行政院國家科學委員會專題研究計畫 成果報告

微型週期性結構表面聲波頻溝理論分析與微機電實驗初探

<u>計畫類別</u>: 個別型計畫 <u>計畫編號</u>: NSC91-2212-E-002-057-<u>執行期間</u>: 91 年 08 月 01 日至 92 年 10 月 31 日 執行單位: 國立臺灣大學應用力學研究所

計畫主持人: 吳政忠

報告類型: 精簡報告

<u>報告附件</u>:出席國際會議研究心得報告及發表論文 處理方式:本計畫可公開查詢

中 華 民 國 93年1月16日

行政院國家科學委員會專題研究計畫期末報告

微型週期性結構表面聲波頻溝理論分析與微機電實驗初探

計畫編號: NSC 91-2212-E-002-057 執行期間: 91年8月1日至92年10月31日 主持人: 吳政忠 台灣大學應用力學研究所

一、中文摘要

本計畫旨在研究聲子晶體之超聲波頻 溝現象,藉由平面波展開法理論分析(plane wave expansion method)結合實驗量測,進 行微型週期性結構表面聲波頻溝現象之研 究。經由彈性振動材料組成之週期性結 構,在適當調整其材料常數後通過之聲波 有頻溝現象存在,此類結構稱為聲子晶體 (Phononic crystals)。聲子結構的應用,可 作為二維表面聲波濾波器,阻止特定角度 與頻率入射的聲子傳遞,達成濾波之效 果。本報告使用平面波展開法來計算二維 聲子晶體之聲波頻溝,可針對指定入射角 度及結構尺寸設計濾波頻率。並進行微米 尺寸之聲子晶體實驗,設計高頻表面聲波 交指叉換能器,進行表面聲波頻溝現象之 研究,實現微米等級之聲子晶體結構,並 驗證表面聲波頻溝現象。

關鍵詞: 聲子晶體、頻溝、平面波展開法、 表面聲波

Abstract

The purpose of the research is to study the characteristics of the acoustic band gaps in the 2D phononic crystals. The phononic crystal is a kind of periodic elastic material structure that exists band gaps, in which the elastic wave propagation of particular frequency is forbidden. The band gaps phenomena are studied using the plane-wave expansion method, which is composed of the Bloch's theorem and of the reciprocal lattice The IDT (inter-digital vector. transducer) and a micro scale 2D phononic crystal consists of silicon with a square periodic arrangement of cylindrical holes were designed to verify the band gaps of surface acoustic waves. The fabrication process using the MEMS (Micro Electro Mechanical Systems) technique were studied and realized in the research. These results provide useful guidelines for the design of a phononic crystal device as a frequency filter.

Keywords: phononic crystals, band gaps, plane wave expansion method, SAW (surface acoustic wave)

二、計畫緣由與目的

近年來由於光通訊之蓬勃發展,一般 對於光子晶體(Photonic crystals)之興趣逐 年迅速增長[1]。所謂光子晶體,即為週期 性之介電質結構,因週期性結構之緣故, 導致電磁波通過晶體時由於反射波對入射 波造成干涉,發生所謂的頻溝現象(Band gap),阻擋在某些頻率振盪之電磁波通 過。由此頻溝現象,光子晶體可應用於光 纖通訊上,例如近來十分熱門之高密度分 波多工器(DWDM)濾波器,即為其應用之 一。而由光子(Photon)與聲子(Phonon)之類 比性,可推斷由振動材料組成之週期性結 構,在適當調整其材料常數後,通過之聲 波亦有頻溝現象存在,則將此類結構稱為 聲子晶體(Phononic crystals)。

針對二維聲子晶體的研究直到1993年 才有所突破。首先是Kushwaha與Halevi [2~4]於1993年所提出的理論,研究兩種相 異之等向性彈性材料所架構的二維週期性 結構,但僅針對徹體波之振動提出波傳理 論。Tanaka與Tamura[5~7]於1998年選用立 方晶系的兩種材料(AlAs與GaAs)組合成 為二維聲子晶體,提出表面波的波傳理 論,說明在一般情況下,聲子晶體的表面 波頻帶分佈。

