิทักษ์, รัดเกล้า ภูติวรนาถ, กฤษณา ศิรเลิศมุกุล และสรินทร ลิ่มปนาท. (2543). *เครื่องมือวิจัยทางวัสดุศาสตร์:* ทฤษฎีและหลักการเบื้องต้น. กรุงเทพฯ: สถาบันวิจัยโลหะและวัสดุ จุฬาลงกรณ์ มหาวิทยาลัย.

ศูนย์เทคโนโลยีอิเล็กทรอนิกส์ (TMEC). (ม.ป.ป.). *บริการวิเคราะห์สมบัติทางวัสคุ*. เข้าถึงได้จาก http://tmec.nectec.or.th/services/detail/id/e319fb147f550d8b9e473deecb3884db/lang/th ศนย์วิจัยแห่งความเป็นเลิศทางเทคโนโลยีแก้วและวัสดศาสตร์ มหาวิทยาลัยราชภัฏนครปฐม.

- (ม.ป.ป.). UV-VIS-NIR Spectrophotometer. เข้าถึงได้จาก http://dept.npru.ac.th/cegm/ index.php?6a992d5529f459a44fee58c733255e86&Intype=editor top&stm id=1568
- สุรสิงห์ ไชยคุณ, นิรันคร์ วิทิตอนันต์ และอดิศร บูรณวงศ์. (2557). ผลของกระแสเซอร์ โคเนียม คาโทคที่มีต่อสมบัติของฟิล์มบาง โครเมียมเซอร์ โคเนียม ใน ไตรค์ที่เคลือบด้วยเทคนิค รีแอกทีฟแมกนีตรอน โคสป์ตเตอริง. รายงานการวิจัยฉบับสมบูรณ์, โครงการวิจัย ประเภทงบประมาณเงินรายได้จากเงินอุดหนุนจากรัฐบาล (งบประมาณแผ่นดิน) ประจำปีงบประมาณ พ.ศ. 2557, มหาวิทยาลัยบูรพา. ชลบุรี: มหาวิทยาลัยบูรพา.
- Anderson, H. H., & Bay, H. L. (1981). Sputtering by Particle Bombardment. Springer Verlag, Berlin, 202.
- Austin, R., & Lim, S. F. (2008). The Sackler Colloquium on Pormoses and Perils in Nanotechnology for Medicine. Proceedings of the National Academy of Sciences of the United States of America, 105(45), 17217-17221.
- Bally, A. R., Hones, P., Sanjines, R., Schmid, P. E., & Levy, F. (1998). Mechanical and Electrical Properties of fcc TiO<sub>1+x</sub> Thin Film Prepared by r.f. Reactive Sputtering. *Surface and Coatings Technology*, *108*, 166-170.

- Bastianini, A., Battiston, G. A., Gerbasi, R., Porchia, M., & Daolio, S. (1995). Chemical Vapor Deposition of ZrO<sub>2</sub> Thin Films Using Zr(NEt<sub>2</sub>)<sub>4</sub> as Precursor. *Journal de Physique IV*, 5, 525.
- Bendoraitis, J. G., & Salomon, R. E. (1965). Optical Energy Gaps in the Monoclinic Oxides of Hafnium and Zirconium and Their Solid Solutions. *The Journal of Physical Chemistry*, 69, 3666.
- Bernard, O., Huntz, A. M., Andrieux, M., Seiler, W., Ji, V., & Poissonnet, S. (2007). Synthesis structure microstructure and mechanical characteristics of MOCVD deposited zirconia films. *Applied Surface Science*, 253(10), 4626-4640.
- Biancoa, A., Gusmanoa, G., Freerb, R., & Smith, P. (1999). Zirconium Titanate Microwave Dielectrics Prepared via Polymeric Precursor Route. *Journal of the European Ceramic Society 19*, 959-963.
- Bondars, B., Heidemane, G., Grabis, J., Laschke, K., Boysen, H., Schneider, J., & Frey, F. (1995). Powder diffraction investigations of plasma sprayed zirconia. *Journal of Materials Science*, 30, 1621-1625.
- Brenier, R., Urlacher, C., Mugnier, J., & Brunel, M. (1999). Stress development in amorphous zirconium oxide films prepared by sol-gel processing. *Thin Slid Films, 338*, 136.
- Bunshah, R. F. (1994). *Handbook of Deposition Technologies for Films and Coatings* (2<sup>nd</sup> ed.). New Jersey: Noyes.
- Chandra, N., Singh, D. K., Sharma, M., Upadhyay, R. K., & Ammritphale, S. S. (2010). Synthesis and characterization of nano-sized zirconia powder synthesized by single emulsion assisted direct precipitation. *Journal of Colloid and Interface Science*, 342(2), 327-332.
- Chang, D. A., Lin, P., & Tseng, T. (1995). Optical properties of ZrTiO<sub>4</sub> films grown by radiofrequency magnetron sputtering. *Journal of Applied Physics*, 77(9), 4445-4451.
- Chapman, B. (1980). Glow Discharge Processes. New York: John Wiley & Sons.
- Corematerials. (2009). *Interactive model of the tetragonal structure of ZrO*<sub>2</sub>. Retrieved from http://www.youtube.com/watch?v=CW8VCsBFR-s
- Cosentino, I. C., Muccillo, E. N. S., & Muccillo, R. (2003). Development of zirconia-titania porous ceramics for humidity sensors. *Sensors and Actuators B, 96*, 677-683.

