一、 實驗架設與結果討論

1.1 相位調製對光強的影響

我們先以兩種方式去確認相位調製對光強的影響,第一種是用功率計 (power meter),分別測量在兩台 EOM 同時開啟與關閉時的光強,再將兩個數值相除得到變化率;另一種方法是透過 Fabry-Perot 測量頻譜,比較相位調製前後的總面積大小,測量結果如下。

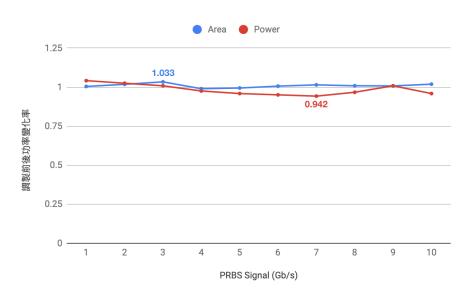


圖 1.1: EOM 開啟前後之功率變化率

從隨機訊號 1 Gb/s 到 10 Gb/s 的調製,看不出有特定的變化趨勢,可見展頻與壓縮只會影響頻率的分佈,不會明顯改變光強度。

1.2 雷射光量測

雷射光源為 Toptica 的半導體雷射,可產生波長 795 nm 的窄頻雷射,這部分的量測主要可以分成兩個部分,第一個部分是測量雷射的頻譜,觀察相位調製如何影響頻率的分佈;另一部分是讓雷射通過 Rb^{87} 原子氣體管,調整入射雷射的頻率測量 Rb^{87} 的吸收譜。

1.2.1 雷射頻譜量測

實驗光路架設如圖,我們將窄頻雷射通過兩台 EOM 對其進行相位調製,第一台為展頻用,第二台用來做反向的調製還原頻譜,再以Fabrty-Perot 干涉儀去測量頻譜。

待放圖片

圖 1.2: 雷射頻譜量測光路圖

在兩台 EOM 都關閉的情況下,可以測到波長 795 奈米窄頻雷射的頻譜,結果如圖,以此 Fabry-Perot 的解析度掃出的雷射頻寬約為 30 MHz。

若只開啟第一台 EOM,在 10 Gb/s 隨機訊號的調製下可將窄頻雷射光的頻譜展至 10 GHz 寬,但由於我們的使用的 Fabry-Perot FSR 僅 10 GHz,無法涵蓋完整的頻率區間,會使測量的結果失真,要想掃出完整展開的頻譜需使用 FSR 20 GHz 以上的干涉儀,所以下面會先以 2 Gb/s的訊號來測試展頻的結果是否符合理論模擬。

待放圖片

圖 1.3: 窄頻雷射頻譜

1.2.1.1 2 Gb/s 隨機訊號之相位調製

先以 2 Gb/s 隨機訊號進行相位調製,只開啟第一台能將頻譜展至 ±5 GHz 寬,如下圖。

待放圖片

圖 1.4: 5 Gb/s 訊號之展頻頻譜

頻譜的形狀大致上與理論相符,但在 ±2 GHz 的位置有一個突起的訊號,這是由於隨機訊號的上升與下降時間不夠快所致,若在數值模擬中把隨機訊號加上約 30 ps 的上升與下降時間(如圖),則會出現類似的結果,如圖:

此外,還可看出該頻譜的包絡線有週期振盪的訊號,原因為我們使用的隨機訊號實際上是個重複出現的週期訊號,每個週期有 $2^{31}-1$ 個位元,若把單位週期的位元數調為 $2^{15}-1$ 做可看到週期更小的震盪週期,

待放圖片 待放圖片

(a) caption_1

(b) caption_2

如圖:

待放圖片 待放圖片

(a) caption_1

(b) caption_2

從測量的頻譜可以看出,展寬的頻率與理論計算的結果一致,所以 我們認為 10 Gb/s 的隨機訊號能將訊號展至 ±10 GHz 寬。

1.2.1.2 10 Gb/s 隨機訊號之相位調製

上一小節我們先以 2 Gb/s 的訊號做展頻的測試,是由於我們使用的Fabry-Perot 干涉儀 FSR 不夠大,無法涵蓋以 10 Gb/s 訊號調製的展頻頻譜。至於壓縮頻譜的部分,能將頻寬還原成約 10 MHz,所以可使用 10 Gb/s 的訊號進行調製與量測。

當兩台 EOM 同時開啟時,理論上要能將展寬的頻譜還原成調製前的狀態,但從(圖)的實驗結果可以看出,壓縮回來的頻譜與調製前相比,中心頻率的強度僅為本來的 70%,若只計算中心頻率附近 1 GHz 的頻率區間,與調製前的頻譜相比光強僅約 80%,剩下 20% 的能量還分散在其他頻率沒被還原。造成頻譜壓縮效果不佳的可能原因為,兩個隨機訊號的形狀不同,上下也不夠對稱,導致無法將相位做反向的調製,使訊號完美還原成最初的狀態。

待放圖片

圖 1.7: 10 Gb/s 訊號壓縮後頻譜

1.2.2 鉫原子吸收譜

為了確定相位調製對於銣原子吸收的影響,我們在兩台 EOM 的後面放上一個如原子氣體管,並以光二極體 (photodiode) 收光,測量透射的強度。只有在入射頻率與銣原子躍遷能階共振時光子才會被吸收,使透射率降低,所以若連續調整入射光的頻率,則能掃出整個吸收譜,如?? 黑線。