聲子晶體的頻溝現象,可應用於徹體 波濾波器或表面聲波濾波器,阻止特定角 度與頻率入射的聲子傳遞,藉以達成濾波 之效果,此為研究聲子晶體的主要動機。 另外,完整的聲子頻溝可以在某些選擇的 頻率範圍內,提供需要高精密度的機械系 統一個完全無振動的環境,例如適當設計 機體週期性結構以降低聲音引致之震動。 而於水下量測實驗用來發射與接收聲波的 壓電探頭,或者是醫學上所使用的超音波 探頭,都是由週期排列的壓電板所組成, 也屬於聲子晶體的範疇。因此發展一個適 用於聲子晶體的波傳理論,藉以瞭解聲子 晶體的材料選擇與結構週期排列之行為, 對結構的波傳行為及其頻溝現象的影響, 將有助於濾波器、高精密系統以及探頭的 設計與製造。

本計畫旨在發展用平面波展開法來計 算二維聲子晶體之聲波頻溝,利用有限個 倒晶格向量以及布拉克定理展開波動方程 式,並配合表面波條件與邊界條件,針對 高度異向性材料組成的聲子晶體進行波傳 理論分析,可計算二維聲子晶體表面波之 頻散曲線,預測頻溝出現之頻段與寬度。 並規劃微米尺寸之聲子晶體實驗進行驗 證,設計高頻表面聲波交指叉換能器,進 行表面聲波頻溝現象之研究,並探討聲子 晶體之微機電製程技術,作為日後研製相 關應用元件之依據。

三、研究方法與成果

(一) 推導三斜晶系(Triclinic)材料的二維 聲子晶體表面波傳理論

聲子晶體之表面聲波理論推導的對象為聲 子晶體中的一個初基單胞,如圖1所示。 利用倒晶格向量的觀念,並導入布拉克定 理來展開彈性波動方程式,以計算應力波 於彈性體內傳播的頻散關係曲線。

根據動態彈性力學理論,一般彈性材

料在線彈性範圍內,應力波於彈性體內的 傳播行為可由以下波動方程描述:

 $\rho(\mathbf{r}) \cdot \ddot{\mathbf{u}}_{i}(\mathbf{r},t) = \partial_{j} [C_{ijmn}(\mathbf{r}) \cdot \partial_{n} \mathbf{u}_{m}(\mathbf{r},t)] \quad (1)$ 其中 $\mathbf{r} = (\mathbf{x}, z) = (x, y, z)$ 為位置向量, $\rho(\mathbf{r})$ 為 位置相關之質量密度, $C_{ijmn}(\mathbf{r})$ 為位置相關 之彈性係數, $u_{m}(\mathbf{r},t)$ 為位移向量, $\tau_{ij}(\mathbf{r},t)$ 表 示柯西應力張量。

考慮一二維聲子晶體 (x-y 平面),由 於每一個單胞的質量密度均相同,在經過 晶格平移之後並不會改變其值,如圖 2 所示聲子晶體之布里路因區及其最小重複 區。因此我們利用倒晶格向量(reciprocal lattice vector, RLV)的觀念,將整個單胞的 質量密度、彈性常數及位移場對倒晶格向 量展開成傅立葉級數(Fourier series)之形 式:

$$\rho(\mathbf{x}) = \sum_{\mathbf{G}} e^{i\mathbf{G}\cdot\mathbf{x}} \rho_{\mathbf{G}}$$

$$C_{ijmn}(\mathbf{x}) = \sum_{\mathbf{G}} e^{i\mathbf{G}\cdot\mathbf{x}} C_{\mathbf{G}}^{ijmn}$$

$$\mathbf{u}(\mathbf{r},t) = \sum_{\mathbf{G}} e^{i\mathbf{k}\cdot\mathbf{x}-i\omega t} \left(e^{i\mathbf{G}\cdot\mathbf{x}} \mathbf{A}_{\mathbf{G}} e^{ik_{z}z} \right)$$
(2)

將之代入波動方程(1),可求得相關之 特徵值與特徵向量,並據以架構滿足表面 邊界條件之表面波解。以最一般化的異向 性材料波傳理論,即三斜晶系(Triclinic symmetry materials),經過推導與集項之後 可得到一個簡單的矩陣形式如下:

$$\begin{pmatrix} M_{\mathbf{G},\mathbf{G}'}^{(1)} \\ +k_z S_{\mathbf{G},\mathbf{G}'}^{(1)} \\ +k_z^2 N_{\mathbf{G},\mathbf{G}'}^{(1)} \\ +k_z^2 N_{\mathbf{G},\mathbf{G}'}^{(1)} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} L_{\mathbf{G},\mathbf{G}'}^{(1)} \\ +k_z O_{\mathbf{G},\mathbf{G}'}^{(1)} \\ +k_z^2 T_{\mathbf{G},\mathbf{G}'}^{(1)} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} L_{\mathbf{G},\mathbf{G}'}^{(1)} \\ +k_z O_{\mathbf{G},\mathbf{G}'}^{(1)} \\ +k_z^2 T_{\mathbf{G},\mathbf{G}'}^{(2)} \\ +k_z^2 T_{\mathbf{G},\mathbf{G}'}^{(2)} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} M_{\mathbf{G},\mathbf{G}'}^{(2)} \\ +k_z S_{\mathbf{G},\mathbf{G}'}^{(2)} \\ +k_z^2 N_{\mathbf{G},\mathbf{G}'}^{(2)} \\ +k_z^2 N_{\mathbf{G},\mathbf{G}'}^{(2)} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} U_{\mathbf{G},\mathbf{G}'}^{(2)} \\ +k_z V_{\mathbf{G},\mathbf{G}'}^{(2)} \\ +k_z^2 N_{\mathbf{G},\mathbf{G}'}^{(2)} \\ +k_z^2 N_{\mathbf{G},\mathbf{G}'}^{(2)} \\ +k_z^2 N_{\mathbf{G},\mathbf{G}'}^{(2)} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} M_{\mathbf{G},\mathbf{G}'}^{(2)} \\ +k_z^2 N_{\mathbf{G},\mathbf{G}'}^{(2)} \\ +k_z^2 N_{\mathbf{G},\mathbf{G}'}^{(2)} \\ +k_z^2 N_{\mathbf{G},\mathbf{G}'}^{(3)} \\ +k_z^2 N_{\mathbf{G},\mathbf{G}'}^{(3)} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} M_{\mathbf{G},\mathbf{G}'}^{(2)} \\ +k_z^2 N_{\mathbf{G},\mathbf{G}'}^{(2)} \\ +k_z^2 N_{\mathbf{G},\mathbf{G}'}^{(3)} \\ +k_z^2 N_{\mathbf{G},\mathbf{G}'}^{(3)} \end{pmatrix} = 0$$

(3)

針對特定晶格排列之聲子晶體,若以 k_z 為波數與頻率的函數,在給定波數與頻率 值後可將(3)式用另一組矩陣來表示:

$$\mathbf{A}k_z^2 + \mathbf{B}k_z + \mathbf{C} \mathbf{\mathbf{\mathbf{\mathbf{C}}}} = \mathbf{0} \tag{4}$$

取 n 項倒晶格向量代入計算,式(4)共 可求得 6n 個特徵值,其中可分為兩組特徵 值,這兩組特徵值所對應的平面波各自代 表上傳波與下傳波,在計算聲子晶體的表 面波波傳行為時,上下傳波依據衰減及傳 播方向而定。我們只取出符合表面波條件 的那組特徵值,因此得到 3n 個特徵值 $k_z^{(l)},(l=1~3n)$ 。可利用符合表面波條件的 位移向量,及滿足在 z=0 處應力場為零的 邊界條件,由「邊界函數」(boundary function)找到給定的波數所對應之符合邊 界條件的表面波頻率。如此,只要掃過整 個k 空間就可以得到完整的二維聲子晶體 表面波頻散關係,並可看出聲子晶體頻溝 現象出現的位置與頻寬。

(二)建構二維聲子晶體表面波傳電腦分析程式

根據上述之理論,可撰寫電腦分析程式以 計算相關聲子晶體之頻散曲線圖。程式可 針對等向性、立方晶系與六角晶系等三類 材料做為算例,配合正方晶格與六角晶格 兩種材料排列方式,探討不同對稱形式材 料之聲子晶體表面波之頻散關係與頻溝現 象。

算例中設計空氣/矽之聲子晶體結構 尺寸,以利使用微機電製成技術製作相關 元件。矽晶圓被選擇當做基底材料而在其 上打出週期性的洞(半徑:3 μm,晶格常 數:10 μm),這樣的排列形成一個微米 級聲子結構。以平面波展開法對此聲子晶 體結構進行分析,理論模擬使用的倒置晶 格向量數量為49且聲子結構之填充率 f=0.283,其相關徹體波與表面波之頻散曲 線如圖3所示。圖3中表面波沿Γ-X方向波 傳可知頻溝區域出現於195MHz 和 225MHz之間,其餘頻段皆存在可能的模 態解。上述結果將作為後續實驗之依據。