- Dos Santos, V., Zeni, M., Hohemberger, J. M., & Bergmann, C. P. (2010). Preparation of crystalline ZrTiO<sub>4</sub> at low thermal treatment temperatures. *Reviews on advanced materials science*, *24*, 44-47.
- Elsholz, F., Schöll, E., & Rosenfeld, A. (2004). Control of surface roughness in amorphous thinfilm growth. *Applied Physics Letter*, *84*, 4167.
- Gao, P. T., Meng, L. J., dos Santos, M. P., Teixeira, V., & Andritschky, M. (2000). Influence of sputtering power and the substrate-target distance on the properties of ZrO<sub>2</sub> films prepared by RF reactive sputtering. *Thin Solid Films*, 377-378, 557-561.
- Gao, P. T., Meng, L. J., dos Santos, M. P., Teixeira, V., & Andritschky, M. (2001). Infuence of sputtering pressure on the structure and properties of ZrO<sub>2</sub> films prepared by rf reactive sputtering. *Applied Surface Science*, 173(1-2), 84-90.
- Haertling, G. H. (1999). Ferroelectric Ceramics: History and Technology. *Journal of the American Ceramic Society*, 82(4), 797-818.
- HarneitHk, O., & Müller-Buschbaum, H. (1993). InTaO<sub>4</sub> und GaTaO<sub>4</sub> mit geordneter und ungeordneter Metallverteilung. *Journal of Alloys and Compounds*, *194*(1), 101-103.
- Hembram, K. P. S. S., Dutta, G., Waghmare, U. V., & Rao, G. M. (2007). Electrical and structural properties of zirconia thin films prepared by reactive magnetron sputtering. *Physica B*, 399, 21-26.
- Henri, J., & Jansen, F. (1991). Electronic structure of cubic and tetragonal zirconia. *Physical Review B*, *43*, 7267-7278.
- Hsu, C. H., & Lin, S. Y. (2013). Characterization of ZrTiO₄ thin films prepared by sol-gel method. *Materials Science in Semiconductor Processing*, 16, 1262-1266.
- Huang, A. P., & Chu, P. K. (2005). Microstructural improvement of sputtered ZrO<sub>2</sub> thin films by substrate biasing. *Materials Science and Engineering B*, 121, 244-247.
- Iwamoto, N. B., Makino, Y., & Kamia, M. (1987). Characterization of r.f. sputtered zirconia coatings. *Thin Solid Films*, 153, 233.
- Jalili, N., & Laxminarayana, K. (2004). A review of atomic force microscopy imaging systems: application to molecular metrology and biological sciences. *Mechatronics*, 14 (8), 907-945.

- Jin, P., Miao, L., Tanemura, S., Xu, G., Tazawa, M., & Yoshimura, K. (2003). Formation and Characterization of TiO<sub>2</sub> Thin Films with Application to a Multifunctional Heat Mirror. *Applied Surface Science*, 212-213, 775-781.
- Kim, D. J., Hahn, S. H., Oh, S. H., & Kim, E. J. (2002). Influence of Calcinations Temperature on Structural and Optical Properties of TiO<sub>2</sub> Thin Film Prepared by Sol-Gel Dip Coation. *Materials Letters*, 57, 355-360.
- Kim, D. S., Park, D. H., Kim, G. D., & Choi, S. Y. (2004). Dielectric Properties of ZrTiO<sub>4</sub> Thin Films Synthesized by Sol-Gel Method. *Metals and Materials International*, 10, 361-365.
- Kim, J. S., Marzouk, H. A., & Reucroft, P. J. (1995). Deposition and structural characterization of ZrO<sub>2</sub> and yttria-stabilized ZrO<sub>2</sub> films by chemical vapor deposition. *Thin Solid Films*, 254, 33.
- Kim, T., Oh, J., Park, B., & Hong, K. S. (2000). Dielectric Properties and Strain Analysis in Paraelectric ZrTiO<sub>4</sub> Thin Films Deposited by DC Magnetron Sputtering, Japanese. *Journal of Applied Physics*, 39, 4153-4157.
- Kim, T., Park, B., & Hong, K. S. (1999). Dielectric Properties of ZrTiO<sub>4</sub> Thin Films Deposited by DC Magnetron Reactive Sputtering. *The Journal of Korean Vacuum Science & Technology*, 3(2), 130-133.
- Kim, Y., Oh, J., Kim, T. G., & Park, B. (2001). Influence of the Microstructures on the Dielectric Properties of ZrTiO<sub>4</sub> Thin Films at Microwave-Frequency Range, Japanese. *Journal of Applied Physics*, 40, 4599-4603.
- Koedsombat, N. (2559). *Electrical Properties*. Retrieved from http://electricalproperties.blogspot. com/
- Laegreid, N., & Wehner, G. K. (1961). Sputtering Yields of Metals for Ar+ and Ne+ Ions with Energies from 50 to 600 ev. *Journal of Applied Physics*, *32*, 365.
- Maissel, L. I., & Glang, R. (1970). *Handbook of Thin Film Technology*. New York: Mc Graw-Hill Book.
- Manifacier, J. C., Gasiot, J., & Fillard, J. P. (1976). A simple method for the determination of the optical constants n, k and the thickness of a weakly absorbing thin film. *Journal of Physics K*, *9*, 1002-1004.

- Massey, H. S. W., & Burhop, E. H. A. (1955). *Electronics and Ionic Impact Phenomena*. New York: Oxford Univ.
- Maver, U., Maver, T., Persin, Z., Mozetic, M., Vesel, A., Gaberscek, M., & Stana-Kleinschek, K. (2013). Polymer Characterization with the Atomic Force Microscope. INTECH Open Access Publisher. Retrieved from https://www.intechopen.com/books/polymerscience/polymer-characterization-with-the-atomic-force-microscope
- Moulson, A. J., & Herbert, J. M. (1990). *Electroceramics: Materials, Properties, Appications*. New York: Chapman and Hall.
- Mozafari, M., Salahinejad, E., Shabafrooz1, V., Yazdimamaghani, M., Vashaee, D., &Tayebi, L. (2013). Multilayer bioactive glass/zirconium titanate thin films in bone tissue engineering and regenerative dentistry. *International Journal of Nanomedicine*, 8 1665-1672.
- Munz, W. D. (1991). The Unbalanced Magnetron : Current Status of Development. Surface and Coatings Technology, 48, 81-94.
- Musil, J., & Kadlec, S. (1990). Reactive sputtering of TiN films at large substrate to target distances. *Vacuum*, 40(5), 435-444.
- Nano Physics Group. (2006). *Scanning probe microscope*. Retrieved from http://web.mit.edu/ cortiz/www/afm.gif
- Nanocraft Exploring Nanospace. (2006). *Tapping mode*. Retrieved from http://www.nanocraft.de kompetenz/tapping/tapping.html
- Newnham, R. E. (1967). Crystal Structure of ZrTiO<sub>4</sub>. Journal of the American Ceramic Society 55, 409-413.
- Okutani, T., Shikata, M., Ichimura, S., & Shimizu, R. (1980). Angular distribution of Si atoms sputtered by keV Ar<sup>+</sup> ions. *Journal of Applied Physics*, *51*, 2884.
- Padeletti, G., Cusma, A., Viticoli, M., Ingo, G. M., Mezzi, A., & Watts, B. (2004). ZT thin films produced by metal organic-chemical vapour deposition to be used as high-k dielectrics. *Materials Science and Engineering B, 109*, 104-112.
- Pamu, D., Sudheendran, K., Ghanashyam Krishna, M., James Raju, K. C., & Bhatnagar Anil, K. (2009). Ambient temperature stabilization of crystalline zirconia thin films deposited by direct current magnetron sputtering. *Thin Solid Films*, *517*, 1587-1591.

