# 第四章 實驗結果

#### 4.1 量测柱狀平凸透鏡

#### 4.1.1 實驗之樣品

此實驗的樣品為圓柱狀平凸透鏡 (Thorlabs:LJ1144L2) 上鍍一 層 ITO 材料薄膜,此 ITO 薄膜經光譜儀已測得折射率在波長 633nm 時為 N=2.164-0.083i。實驗時我們將圓柱樣品的 Z 軸方向 平行入射面,也就是在垂直入射面方向的軸是呈曲線分佈,為了讓經 擴束後的雷射光打在此樣品時造成入射面的偏差,這樣我們才能將這 入射面偏差產生的偏光片方位角誤差 α 分佈量測出來。

# 4.1.2 量测圆柱面二维方位角偏差 α 分佈

下圖為量測圓柱狀平凸透鏡上鍍一層 ITO 薄膜的偏光片方位 角誤差 α 分佈圖,因為光在入射樣品前加了擴束系統,所以影像解 析度為 20μm。在圖中的 X 軸為垂直入射面方向,Y 軸為平行入射 面方向。理論上量測此曲面的 α 應為一斜面分佈,由此實驗數據看 出此面凹凸不平,這也許是由系統誤差造成,或表面的膜厚不均的影 響,此結果我們在之後討論,但整個 α 分佈的趨勢是正確的。



圖 4-1: 圓柱面的二維 α 分佈

因為此樣品是桂狀結構,所以在任意 Y 軸的  $\alpha$  差 (X=1 的  $\alpha$ 減 X=160 的  $\alpha$  值)都將一樣,我們將整個  $\alpha$  分佈面做誤差最小擬 合法 (least square fit)。在圖 4-2 中 Y=1 pixel 位置的擬合線可看到  $\alpha$  分佈由 -0.1660°~0.5595°,我們由這結果計算出此桂狀凸面鏡之曲 率半徑為 249.56 mm (光點大小為 3.16 mm) ,而桂狀平凸透鏡上的 產品規格為曲率半 248.79 mm ± 1% ,這與我們實驗結果相當吻合。



接下來我們利用 α 擬合面去模擬推算系統入射角為 70° 時, 雷 射光打在柱狀平凸透鏡上的整個入射角分佈 [9], 這步驟是為了之後 計算薄膜厚度所需,本實驗室已可由實驗的 Ψ、Δ 直接計算出帶測 物的入射角與薄膜厚度,但我們目前由 α 的分佈上猜測此薄膜厚度 分佈可能不均勻,且入射角的改變與薄膜後度的改變皆會影響 Ψ、Δ 的變化,直接只用實驗所得 Ψ、Δ 做計算厚度會造成許多誤差,所 以我們先由 α 擬合面與圓柱面的幾何結構,將目前的入射角分佈推 算出來,這樣在計算厚度上就可減少一個未知的參數 (入射角參數) 做擬合,增加所算得薄膜厚度的準確性,如圖 4-3 所示;因為在量 測時光線並沒有打在曲面中心位置,所以入射角是由 70°~70.001° 的非對稱分佈。



圖 4-3: 圓柱面入射角分佈圖



## 4.1.3 圆柱面之二維橢圓參數分佈

圖 4-4 為量測柱狀平凸透鏡樣品的二維 Ψ 分佈,Ψ 值大小在 此面上為 6.78°±0.09°,可看出載此面上的變化相當小幾乎為一平面 結構;圖 4-5 為其二維 Δ 分佈,且此值的變化與 Ψ 相比就大的許 多,值的大小為 70°±3°。



因為所得到二維  $\Psi \cdot \Delta$  形貌相差很大,所以我們利用模擬此材 料的結構 (基板 BK7: N = 1.515;薄膜 ITO: N = 2.164 - 0.083i) 觀察 薄膜厚度變化與  $\Psi \cdot \Delta$  變化走勢,來討論實驗數據的結果,如圖 4-6 所示。



圖 4-6:薄膜厚度的改變與 Ψ、Δ 變化

由圖看出當入射角 70°薄膜厚度為 0nm 時,  $\Psi 與 \Delta 分別為 20°、360°, 然後隨著薄膜 ITO 厚度增加 <math>\Psi 與 \Delta$  就隨著箭頭方向 變化, 我們可看出  $\Psi$  隨著厚度增加了 200nm 只有 20° 的變化, 而  $\Delta$  有近 200° 的改變, 故  $\Delta$  對於薄膜厚度的改變相當靈敏, 所以我 們所得的數據變化算是相當合理, 且可從  $\Delta$  的二維分佈判斷出此薄 膜厚度分佈的形貌如何。在圖 4-6 中,當 ITO 厚度為 100nm 時  $\Psi$  與  $\Delta$  分別為 7.07°、69.53°, 且隨薄膜厚度增加  $\Psi$  越大,  $\Delta$  越小, 這與我們實驗所得數據相近。