(三) 高頻表面聲波交指叉換能器之設計 與試作

利用聲波耦合模態(coupling of modes)設 計模式分析一約 200MHz 之表面聲波遲延 器(Delay line)之頻率響應。為在非壓電 材料矽晶圓上產生表面波,我們在矽晶圓 上蒸鍍一層氧化鋅,厚度約 1.7 µm,並 在薄膜上製作交指叉電極(IDT)以利產生 某一頻率的表面波。為了證明頻率位於頻 溝處的表面波無法穿透聲子結構,我們設 計兩組不同頻率的 IDT,分別為 32.8 µm 和 21.6 µm,其中心頻率是位於頻溝處 外面之 137 MHz 及位於頻溝處裡面 197 MHz。

(四)以微機電製程製作微米級二維聲子 晶體

氧化鋅壓電薄膜為一種重要的壓電材料, ,有很多不同的用途。將氧化鋅沈積在矽 基材上製作之層狀表面聲波濾波器將有以 下幾項優點:與其他壓電薄膜相較有較高 之機電耦合係數;薄膜結構近於單晶結 構;具有將表面聲波元件與半導體製程整 合的潛能。

本 實 驗 採 用 射 頻 濺 鍍 法 (RF magnetron sputtering system) 生長氧化鋅 薄膜,具有高度C軸(002)取向、密度高、 表面平坦且顆粒較細的多晶薄膜,並具有 較快的沈積速率。

氧化鋅薄膜的品質會因製程參數之差 異,影響薄膜的特性。表1列出濺鍍氧化 鋅的參數。靶材的直徑為100mm,厚度為 3mm,由純度99.9%之氧化鋅燒結而成。 為了得到均勻之厚度,靶材至基材之距離 為13cm。實驗所使用的基材為單面抛光之 矽晶圓(100),厚度為500μm。使用X光 繞射儀分析C軸取向的程度,以及掃瞄電 子顯微鏡觀察表面粗糙度及沈積之氧化鋅 是否具有柱狀之晶體結構,其結果如圖4。

微米級二維聲子晶體之製作可分成三 個主要的步驟,如圖5至圖7。首先,利用 lift-off製程將層狀表面聲波濾波器製作在 矽晶圓上。利用lift-off製程具有兩個好 處:其一為能防止底切現象,使光罩上的 圖案能獲得完整的轉換;另外將可避免氧 化鋅薄膜因使用濕蝕刻製程被蝕刻掉,製 程中鋁蝕刻液(磷酸:醋酸:水=1:1: 10)蝕刻之時間大約為2到4分鐘。實做出 來的交指叉換能器如圖8所示。 第二步驟為定義出聲子晶體所在之區 域。最後一道光罩將被用來製作二維聲子 晶體陣列。因表面波之能量大部分被侷限 於距表面兩個波長內,所以二維聲子晶體 週期排列之圓柱至少要有80µm深,而電 感耦合電漿離子蝕刻(ICP, Inductively Coupled Plasma-reactive)將可達成此目 標。不同於活性離子蝕刻(RIE),ICP蝕刻 具有較高的蝕刻率且能有效地減少側向蝕 刻,適合用來製作高深寬比的結構。另外, 為了保護其它已完成區域被蝕刻,因此選 擇較厚之光阻AZP4620替代來S1813,製作 之結果如圖9、圖10所示。

(五) 頻溝現象之理論與實驗比較

在微機電製程方面,完成上述微米二維聲 子晶體結構之製作後,以網路分析儀 8714ES進行高頻表面聲波訊號之量測。經 由前述所設計兩組不同頻率的IDT,分別 為32.8 µm 和 21.6 µm,將可比較出表 面波頻溝之作用。結果顯現IDT的中心頻 率是 137 MHz左右時,由於頻率位於頻 溝處外面,因此表面波穿透聲子結構而具 有很少的衰減,如圖11所示。而圖12則顯 示IDT的中心頻率是197 MHz,由於頻率位 於頻溝處裡面,我們發現大部分的能量被 聲子晶體擋住,無法傳到另一邊的接收端 IDT。實驗的結果顯示在這一頻率範圍確 有表面波頻溝的現象產生。