- Pamua, D., Sudheendran, K., Ghanashyam Krishna, M., & James Raju, K. C. (2010). Dielectric
   Properties of Ambient Temperature Grown Nanocrystalline ZrTiO<sub>4</sub> Films Using DC
   Magnetron Sputtering. *Materials Science and Engineering B*, 168, 208-213.
- Rickerby, D. S., & Matthews, I. (1991). *Advanced Surface Coating: a Handbook of Surface Engineering*. New York: Chapman and Hall.
- Roduit, C. (2010). AFM figures. Retrieved from http://www.freesbi.ch/en/illustration/figures
- Rohde, S. L., & Munz, W. D. (1991). *Sputter Depositon in Advanced Surface Coatings: A Handbook of Surface Engineering*. New York: Chapman and Hall.
- Rouhani, P., Salahinejad, E., Kaul, R., Vashaee, D., & Tayebi, L. (2013). Nanostructured zirconium titanate fibers prepared by particulate sol-gel and cellulose templating techniques. *Journal of Alloys and Compounds*, 568, 102-105.
- Sanchez-Gonzalez, J., Diaz-Parralejo, A., Ortiz, A. L., & Guiberteau, F. (2006). Determination of optical properties in nanostructured thin films using the Swanepoel method. *Applied Surface Scienc*, 252, 6013-6017.
- Sigmund, P. (1969). Theory of Sputtering. I. Sputtering Yield of Amorphous and Polycrystalline Targets. *Physical Review Journals Archive, 184*, 383.
- Smith, D. L. (1995). Thin-Film Deposition : Principle And Practice. New York: McGraw-Hill.
- Sproul, W. D. (1992). Unbalanced Magnetron Sputtering. In SVC Society of Vacuum Coaters, 35<sup>th</sup> Annual Technical Conference Proceedings (pp. 236-239). Albuquerque: Society of Vacuum Coaters.
- Swanepoel, R. (1983). Determination of the thickness and optical constants of amorphous silicon. Journal of Physics E, 16, 1214-1222.
- Swarnalatha, M., Stewart, A. F., Guenther, A. H., & Carniglia, C. K. (1992). Optical and Structural Properties of Thin Films Deposited from Laser Fused Zirconia, Hafnia, and Yttria. *Applied Physics A*, 54, 533-537.
- Thammapreecha, J., Treetong, A., Putasaeng, B., Witit-anun, N., Chaiyakun, S., & Limsuwan, P. (2017). Structure and Properties of ZrTiO<sub>4</sub> Thin Films Prepared by Reactive
   Magnetron Co-Sputtering Without Heating. *International Journal of Natural Sciences Research*, 5(3), 50-54.

Vossen, J. L., & Kerns, W. (1978). Thin Films Processes. New York: Academic Press.

- Wasa, K., & Hayakawa, S. (1992). Handbook of sputter deposition technology: principles, technology and applications. New Jersey: Noyes.
- Wehner, G. K. (1959). Influence of the Angle of Incidence on Sputtering Yields. Journal of Applied Physics, 30, 1762.
- Wehner, G. K., & Rosenberg, D. L. (1960). Angular Distribution of Sputtered Material. Journal of Applied Physics, 31, 177.
- Window, B., & Savvides, N. (1986). Charged particle fluxes from planar magnetron sputtering sources. Journal of Vacuum Science & Technology A: Vacuum, Surfaces, and Films, 4, 196.
- Window, B., & Savvides, N. (1986). Unbalanced dc magnetrons as sources of high ion fluxes. Journal of Vacuum Science & Technology A: Vacuum, Surfaces, and Films, 4, 453.
- Woodley, S., & Catlow, C. (2009). Structure prediction of titania phases: Implementation of Darwinian versus Lamarckian concepts in an Evolutionary Algorithm. *Computational Materials Science*, 45(1), 84-95.
- Wu, X., Landheer, D., Graham, M. J., Chen, H. W., Huang, T. Y., & Chao, T. S. (2003).
   Structure and thermal stability of MOCVD ZrO<sub>2</sub> films on si (100). *J Cryst Growth*, 250, 479-485.
- Yu, G. Q., Tay, B. K., & Zhao, Z. W. (2005). Structure and properties of zirconium oxide thin films prepared by filtered cathodic vacuum arc. *Applied Physics A*, *81*, 405-411.
- Zeman, P., & Takabayashi, S. (2002). Effect of Total and Oxygen Partial Pressures on Structure of Photocatalytic TiO<sub>2</sub> Films Sputtered on Unheated Substrate. *Surface and Coatings Technology*, 153, 93-99.
- Zhao, S., Ma, F., Song, Z., & Xu, K. (2008). Thickness-dependent structural and optical properties of sputter deposited ZrO<sub>2</sub> films. *Optical Materials, 30*, 910-915.
- Zhao, S., Ma, F., Xu, K. W., & Liang, H. F. (2008). Optical properties and structural characterization of bias sputtered ZrO<sub>2</sub> films. *Journal of Alloys and Compounds*, 453, 453-457.
- Zou, Z., Ye, J., & Arakawa, H. (2001). Photophysical and photocatalytic properties of  $InMO_4$ (M = Nb<sup>5+</sup>, Ta<sup>5+</sup>) under visible light irradiation. *Materials Research Bulletin, 36*(7-8), 1185-1193.

ภาคผนวก

ภาคผนวก ก ผลงานวิจัยที่ได้รับการตีพิมพ์เผยแพร่ **International Journal of Natural Sciences Research** 

2017 Vol. 5, No. 3, pp. 50-54 ISSN(e): 2311-4746 ISSN(p): 2311-7435 DOI: 10.18488/journal.63.2017.53.50.54 © 2017 Conscientia Beam. All Rights Reserved.