接著打開第一台 EOM,將頻寬從 30 MHz 展至 10 GHz,結果如?? 紫線,可見頻譜展寬之後,光能大部分透射銣原子氣體不被吸收,就像 隱形了一樣,能降低光子受環境的影響。若同時開啟兩台 EOM 將頻譜 壓縮,則能再次看到光被吸收,如?? 紅線,但吸收率卻明顯降低,原因 如上一小節所述,可能為隨機訊號品質不所致,影響頻譜壓縮的效果, 有部分的能量還分散在各個頻率上沒能被還原,那些能量不在銣原子的 共振頻率上,所以能夠穿透氣體管,使穿透率上升。

重畫圖,把藍線去掉

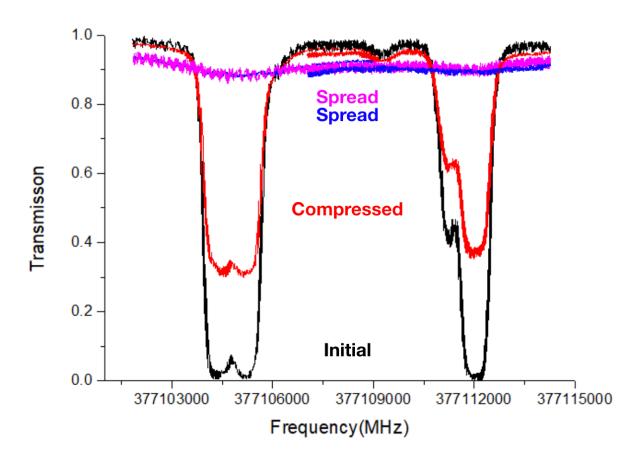


圖 1.8: 調製後的銣原子吸收譜

1.3 單光子量測

1.4 單光子光源製備

雙光子的產生機制為 SPDC,入射一道波長 397.5 奈米的藍光雷射進入 PPKTP 晶體,產生 Type-II 的時間 - 能量糾纏光子對 (time-energy entangled biphoton),波長為 795 奈米。實驗上會讓雙光子對經過 PBS 分光,並做 $G^2(\tau)$ 的測量, $G^2(\tau)$ 的定義如下。

$$G^{2}(\tau) = \frac{4\Gamma_{s}\Gamma_{i}}{\Gamma_{s} + \Gamma_{i}} \begin{cases} e^{\Gamma_{s}\tau} &, \tau < 0 \\ e^{-\Gamma_{i}\tau} &, \tau > 0 \end{cases}$$

$$(1.1)$$

此為二階強度關聯函數 (second-order intenstity correlation function),

τ 為兩顆單光子抵達探測器的時間差。

若調整入射光的頻率與 PPKTP 晶體的溫度,則可改變單光子的頻率。

雙光子在產生出來後會先進 PBS 將訊號分為 signal 和 idler,以 idler 做為觸發訊號,讓 signal 經過 EOM 與銣原子氣體管,進行相位的調製與吸收。

這部分的實驗,我們將單光子 (signal) 的頻率調至銣原子的躍遷頻率,使光子能被吸收,再藉由相位調製展寬光子的頻譜,降低原子對光子的影響,以達到隱形斗篷的效果。但由於單光子能量太弱,無法以Fabry-Perot 干涉儀掃頻,所以為了要確定兩台 EOM 同時開啟時能否將頻譜還原,我們改用頻寬 60 MHz 的 Etalon 濾波器,限制光子能通過的頻寬,架設如圖。

待放圖片

圖 1.9: 單光子量測光路圖

1.4.1 展頻與壓縮

以(光路圖)的架設,先不要放 ^{87}Rb 原子氣體管,讓單光子直接 通過 60 MHz 寬的 Etalon 濾波器。若兩台 EOM 都沒開,窄頻的單光子能完全通濾波器, $G^2(\tau)$ 的量測結果如圖。此時若開啟第一台 EOM,將頻譜展至 10 GHz 寬,則單光子僅有極低的機率能通過 Etalon,如圖,幾乎測不到單光子的訊號。若同時開啟兩台 EOM,互補的隨機訊號能

互相抵銷相位的變化,使頻譜還原至窄頻,如此就能使光子再次通過 Etalon,如圖,與未調製前的結果相比,強度低了些,這是由於壓縮效 果不夠好,導致部分的光子沒能通過 Etalon 所致。

待放圖片

圖 1.10: nocell 調製比較圖

1.4.2 87 Rb 吸收

同上一小節的光路架設,但把 ⁸⁷ Rb 原子氣體管放回光路上,如圖。兩台相位調製器都不開的話,單光子幾乎全部被吸收,如圖。若開啟第一台 EOM 將單光子頻譜展寬,雖然光子能幾乎不被吸收,但由於 Etalon 的過濾,探測器仍測不太到光子,如圖。若將第二台相位調製器 也開啟,則能把單光子的頻譜壓縮,再通過 Etalon,如圖。

待放圖片

圖 1.11: heatcell 調製比較圖

單獨將圖與圖拿出來比較(圖),同樣是測量展頻再壓縮回來的光, 黑線為沒放銣原子氣體館,紅線則有,從結果可看出,本來該被完全吸 收的單光子,可透過相位的調製大幅降低銣原子氣體的影響,讓部分的 光可以穿透,並在頻譜還原後被探測,達到隱形斗篷的效果。

待放圖片

圖 1.12: 調製後光子之銣原子吸收比較圖