接著我們利用 4.1.2 節所求得的入射角分佈,與實驗所得 Ψ、Δ 來推算我們所量測樣品的區域厚度分佈,經計算所得結果如圖 4-7 所示。



圖 4-7(a): 圓柱透鏡上薄膜厚度分佈圖

由上圖(圖 4-7 (a)) 可知我們所測得薄膜厚度為 100nm± 4.3nm, 但所得厚度誤差相當大,且橢圓儀是個準確性相當高的儀器,而這些 誤差是系統造成的還是材料本身鍍膜不均勻是我們要討論的。因為我 們所測的 ITO 材料薄膜是利用磁控濺鍍的方式鍍在玻璃基板上,根 據文獻表示用此方式鍍膜的表面粗糙度為 5nm~20nm 。利用薄膜測 厚儀(Alpha-step)量測平面玻璃基板上的 ITO 薄膜厚度為 97nm± 6nm, (此平面玻璃、圓柱平凸透鏡與 4.2 節所測的球面平凸透鏡是 在同一環境下同一機台一起鍍膜),且利用此實驗系統對這平面玻璃 基板上的 ITO 量測,所測得厚度為 100nm± 4nm (圖 4-7 (b)),這 結果與薄膜測厚儀測得的結果一致,故我們在圓柱面透鏡上所測得的 ITO 薄膜厚度是正確的,而我們在實驗上所測得面上厚度不均勻應是 鍍膜方式造成。



圖 4-7(b):平面鏡上薄膜厚度分佈圖

#### 4.2 量测球面平凸透鏡

#### 4.2.1 實驗之樣品

此實驗的樣品為球面平凸透鏡 (Thorlabs:LA1380) 上鍍一層 ITO 材料薄膜,因為與 4.1 節實驗的樣品在同一環境下一起進行磁控濺 鍍,所以折射率皆為 N=2.164-0.083*i*。

# 4.1.2 量测球面二维方位角偏差 α 分佈

下圖 4-8 為量測球面狀平凸透鏡上鍍一層 ITO 薄膜的偏光片 方位角誤差 α 分佈圖,在圖中的 X 軸為垂直入射面方向,Y 軸為 平行入射面方向,因為在球面平凸透鏡在 Y 軸上也是呈均勻曲面分 佈,所以當我們斜向入射量測時,入射角會有很大的變化,且在不同 Y 軸位置所測得的 α 分佈範圍會有些許的不同 [9],這我們可將球 面鏡想像成由許多同心圓組成,假設球心在卡式座標軸 (Cartesian coordinate) 的零點位置,沿著 Y 軸將球切成很多同心圓,越遠離原 點的同心圓曲率半徑越小,原點位置的同心圓曲率半徑是最大,所以 才會在不同 Y 軸的位置所測得的 α 分佈範圍會不同,但這與光點 所照射面積有關,面積越大在中心曲線所得 α 值分佈與邊緣值相差 越大,所以在計算曲率半徑時要取中心曲線的 α 值分佈來計算。但 經模擬計算我們在此實驗的量測面積所得中心 α 值與邊緣 α 值僅 0.0001 度的變化,而這變化的大小在我們的系統上無法解析到這麼 好,所以用我們的系統作量測將在不同 Y 軸位置的 α 分佈會一 樣,故在計算曲率半徑上,所算得結果毫無影響。



圖 4-8:量測球面之二維 α 分佈

我們將所測得整個 α 面取誤差最小擬合法,並取 Y=10 pixel 的 數據來觀察分布情形,如圖 4-9 所示,α 分佈由 -0.3 到 0.3,再利 用雷射光點在 X 軸的大小 2.6 mm ,及在 Y 軸的大小 3.2 mm , 可算得曲率半徑 248.28 mm ,產品規格上的標示 248.79 mm±1% 差 不多,接著利用 α 擬合面計算系統入射角在 70 度時所對應的入射 角分佈,如圖 4-9,及其在 Y=75 pixel 的切線分佈,如圖 4-10。



圖 4-9:球面二維 α 分佈與線性擬合結果



圖 4-10: 球面之入射角分布

圖 4-11:Y=75 的入射角分佈

在 Y 軸方向上只要斜面有 1 度的變化,入射角也隨著改變 1 度,所以上圖中我們可看出入射角在 Y 軸上由 69.6° 增到 70.4°, 在 X 軸上入射角只變化了 0.0003°。