# STRUCTURE AND PROPERTIES OF ZRTIO<sup>4</sup> THIN FILMS PREPARED BY REACTIVE MAGNETRON CO-SPUTTERING WITHOUT HEATING

Jindawan	Department of Physics, Faculty of Science, Burapha University, Chonburi,	Y Loop
Thammapreecha1+	Thailand	
Alongkot Treetong <sup>2</sup>	Email: <u>57810013@burapha.onmicrosoft.com</u>	
Bundit Putasaeng <sup>3</sup>	<sup>2</sup> Nano Characterization Laboratory (NCL) National Nanotechnology	0
Nirun Witit-anun⁴	Center National Science and Technology Development Agency 111 Thailand	1-1
Surasing Chaivakun <sup>5</sup>	Science Park, Phahonyothin Road, Khlong Nueng, Khlong Luang, Pathum	
Pichet Limsuwan <sup>6</sup>	Than, Thailand	ALL ALL
	<sup>3</sup> National Metal and Materials Technology Center (MTEC) 114 Thailand Science Park (TSP), Phahonyothin Road, Khlong Nueng, Khlong Luang, Pathum Thani Thailand	
	<sup>a</sup> Department of Physics, Faculty of Science, Burapha University, Chonburi 20131, Thailand; Vacuum Technology and Thin Film Research Laboratory, Department of Physics, Faculty of Science, Burapha University, Chonburi, Thailand	(+ Corresponding and
	<sup>a</sup> Department of Physics, Faculty of Science, Burapha University, Chonburi, Thailand ; Vacuum Technology and Thin Film Research Laboratory, Department of Physics, Faculty of Science, Burapha University, Chonburi, Thailand ; Department of Physics, Faculty of Science, King Mongkut's University of TechnologyThonburi, Bangkok, Thailand <sup>a</sup> Department of Physics, Faculty of Science, Burapha University, Chonburi, Thailand ; Vacuum Technology and Thin Film Research Laboratory, Department of Physics, Faculty of Science, Burapha University, Chonburi, Thailand; Thailand Center of Excellence in Physics, CHE,	
	Ministry of Education, Bangkok, Thailand	

### ABSTRACT

Article History Received: 2 August 2017 Revised: 7 September 2017 Accepted: 15 November 2017

Published: 19 December 2017

Keywords Zrtio<sub>4</sub> Thin films Optical properties Dielectric constant Co-sputtering. ZrTiO<sub>4</sub> thin films were deposited by reactive dc magnetron co-sputtering method without heating. The crystal structure, surface morphology, thickness, optical and dielectric properties of the thin films were investigated. At sputtering currents above 2.0 A without heating ZrTiO<sub>4</sub> thin film was crystallization of the orthorhombic phase (111). The values of refractive index were ranged between 2.01 and 2.23 (at 650 nm). The optical packing density values were ranged between 0.85 and 0.96. From this study, it was observed that the refractive index values were strongly dependent on packing densities. The high dielectric constant width decreases from 74.3 to 43.3 when sputtering current increases, which is higher than other research.

**Contribution/Originality:** This study is one of very few studies which have a high degree of insulation of 43.3, which is higher than other research due to ZrTiO4 thin films were deposited by reactive dc magnetron co-sputtering system at Zr and Ti sputtering current of 2.5 A without heating

### **1. INTRODUCTION**

Zirconium titanate (ZrTiO<sub>4</sub>) is a small ceramic constituent material which is widely use of application to very good thermal and electrical properties and high resistance to heat and corrosive environment [1]. ZrTiO<sub>4</sub> thin films coatings have attracted much attention especially in dielectric applications which have high resistivity and

dielectric constant (38-40) [2]. For size miniaturization, a low dielectric loss (tan $\delta \sim 10^{-2}$  to  $10^{-3}$ ) for high frequency selectivity and low signal attenuation and more [3]. Laterally, with the good dielectric properties, ZrTiO<sub>4</sub> thin films also exhibit good optical and electrical properties to find applications in antireflection coatings, wave guides for light, an insulator in electronic devices which requiring high permittivity and as protective coatings [2]. Due to their excellent optical, electrical and dielectric properties, it is important to study the dependence of film properties on the deposition conditions at the present time [4].

 $ZrTiO_4$  thin films have been deposited by different techniques such as the dc magnetron sputtered  $ZrTiO_4$  thin films have dielectric constants in the range of  $35\pm7$ . The change in the dielectric constants due to the variation in the deposition temperature [5]. Moreover, those the correlation between the micro strain and dielectric loss of  $ZrTiO_4$  thin films were studied.  $ZrTiO_4$  thin films have been additional studied because of their excellent dielectric properties, such as the dielectric constant and dielectric loss of 38 and 0.006, respectively [6].

For engineering applications, the deposition of the  $ZrTiO_4$  thin films should be simple processing and low cost. In the present study,  $ZrTiO_4$  thin films were using dc magnetron sputtering which is a low cost preparation method.  $ZrTiO_4$  thin films fabrication which has dielectric properties at low frequencies should be by using dc magnetron sputtering technique from the Zr and Ti targets have not been reported earlier. Moreover, Pamua, et al. [4] Growth of nanocrystalline zirconium titanate thin films at ambient temperatures using dc reactive magnetron sputtering from Zr and Ti metal targets placed in a single cathode. The present study demonstrates the dielectric constant of these films did not show much dependence on high frequency were not much to shows whereas the loss is higher at lower frequency region. The dielectric constant and loss of the films measured at frequencies in the range of

100 Hz-15 MHz were values between 37.0-46.5 and 0.007-0.03, respectively. In this paper, we designed the ZrTiO<sub>4</sub> thin film by a reactive dc magnetron co-sputtering. The methodical study of structural, microstructural, and dielectric properties of the films are reported.

### 2. EXPERIMENTAL PROCEDURE

#### 2.1. Film Preparation

ZrTiO<sub>4</sub> thin films were deposited on Si (100) wafers, glass slides and stanless steels of the substrates by using a reactive dc magnetron co-sputtering system. Titanium (99.97%) and zirconium (99.95%) metals with a diameter of 3 inches were used as sputtering targets. Ultra high prerity Ar (99.999%) and O<sub>2</sub> (99.98%) gases were used as sputtering and reactive gas respectively. By reactive fixed flow rates of 4 sccm and 20 sccm, respectively. The target to substrate distance for both targets was 13 cm. A diffusion pump together with a rotary pump were used to achieve the base pressure of  $5.0 \times 10^{-5}$  mbar. Prior to deposition, the targets were pre-sputtered for 5 min in order to eliminate the contaminants from the target surfaces. The Zr sputtering current (I<sub>Zr</sub>) and Ti sputtering current (I<sub>Ti</sub>) were varied from 0.5 A to 2.5 A without heating. The deposition time for all prepared films was 40 min.

#### 2.2. Characterization

The structural analysis of the ZrTiO<sub>4</sub> thin films were characterized by X-ray diffraction. The phases were compared with the Joint Committee on Powder Diffraction Standard (JCPDS) files. The crystallite size of the films were determined from Scherrer's formula. The surface and cross-sectional morphologies were examined by field emission scanning electron microscopy (FE-SEM: Hitachi, S4700). The transmittance spectra of the ZrTiO<sub>4</sub> thin films are analyzed by UV-VIS-NIR-spectrophotometer (Shimapzu, UV-3600) in the range of 200 nm to 2500 nm. Swanepoel's envelope method was used to determine the optical constant of the films [7]. The optical packing densities (p) of the films were calculated by using the relation is given by the bulk refractive index ( $n_e = 2.31$ ) of ZrTiO<sub>4</sub> and  $n_f$  is the observed film refractive index and wavelength;  $\lambda = 650$  nm [8]. The dielectric constant and dielectric loss (tan\delta) were measured by using a precision impedance analyzer Agilent 4294A.

