Structure and Raman Spectrum of Cu₃Ni₂SbO₆

Group 2 陳文俊 黃宗正

一、摘要:

我們透過拉曼光譜(Raman spectrum)的量測,觀察到 Cu₃Ni₂SbO₆ 的八面 體結構的 Eg mode 以及 A_{1g} mode。再來,我們使用 405 nm 雷射對 Cu₃Ni₂SbO₆ 量測螢光光譜。最後,我們使用白光來量測 Cu₃Ni₂SbO₆ 反射式吸收光譜 (Photoreflectance),並結合以上所有量測簡單歸納出其晶體結構在各式光學 光譜下的物理。

二、實驗動機:

通常作為磁性材料來研究的 Cu₃Ni₂SbO₆ 晶體,目前還沒有文獻有對 Cu₃Ni₂SbO₆ 晶體做光學量測並分析,在好奇心的驅使之下我們選擇這個樣品 來做拉曼、光致螢光以及反射式吸收光譜等光學量測,來探究其中的物理, 並藉由這次跨領域研究的機會,從不同角度理解我們的樣品。

三、材料介紹:

銅鐵礦的衍生物如 CuXO₂ (X=Fe, Cr, La)以及 A₃B₂SbO₆ (A=Na, Li, Cu. B=Ni, Co),其晶體結構具有 光電及磁性研究的潛力。而本次研究的 Cu₃Ni₂SbO₆ 晶體也同為銅鐵礦結構如圖 1 所示,目前還沒有拉曼 光譜及螢光相關的文獻,多為磁性研究,較有趣的地 方是磁性結構較為特殊,磁矩方向排列方式不同於常 見的反鐵磁(Antiferromagnetism, AFM)材料,較適合 做為 AFM Kitaev 模型的候選者 [1-8]。近十多年來 許多研究表明 Kitaev 模型可以實現材料的拓樸量子



自旋液體態(Quantum Spin Liqid, QSL) [9],在未來提供拓樸量子計算的平台, 也可以證實準粒子 Majorana Fermions 對於材料具有拓樸相強而有力的證據。

四、儀器原理:

(-) X-Ray Diffraction

使用成大微奈米中心的 XRD 儀器進行量測以及自家實驗室的 Laue Diffraction 儀器確認多晶及單晶型態的樣品,光源是利用電子束撞擊 Cu 靶 材,進而產生 1.54 A 波長的 X 光。透過 X 光入射晶體材料,當滿足勞厄繞 射條件時,可以在特定角度下產生繞射峰,擬合後獲得晶體結構參數,進而 得知原子在晶格內的空間分布。

(二) 拉曼光譜(Raman Spectrum)

拉曼光譜是一種用於量測分子的鍵結中的振動模式的量測技術,原理是 使用單一顏色的光源去激發材料當中的聲子,通常使用雷射,使光子產生非 彈性散射,拉曼光譜使用的橫軸是激發光源能量的前後變化,單位是 cm⁻¹。



圖 2-1 是拉曼光譜中,可能產生的散射型式,通常拉曼光譜看的是 Stoke Raman scattering [10];圖 2-2 則是成大地科系,龔慧貞教授的雷射光譜顯微鏡,可以用於拉曼光譜,以及螢光光譜的量測。

(三) 螢光光譜(Photoluminescence)

螢光光譜,也可以稱為光致螢光,這種光譜是指一個物質吸收光之後, 再輻射出光的一個光譜。它屬於非破壞性的量測,可以用於檢查材料的缺陷, 或雜質。在物質吸收光後,電子會被激發到較高的能態,再回到低能態。在 過程中,有些能量會經由非輻射的過程釋放,所以放射出的光會比原本的光 頻率還低。而材料的是否會有光致螢光,取決於它的電子能帶結構,材料的 能隙可分為直接能隙或非直接能隙,非直接能隙的材料就不會有光致發光, 另外,一個直接能隙的材料,若能隙很大,用於激發材料的光的能量也可能 不足把電子激發到高能態[11]。



圖 3 是光致螢光的示意圖

(四) 反射式吸收光譜(reflection spectra)

反射式吸收光譜跟螢光光譜一樣,都屬於非破壞性的量測。其方法是使 用一個波段較大的光源,例如白光,來測量樣品對不同波段的光的反射率。 通常會希望量測的點有好的反射面。這種技術也常用來檢測二維材料經常使 用反射光譜,來檢測材料的電的性質。它跟吸收光譜有相關性,有些情況下 能從反射光譜反推吸收光譜。 五、實驗結果:

(-) XRD

多晶粉末 X 光繞射如下圖 4-1 所示,其晶體結構確通過擬合後認為銅鐵 礦結構,於 20 度左右有明顯兩支特徵峰,確認為 Ni 原子形成的蜂巢結構(圖 1)。接續成長單晶晶體,將部分晶體磨粉後同樣以粉末 X 光繞射進行分析, 結果可以得知大部分與多晶結構相同如圖 4-2,僅有微量雜質。再進行單晶 Laue 繞射比對晶面以及晶體品質,如圖 4-3 所示,晶體平面為[001]方向。











圖 4-3

我們使用使用了 532 nm 的雷射作為光源,來做拉曼光譜(Raman spectrum) 的量測,我們測了兩個不同的樣品,如圖 5-2、5-3 所示,兩者皆有觀察到 531.40 cm⁻¹和 715.63 cm⁻¹處有兩個明顯的峰值。我們參考了文獻[12],判斷 其分別為 Cu₃Ni₂SbO₆的八面體結構的 Eg mode 以及 A_{1g} mode (圖 5-3、5-4)。 另外,在約 100~400 cm⁻¹打「*」處還可以觀察到數個由金屬氧化鍵(M-O)的 振動所形成的小峰。



圖 5-1、5-2 Cu₃Ni₂SbO₆的拉曼光譜



圖 5-3 **▶** 5-4 Garg, A. B *et al.* Crystals., 8, 255 (2018).

(三) 螢光光譜

本次我們使用 405 nm 雷射作為螢光光譜的激發光源,圖 5-4 的數據中, 我們並沒有看到明顯的起伏,可能因為能隙(band gap)較寬,或因為它屬於 非直接能隙,因此沒辦法激發出材料的螢光。



圖6 Cu₃Ni₂SbO₆的螢光光譜

(四) 反射式吸收光譜

由反射式吸收光譜可以得知,樣品吸收度在白光內不同波段之差異並不 明顯(圖 7-1),無法分析並說明其中的物理,但是我們有額外的收穫,在波長 500~700 nm 之間有明顯週期性震盪,可以確定是反射光干涉的結果,推測 原因是晶體具有明顯分層,導致不同層反射的光彼此發生干涉,藉由干涉的 結果可以使用以下公式推導出其層狀大致厚度。與顯微鏡下片狀晶體比較 (圖 7-2),大多數晶體單層厚度成長至~10⁻² mm 數量級後,在外觀下具有明 顯分層。由此實驗可知,我們的樣品確定有層狀單晶的結構。

$$2d \sin\theta = \alpha_1 \lambda_1 = \alpha_2 \lambda_2 \qquad (\theta = \frac{\pi}{2}, \ \alpha_2 = \alpha_1 + 1)$$
$$\implies \frac{\lambda_2}{|\lambda_1 - \lambda_2|} = \alpha_1$$

 $\Rightarrow d = \frac{\lambda_2}{2|\lambda_1 - \lambda_2|} \lambda_1 \approx 0.021 \,\mathrm{mm}$



圖 7-1

圖 7-2

六、總結:

透過拉曼光譜,我們發現在 531.40 cm⁻¹和 715.63 cm⁻¹處有 Cu₃Ni₂SbO₆的八面體結構所造成的峰值,分別為 Eg mode 以及 A_{1g} mode。這兩個峰很明顯,且位置相當一致,可作為當作辨識樣品的標準。

從螢光光譜的結果,可發現樣品基本沒有螢光,可能是因為電子的能帶結構的原因,造成我們激發不出螢光。後續需要其他儀器,如 ARPES (Angle Resolved Photoemission Spectroscopy)等,來做進一步的量測才能確定原因。

由反射式吸收光譜間接得知樣品具有明顯的層狀結構,使得光譜出現週期性的干涉峰,透過公式計算,得到樣品單層大致厚度。

七、引用資料:

- [1] Nagarajan, R et al. Solid State Sci., 4, 787 (2002).
- [2] Kawazoe, H et al. Nature, 389, 939 (1997).
- [3] Snure, M.; Tiwari, A. Appl. Phys. Lett., 91, 092123 (2007).
- [4] Marquardt, M et al. Thin Solid Films, 496, 146 (2006).
- [5] Roudebush, J. H et al. Inorg. Chem., 52, 6083 (2013).
- [6] Roudebush, J. H et al. Inorg. Chem., 54, 3203 (2015).
- [7] Kim, C et al. J. Phys.: Condens. Matter., 34, 045802 (2022).
- [8] Kim, G. H et al. Sci. Adv., 10, eadn8694 (2024).
- [9] Takagi, H et al. Nat Rev Phys., 1, 264–280 (2019).
- [10] https://en.wikipedia.org/wiki/Raman_spectroscopy
- [11] https://fyla.com/supercontinuum-laser-in-photoluminescence-spectroscopy-
- advances-in-materials-characterization/
- [12] Garg, A. B et al. Crystals., 8, 255 (2018).