### 4.2.3 球面之二維橢圓參數分佈

因為目前所測的是球面平凸透鏡上的薄膜,不只在 X 軸方向呈 曲線分佈,在 Y 軸方向也是,而 Y 軸方向的曲線分佈我們已從上 一節得知,它對入射角是直接呈現加成的關係,所以我們現在量得 Ψ 與 Δ 分佈會不同於圓柱的情形。圖 4-12 所示,為 Ψ 在球面上的二 維分佈,Ψ 值因入射角增加而從 6.6° 隨著位置增加到 7.15°,且整 個斜面較為平坦,表面起伏變化不大;圖 4-13 為球面的二維 Δ 分 佈,它與 Ψ 值的變化不同,Δ 值隨著入射角的增加而從約 75° 減 少到 65°,且表面起伏變化較大,這也說明了球面表面的薄膜厚度 也並不均匀。



圖 4-12:球面之二維 Ψ 分佈 圖 4-13:球面之二維 Δ 分佈

接著我們將上一節所得的入射角分佈帶入目前的 Ψ 與 Δ , - 起計算球面透鏡上的 ITO 薄膜厚度分佈, 如圖 4-14 所示,影像解 析度為 30µm ,所計算得厚度為 100 nm± 5.5nm ,雖然薄膜厚度上 的誤差大小比上一節求得厚度差大,但與薄膜測厚儀 (Alpha-step) 量測平面玻璃基板上的 ITO 薄膜厚度 (97nm± 6nm) 比較,結果差 不多,也符合文獻所說鍍膜過程造成的表面粗糙度 (5nm~20nm), 由 這些結果可知我們在球面透鏡量測的薄膜厚度是正確的。





圖 4-14:球面透鏡上薄膜厚度分佈

## 4.3 α 分佈與薄膜厚度變化關係

為了了解量測得  $\alpha$  面的平整度與薄膜厚度粗糙的關係,我們將 實驗的 α 面減去 α 誤差最小擬合面,得到 α 誤差分佈去比較薄膜 厚度分佈的關係。因此我們再量測一個球面透鏡上鍍有一層 Cr 材料 的薄膜,所得厚度分佈 (圖 4-15 (b)) 及 α 分佈 (圖 4-16),其薄膜 厚度大小為 15nm± 1nm ,影像解析度為 40µm ;因為此薄膜材料 具高消光係數,且較厚的區域與較薄的區域差 2nm , 會有 6% 的光 穿透差,所以我們利用 720 萬畫素數位相機拍攝光穿透樣品後的影 像,並將量測區域放大後轉為灰階形式,加強其灰階強度(圖 4-15 (a)),對薄膜厚度分佈與灰階圖做定性上的比對,我們可發現黑框裡 的灰階位置分佈與厚度分佈位置相當吻合,確認了實驗所算得的薄膜 厚度分佈。



圖 4-15 (a): 薄膜相片灰階圖 圖 4-15 (b): Cr 薄膜厚度分佈

因為所測得 α 面相當平整,我們再做出 α 誤差分佈 (圖 4-17)

,即實驗 α 減掉擬合 α 分佈,觀察其與厚度分佈關係,算得 α 誤 差為 0°±0.05°,可明顯看出區域上的高低分佈與薄膜的厚度分佈形 貌不相似。



圖 4-16:球面凸透鏡 α 分佈 圖 4-17:α 誤差分佈

但我們將 4-1 節所測得圓柱上 ITO 薄膜厚度與  $\alpha$  誤差分佈做 比較 (圖 4-18),  $\alpha$  誤差為  $-0.05^{\circ}\pm 0.23^{\circ}$ ,這  $\alpha$  範圍比上述的誤差 範圍還大,並可明顯看出兩張圖均有兩條凸起的區域,且位置有稍微 相似,在 Z=25 pixel 的位置劃一條切線觀察其高低分部的相關性 (圖 4-19),我們可看出在此切線上的膜厚與  $\alpha$  誤差數據恰好對應, 膜厚增加  $\alpha$  誤差增加,膜厚減少  $\alpha$  誤差減少。



圖 4-18: 圆柱透鏡上膜厚分佈與其 α 誤差分佈



圖 4-19:α 誤差與膜厚之切線比較圖

因為系統對所測得 α 的標準差為 0.02°,所以根據我們影像的 解析度分析與造成 α 的幾何關係,當系統解析度為 20µm 時,只要 薄膜厚度差在 7nm 以上, α 就會有 0.02°以上的變動 (圖 4-20); 故影像解析度在 40µm 時,薄膜厚度差就需要 14nm 以上,α 才會 造成 0.02°以上的誤差。所以我們才能在圓柱上鍍 ITO 的數據中 (膜厚差 8.6nm),看出 α 誤差的形貌與膜厚分佈相似,而不能由球 面上鍍 Cr 的樣品的 α 誤差看出膜厚的形貌 (膜厚差 2 nm)。



圖 4-20:α 對膜厚變化的解析