#### **3. RESULTS AND DISCUSSIONS**

#### 3.1. Crystalline Structure

Fig-1 shows the XRD pattern of the  $ZrTiO_4$  thin films at different sputtering currents of 0.5 A to 2.5 A without heating. This result showed that the thin films were crystalline, which exhibits an orthorhombic crystal structure (JCPDS 34-0415) and possesses  $\alpha$ -PbO<sub>2</sub>-type structure belonging to the *Pbcn* space group [9]. The  $ZrTiO_4$  thin films were an amorphous structure at sputtering currents of 0.5 A, 1.0 A and 1.5 A respectively. And show preferred orientation in (111) direction at sputtering currents of 2.0 A and 2.5 A. The other observed XRD patterns are (011), (020), (200), (120), (201), (121), (022), (202), (122), and (311) peaks were shown also. Titania and zirconia thin films deposited by dc magnetron sputtering without substrate heating been reported to be amorphous earlier [10, 11].

The crystallite sizes are estimated from the full width at half maximum (FWHM) of the 111 peaks by using Scherrer's method (Table-1). The crystallite sizes are in the range of 14.95-20.06 nm at sputtering currents of 2.0 A and 2.5 A respectively. It is found that crystallite size increases with increasing sputtering currents.

T//



Source: The result is a doctoral research. Analyzed with X-ray diffraction from School of Energy, Environment and Materials, King Mongkut's University of Technology Thonburi

#### 3.2. Cross-Sectional Morphology

	1 aut	e-1. Crystainte size	e of the Zi 1104 thin thins	
1		EXECUTE $I(0)$	$C_{\text{rest}} = 1124 \text{ since } (\text{Å})$	

T'O 11

I(A)	$\mathbf{F} \mathbf{W} \mathbf{H} \mathbf{M} (p)$	Crystanite size (A)
0.5	-	-
1.0	-	-
1.5	-	-
2.0	0.550	14.95
2.5	0.410	20.06

Source: The result is a doctoral research by using Scherrer's method.

Fig-2 shows the FE-SEM cross-sectional images of the  $ZrTiO_4$  thin films. It is seen that the thickness of the films increases from 60 to 280 nm when sputtering current was increased from 0.5 A to 2.5 A without heating. These results are consistent with the XRD results, that are the intensity of XRD peaks increases with increasing sputtering current. It is clearly visible that the sputtering currents of 2.5 A present a columnar structure. These films are formed by a dense coalescence of columns propagating from the electrode to the film surface. It is concluded that increasing the sputtering currents of 2.5 A (Fig-2 (c)), promotes the formation of denser columnar structures, likely due to sputtering processes have much high energy and consistent with the results of the XRD patterns.



Fig-2. Cross-sectional FE-SEM morphology of the ZrTiO<sub>4</sub> thin films (a) 0.5 A, (b) 1.5 A, and (c) 2.5 A. Source: The result is a doctoral research. Analyzed with field emission scanning electron microscopy from Thai Microelectronics Center:TMEC.


Source: The result is a doctoral research. Analyzed with UV-VIS-NIR-spectrophotometer and calculate by Swanepoel's envelope method from Center of Excellence in Glass Technology and Materials Science (CEGM), NPRU

**F1g-4.** Packing density of Zr 11O4 thin films **Source:** The result is a doctoral research. Calculated by using the relation is given by the bulk refractive index [8].

#### 3.3. Properties of ZrTiO<sub>4</sub> Thin Films

The refractive index (n) of the films deposited on glass at different sputtering currents are shown in Fig-3. It is observed that refractive index increased with increase in sputtering currents. The values of n ranged between 2.01 and 2.23 (at 650 nm) [4]. It is seen that the film structure changes from a porous structure into a dense structure and have crystallite more than as the sputtering currents increases. These means that the packing density of the films increases together with crystallite addition are results in the increase in the refractive index. The optical packing density values were ranged between 0.85 and 0.96 (Fig-4). From this study it was observed that the refractive index values were strongly dependent on packing densities [4].



Fig-5 shows the dielectric properties of the ZrTiO<sub>4</sub> thin films at different sputtering currents of 0.5 A to 2.5 A. The dielectric constant and loss of the films were measured at frequencies in the range of 100 Hz-10 MHz and it is observed that as the sputtering current increases, the high dielectric constant width decreases from 74.3 to 43.3 for ZrTiO<sub>4</sub> thin films which were higher more than which other research because of higher energy [4, 12, 13].

#### 4. CONCLUSIONS

 $ZrTiO_4$  thin films were deposited by reactive dc magnetron co-sputtering method without heating. The XRD results showed that crystal structure of  $ZrTiO_4$  thin films at sputtering currents above 2.0 A was crystallization of the orthorhombic phase (111). The values of refractive index ranged between 2.01 and 2.23 (at 650 nm). The optical packing density values were ranged between 0.85 and 0.96. From this study, it was observed that the refractive index values were strongly dependent on packing densities and crystalline of films. The high dielectric constant width decreases from 74.3 to 43.3 when sputtering current increases, which is higher than other research. In, conclusion the refractive index, packing density and dielectric constant depend on energy of sputtering currents.

**Fig-5.** Dielectric constant of the *L*r 1104 thin times **Source:** The result is a doctoral research. Analyzed with precision impedance analyzer from National Metal and Materials Technology Center (MTEC).

Funding: This work was supported by the National Science and Technology Development Agency (NSTDA).

**Competing Interests:** The authors declare that they have no competing interests. **Contributors/Acknowledgement:** All authors contributed equally to the conception and design of the study.

### REFERENCES

- [1] J. Macan, A. Gajović, D. Dekanić, and H. Ivanković, "Zirconium titanate ceramics for humidity sensors synthesized by Sol-Gel Process, J.G.Heinrich and C. Aneziris," in *Proc. 10th ECerS Conf., Göller Verlag, Baden-Baden*, 2007.
- [2] D. Pamu, K. Sudheendran, K. M. Ghanashyam, and K. C. J. Raju, "Optical and microwave characteristics of ambient temperature deposited zirconium tin titanate high-k films," *EPJ Applied Physics*, vol. 44, pp. 71-75, 2008. *View at Google Scholar* | *View at Publisher*
- [3] C. L. Huang, M. H. Weng, C. C. Wu, and C. C. Wei, "Microwave dielectric properties and microstructures of V2O5-Modified Zr0.8Sn0.2TiO4 ceramics," *Japanese Journal of Applied Physics*, vol. 40, pp. 698-702, 2001. *View at Google Scholar*
- [4] D. Pamua, K. Sudheendranb, K. M. Ghanashyam, and R. K. C. James, "Dielectric properties of ambient temperature grown nanocrystalline ZrTiO4 thin films using DC magnetron sputtering," *Materials Science and Engineering*, vol. 168, pp. 208-213, 2010. View at Google Scholar | View at Publisher
- [5] T. Kim, J. Oh, B. Park, and K. S. Hong, "Dielectric properties and strain analysis in paraelectric ZrTiO4 thin films deposited by DC Magnetron Sputtering," Japanese Journal of Applied Physics, vol. 39, pp. 4153-4157, 2000. View at Google Scholar | View at Publisher
- [6] D. S. Kim, D. H. Park, G. D. Kim, and S. Y. Choi, "Dielectric properties of ZrTiO4 thin films synthesized by sol-gel method," *Metals and Materials International*, vol. 10, pp. 361-365, 2004. *View at Google Scholar* | *View at Publisher*
- [7] R. Swanepoel, "Determination of the thickness and optical constants of amorphous silico," *Journal of Physics E*, vol. 16, pp. 1214–1222, 1983. *View at Google Scholar* | *View at Publisher*
- [8] S. K. Venkata, K. Sudheendran, K. M. Ghanashyam, R. K. C. James, and A. K. Bhatnagar, "Effect of process parameters and post deposition annealing on the optical, structural and microwave dielectric properties of RF magnetron sputtered (Ba0.5,Sr0.5)TiO3 thin films," *Vacuum*, vol. 81, pp. 307-316, 2006. *View at Google Scholar* | *View at Publisher*
- [9] R. E. Newnham, "Crystal structure of ZrTiO4," Journal of the American Ceramic Society, vol. 55, pp. 409-413, 1967.
- [10] M. H. Suhail, R. G. Mohan, and S. Mohan, "Dc reactive magnetron sputtering of titanium-structural and optical characterization of TiO2 films," *Journal of Applied Physics*, vol. 71, pp. 1421-1427, 1992. *View at Google Scholar* | *View at Publisher*
- [11] M. H. Suhail, R. G. Mohan, and S. Mohan, "Studies on the properties of zirconia films prepared by direct current reactive magnetron sputtering," Journal of Vacuum Science & Technology A, vol. 9, pp. 2675-2677, 1991. View at Google Scholar | View at Publisher
- M. Viticoli, G. Padeletti, S. Kaciulis, G. M. Ingo, L. Pandolfi, and C. Zaldo, "Structural and dielectric properties of ZrTiO4 and Zr0.8Sn0.2TiO4 deposited by pulsed laser deposition," *Materials Science and Engineering: B*, vol. 118, pp. 87-91, 2005. *View at Google Scholar | View at Publisher*
- G. Padeletti, A. Cusma, M. Viticoli, G. M. Ingo, A. Mezzi, and B. Watts, "ZT thin films produced by metal organic-chemical vapour deposition to be used as high-k dielectrics," *Materials Science and Engineering: B*, vol. 109, pp. 104-112, 2004. View at Google Scholar | View at Publisher

Views and opinions expressed in this article are the views and opinions of the author(s), International Journal of Natural Sciences Research shall not be responsible or answerable for any loss, damage or liability etc. caused in relation to/arising out of the use of the content.



# Dielectric Properties of ZrTiO<sub>4</sub> Thin Films Prepared by Reactive DC Magnetron Co-sputtering

J. Thammapreecha<sup>1</sup>, A. Treetong<sup>2</sup>, B. Putasaeng<sup>3</sup>, N.Witit-anun<sup>1,4</sup>, S. Chaiyakun<sup>1,4,5</sup> and P. Limsuwan<sup>5,6</sup>

1. Department of Physics, Faculty of Science, Burapha University, Chonburi 20131, Thailand

2. Nano Characterization Laboratory (NCL) National Nanotechnology Center National Science and Technology Development Agency 111 Thailand Science Park, Phahonyothin Road, Khlong Nueng, Khlong Luang, Pathum Thani 12120, Thailand

3. National Metal and Materials Technology Center (MTEC) 114 Thailand Science Park (TSP), Phahonyothin Road, KhlongNueng, KhlongLuang, PathumThani 12120, Thailand

4. Vacuum Technology and Thin Film Research Laboratory, Department of Physics, Faculty of Science, Burapha University, Chonburi 20131, Thailand

5. Thailand Center of Excellence in Physics, CHE, Ministry of Education, Bangkok 10400, Thailand

6. Department of Physics, Faculty of Science, King Mongkut's University of TechnologyThonburi, Bangkok 10140, Thailand

**Abstract:**  $ZrTiO_4$  is a small ceramic constituent material which has very good thermal and electrical properties.  $ZrTiO_4$  thin films were deposited by reactive dc magnetron co-sputtering method. The crystal structure, surface morphology, thickness and dielectric properties were characterized by XRD (X-ray diffraction), AFM (atomic force microscopy), FE-SEM (field emission scanning electron microscope), and precision impedance analyzer respectively. These films were crystallization of the orthorhombic phase (111) of  $ZrTiO_4$ . The microstructure of well-crystallized  $ZrTiO_4$  thin films had the surface morphology was smooth with 1.695 nmrms roughness. The high dielectric constant width decreases from 129.2 to 110.6 when sputtering current increases which are higher more than that had researched because of higher energy but impedance; |Z| increases from 1.97 to 2.47 k $\Omega$ . These results are consistent with the RMS roughness results, which are the RMS roughness decrease with increasing sputtering current.

Key words: ZrTiO<sub>4</sub>, thin films, dielectric constant, magnetron sputtering.

# 1. Introduction

ZrTiO<sub>4</sub> (zirconium titanate) is a small ceramic constituent material which is widely used of application to very good thermal, electrical properties and high resistance to heat and corrosive environment [1]. ZrTiO<sub>4</sub> thin films coatings have attracted much attention especially in dielectric applications which have high resistivity and dielectric constant (38-40) [2]. For size miniaturization, a low dielectric loss (tan $\delta$ ~10<sup>-2</sup> to 10<sup>-3</sup>) for high frequency selectivity and low signal attenuation is more [3]. ZrTiO<sub>4</sub> thin films have been deposited by different techniques such as the DC magnetron sputtered ZrTiO<sub>4</sub> thin films have dielectric constants in the range  $35\pm7$ . The change in the dielectric constants is due to the variation in the deposition temperature [4]. There are studied the correlation between the micro strain and dielectric loss of ZrTiO<sub>4</sub> thin films [5]. ZrTiO<sub>4</sub> thin films have been additional studied because of their excellent dielectric properties, such as the dielectric constant and dielectric loss of 38 and 0.006, respectively [6].

For engineering applications the deposition of the  $ZrTiO_4$  thin films should be simple processing and low cost. In the present study,  $ZrTiO_4$  thin films were using DC magnetron sputtering which is a low cost preparation method. The dielectric properties of the ZT thin films at low frequencies by using DC magnetron sputtering technique from the Zr and Ti targets have not been reported earlier. Moreover,

**Corresponding author:** J. Thammapreecha, master, research fields: physics, thin films.

Growth of nanocrystalline zirconium titanate thin films at ambient temperatures using DC reactive magnetron sputtering from Zr and Ti metal targets placed in a single cathode [7]. The present study demonstrates the dielectric constant of these films did not show much dependence on high frequency were not much to shows whereas the loss is higher at lower frequency region. The dielectric constant and loss of the films measured at frequencies in the range from 100 Hz to 15 MHz were values between 37-46.5 and 0.007-0.03, respectively. The magnitude of leakage current density is  $9.03 \times 10^{-7}$  A/cm<sup>2</sup> at 10 MV/m for the films deposited at 40% OMP. In this paper, we designed the ZrTiO<sub>4</sub> thin film by a reactive dc magnetron co-sputtering. The methodical study of structural, microstructural, and dielectric properties of the films is reported.

## 2. Experimental Procedures

ZrTiO<sub>4</sub> thin films were deposited on Si (100) wafers, glass slides and stanless steels without external heating of the substrates by using a reactive dc magnetron co-sputtering system. Titanium (99.97%) and zirconium (99.95%) metals with a diameter of 3 inches were used as sputtering targets. Ar (99.99%) and O<sub>2</sub> (99.98%) gases were used as sputtering and reactive gas respectively. By reactive fixed flow rates of 4 and 20 sccm, respectively, the target to substrate distance for both targets was 13 cm. A diffusion pump together with a rotary pump was used to achieve the base pressure of  $5.0 \times 10^{-5}$  mbar. Prior to deposition, the targets were pre-sputtered for 5 min in order to eliminate the contaminants from the target surfaces. The Zr sputtering current  $(I_{Zr})$  and Ti sputtering current (I<sub>Ti</sub>) were varied at 0.5 A and 1.5 A. The deposition time for all prepared films was 40 min. Some of these films were heated at 600 °C compared with unheated.

The structural analysis of the  $ZrTiO_4$  thin films was characterized by X-ray diffraction. The phases were compared with the JCPDS (Joint Committee on Powder Diffraction Standard) files. The crystallite size of the films was determined from Scherrer's formula. Raman measurements were taken with an RFS/100/S Bruker FT-Raman spectrometer equipped with a Nd:YAG laser in the 100-900 cm<sup>-1</sup> spectral interval. The surface and cross-sectional morphologies were examined by atomic force microscopy (FE-SEM: Hitachi, S-4700) and field emission scanning electron microscopy (FE-SEM: Hitachi, S4700), respectively. The dielectric constant ( $\varepsilon_r$ ) and dielectric loss (tan $\delta$ ) were measured using a precision impedance analyzer Agilent 4294A. The dielectric constant of the films is calculated using Eq. (1)

$$C = \varepsilon_r \varepsilon_0 \frac{A}{d} \tag{1}$$

where *C* is the capacitance in frequency, *A* is the area of overlap of the two plates measured in m<sup>2</sup>,  $\varepsilon_r$  is the relative static permittivity of the material between the plates,  $\varepsilon_0$  is the permittivity of free space and *d* is thickness of the pellet or film, measured in m.

#### 3. Results and discussions

#### 3.1 Crystalline Structure

Fig. 1a shows the XRD pattern of the ZrTiO<sub>4</sub> thin films deposited on Si (100) wafers at different sputtering currents of 0.5 and 1.5 A, which exhibits an orthorhombic crystal structure (JCPDS 34-0415) and possesses-PbO<sub>2</sub>-type structure belonging to the *Pbcn* space group. The ZrTiO<sub>4</sub> thin films were amorphous structureat sputtering currents of 0.5 A and 1.5 A without heating [8] and show preferred orientation in (111) direction at sputtering currents of 1.5 A with heat 600 °C. The other observed XRD patterns are (011), (020), (200), (120), (201), (121), (211), (220), (022), (202), (122), (311), (222) and (320) peaks. The crystallite size increases were 53.124 nm at sputtering currents of 1.5 A with heat 600 °C.

Raman spectroscopy of  $ZrTiO_4$  was shown orthorhombic symmetry (space group Pbcn) [9] and two formula units in a unit cell which confirm by Fig. 1b. Only  $ZrTiO_4$  bands were observed in 100-900 cm<sup>-1</sup> region of the Raman spectra of sintered ceramics. In the Raman spectrum at sputtering currents of 1.5 A, expected ZrTiO<sub>4</sub> bands were resolved: 136, 164, 258, 342, 393, 484, 560, 640, 763 and 792 cm<sup>-1</sup> [1].

Fig. 2 shows the AFM surface images of the  $ZrTiO_4$  thin films deposited on Si (100) wafers at different sputtering currents. The average root-mean-square (RMS) roughness of  $ZrTiO_4$  thin films was shown in Table 1. It is observed that the RMS roughness decreases from 3.602 to 0.976 nm as the sputtering current were increased from 0.5 to 1.5 A without heating. But the RMS roughness increases from 1.511 to 1.695 nm when heat 600 °C.

#### 3.2 Cross-Sectional Morphology

Fig. 3 shows the FE-SEM cross-sectional images of the  $ZrTiO_4$  thin films. It may be noted from Fig. 3a that the film exhibited uniform cross-sectional thickness and the film thickness was about 60 nm at sputtering currents of 0.5 A. It is observed that as the sputtering current increases, the columnar of increases and results in the increase of the lateral grain size. The grain size of the  $ZrTiO_4$  thin films increased with increasing crystalline temperature [6]. These films are formed by a dense coalescence of columns propagating from the electrode to the film surface. It is concluded that increasing the sputtering currents of 1.5 A (Fig. 3d), promotes the formation of denser columnar structures, likely due to sputtering processes have much high energy and consistent with the results of the XRD patterns.

The film thickness can be determined from the images in Fig. 3 and the results are shown in Table 1. It is seen that the thickness of the films increases from 60 to 165 nm when sputtering current is increased from 0.5 to 1.5 A without heating. These results are consistent with the XRD results, which are the intensity of XRD peaks increases with increasing sputtering current.

# 3.3 Dielectric Properties

Table 2 shows the dielectric properties of the  $ZrTiO_4$  thin films at different sputtering currents of 0.5 and 1.5 A. And 1 MHz dielectric properties of  $ZrTiO_4$  thin films at sputtering currents, it is observed that as the sputtering current increases, the high dielectric constant width decreases from 74.3 to 52.1 for  $ZrTiO_4$  thin films without heating [8] which are higher more than which had researched because of higher energy. Moreover  $ZrTiO_4$  thin films with heat 600 °C are valuable high dielectric constant has increased to 129.2 [7]. But impedance; |Z| increases from



Fig. 1 ZrTiO<sub>4</sub> thin films deposited at various sputtering currents (a) XRD patterns and (b) Raman spectroscopy.



 $\label{eq:m} \end{tabular} \end{tabular} \end{tabular} \end{tabular} \end{tabular} \end{tabular} \end{tabular} \fig. 2 \ \ AFM images of the ZrTiO_4 thin films at no heat [(a) 0.5 A, (b) 1.5 A] and at heat 600 <math display="inline">^\circ C$  [(c) 0.5 A, (d) 1.5 A].

0.5

1.0

1.5

2.0

2.5

Tuble 1 Crystallite size, the kiess and roughless of the 21 1104 till fillins.								
	Vary I	FWHM (β)	Crystallite size (Å)	Thickness (nm)	Roughness (nm)			
No heat	0.5	-	-	60	3.602			
	1.5	-	-	165	0.976			
Heat 600 °C	0.5	-	-	60	1.511			
	1.5	0.155	53.124	190	1.695			

0.5

1.0

1.5

2.0

2.5

Table 1 Crystallite size, thickness and roughness of the ZrTiO<sub>4</sub> thin films.

0.5

1.0

1.5

2.0

2.5

0.5

1.0

1.5

2.0

2.5



Heat 600 °C



TMEC 5.0kV 11.4mm x100k SE(U) 9/10/2015 10:33500nmTMEC 5.0kV 12.0mm x100k SE(U) 12/2/2015 09:46500nmFig. 3Cross-sectional FE-SEM morphology of the ZrTiO<sub>4</sub> thin films at no heat [(a) 0.5 A, (b) 1.5 A] and at heat 600 °C [(c) 0.5 A, (d) 1.5 A].



Fig. 4  $ZrTiO_4$  thin films deposited at various sputtering currents (a) dielectric constant (f = 100 kHz); (b) dielectric properties (f = 100 kHz).

	Vary I	Dielectric propoty			
		εr	tan δ	$ Z $ (k $\Omega$ )	
No heat	0.5	74.3	0.006	2.01	
	1.5	52.1	0.002	3.89	
Heat 600 °C	0.5	129.2	0.007	1.97	
	1.5	110.6	0.002	2.47	

Table 2 Dielectric properties at f = 100 kHz of the ZrTiO<sub>4</sub> thin films.

2.01 to 3.89 k $\Omega$  for ZrTiO<sub>4</sub> thin films without heating and ;|Z| increases from 1.97 to 2.47 k $\Omega$  for ZrTiO<sub>4</sub> thin films with heat 600 °C the results are shown in Table 2.

# 4. Conclusions

ZrTiO<sub>4</sub> thin films were deposited by reactive dc magnetron co-sputtering method. The results showed that, from XRD results crystal structure of ZrTiO<sub>4</sub> thin films corresponding in the orthorhombic (111). The microstructure of well-crystallized ZrTiO<sub>4</sub> thin films was the surface morphology was smooth with 1.695 nm RMS roughness. The high dielectric constant width decreases from 129.2 to 110.6 for ZrTiO<sub>4</sub> thin films without heating when sputtering current increases but impedance; |Z| increases from 1.97 to 2.47 kΩ. This result is consistent with the RMS roughness result, that is the RMS roughness decrease from increasing sputtering current.

#### References

- [1] Macan, J., Gajović, A., Dekanić, D., and Ivanković, H. 2007. "Zirconium Titanate Ceramics for Humidity Sensors Synthesized by Sol-Gel Process." Heinrich, J. G., and Aneziris, C. Proc. 10th ECerS Conf., GöllerVerlag, Baden-Baden, 866-70. ISBN: 3-87264-022-4.
- [2] Biancoa, A., Gusmanoa, G., Freerb, R., Smith, P. 1999. "Zirconium Titanate Microwave Dielectrics Prepared via

Polymeric Precursor Route." *Journal of the European Ceramic Society* 19: 959-63.

- [3] Huang, C. L., Weng, M. H., Wu, C. C., and Wei, C. C. 2001. "Microwave Dielectric Properties and Microstructures of V<sub>2</sub>O<sub>5</sub>-Modified Zr<sub>0.8</sub>Sn<sub>0.2</sub>TiO<sub>4</sub> Ceramics, Japanese." *Journal of Applied Physics Part 1* 40: 698-702.
- [4] Kim, T., Oh, J., Park, B., and Hong, K. S. 2000.
  "Dielectric Properties and Strain Analysis in Paraelectric ZrTiO<sub>4</sub> Thin Films Deposited by DC Magnetron Sputtering, Japanese." *Journal of Applied Physics* 39: 4153-7.
- [5] Kim, Y., Oh, J., Kim, T. G., and Park, B. 2001. "Influence of the Microstructures on the Dielectric Properties of ZrTiO<sub>4</sub> Thin Films at Microwave-Frequency Range, Japanese." *Journal of Applied Physics* 40: 4599-603.
- [6] Kim, D. S., Park, D. H., Kim, G. D., and Choi, S. Y. 2004. "Dielectric Properties of ZrTiO<sub>4</sub> Thin Films Synthesized by Sol-Gel Method." *Metals and Materials International* 10: 361-5.
- [7] Pamua, D., Sudheendranb, K., GhanashyamKrishnab, M., and James Raju, K. C. 2010. "Dielectric Properties of Ambient Temperature Grown Nanocrystalline ZrTiO<sub>4</sub> Thin Films Using DC Magnetron Sputtering." *Materials Science and Engineering B* 168: 208-13.
- [8] Thammapreecha, J., Treetong, A., Putasaeng, B., Witit-anun, N., Chaiyakun, S., and Limsuwan, P. 2017.
   "Structure and Properties of ZrTiO<sub>4</sub> Thin Films Prepared by Reactive Magnetron Co-Sputtering Without Heating" International Journal of Natural Sciences Research Vol. 5, No. 3, 50-54.
- [9] Newnham, R. E. 1967. Journal of the American Ceramic Society 55: 409-413.