實驗之結果。我們成功的觀察到當頻 率在預期頻溝內時,表面波無法通過二維 聲子晶體結構。當頻率響應不是在 195~225MHz的頻溝內,因此其頻率響應 維持一良好的形狀,與沒有聲子晶體結構 時相差不大。而當表面波頻率在二維聲子 晶體頻溝時之實驗結果。我們發現在這兩 個例子中,能穿透二維聲子晶體的能量非 常的小。表2為表面聲波的穿射係數,當中 心頻率在頻溝內時,穿射係數小於 3*10⁻²;相反地,中心頻率在頻溝外時, 其值在0.1到1之間。綜言之,此實驗結果 使二維聲子晶體的頻溝現象得到良好的證 實。

四、計畫進度與未來工作

聲子晶體相關背景理論與研究,牽涉 之理論分析與製程技術極為廣泛,內容橫 跨電機與力學領域。關鍵理論與技術則含 括週期性結構之波傳理論、微機電製程、 表面聲波濾波器之設計等。本計劃結合微 機電製程與表面聲波指叉換能器探討微米 級聲子晶體之研究。計畫的研究內容包括 以平面波展開法來計算二維聲子晶體之聲 波頻溝,建構二維聲子晶體表面波傳電腦 分析程式。並配合高頻表面聲波交指叉換 能器之設計與試作,探討以微機電製程製 作微米級二維聲子晶體之可能,進行頻溝 現象之理論與實驗比較。本計畫的研究內 容均依原先訂定的進度順利完成,成果具 學術與應用價值,除於研討會發表外,平 面波展開法發展之成果亦投稿於國外著名 物理期刊[8]。計畫成果除可分析表面波頻 溝現象,並建立微機電製程之程序,有助 於作為日後後續研製相關應用元件之依 據。

五、參考文獻

- [1] E.Yablonovitch, "Inhibited spontaneous emission in solid-state physics and electronics," *Phys. Rev. Lett.* 58, 2059-2062, 1987.
- [2] .M. S. Kushwaha, P. Halevi, L. Dobrzynski, and B. Djafari-Rouhani, "Acoustic Band Structure of Periodic Elastic Composites," *Phys. Rev. Lett.* **71**(13), 2022-2025, 1993.
- [3] .M. S. Kushwaha, P. Halevi, G. Martinez, L. Dobrzynski, and B. Djafari-Rouhani, "Theory of acoustic band structure of periodic elastic composites," *Phys. Rev. B* 49(4), 2313-2322, 1994.
- [4] M. S. Kushwaha and P. Halevi,
 "Band-gap engineering in periodic elastic composites," *Appl. Phys. Lett.* 64(9), 1085-1087, 1994.
- [5] Yukihiro Tanaka and Shin-ichiro Tamura,
 " Surface acoustic waves in two-dimensional periodic elastic structures," *Phys. Rev. B* 58(12),

7958-7965, 1998.

- [6] Yukihiro Tanaka and Shin-ichiro Tamura, *Phys. Rev. B* 60(19), 13294-13297, 1999.
- [7] Yukihiro Tanaka, Yoshinobu Tomoyasu, and Shin-ichiro Tamura, *Phys. Rev. B* 62(11), 7387-7392, 2000.
- [8] Wu, T.-T., Huang, Zi-Gui and Lin, S.-C.
 "Surface and bulk acoustic waves in 2D phononic crystals with general anisotropy," *Phys. Rev. B*, 2003 (accepted)

六、圖表

表1 濺鍍氧化鋅的參數

| 靶材 | ZnO target |
|---------------------------|--------------------|
| 靶材直徑 (cm) | 10 |
| 靶材至基材距離 (cm) | 13 |
| 濺鍍機壓力 (Pa) | 8*10 ⁻⁵ |
| 功率 (W) | 200 |
| 基材溫度() | 220 |
| Ar (sccm) | 48 |
| O ₂ (sccm) | 48 |
| Ar / O ₂ ratio | 1 |
| 濺鍍時間 (min) | 160 |
| ZnO 厚度 | 1.64~1.78 µ m |

表 2 表面聲波穿射係數

| 波長 (μm) | 穿射係數 |
|---------|-----------------------|
| 32.8 | 8.67*10 ⁻¹ |
| 28 | 9.16*10 ⁻¹ |
| 24.8 | $2.07*10^{-1}$ |
| 21.6 | 8.77*10 ⁻³ |
| 20 | 2.04*10 ⁻² |
| 13.6 | 1.20*10 ⁻¹ |









圖 8 光學顯微鏡下之交指叉換能器影像



圖 9 二維聲子晶體陣列之 SEM 影像 (上視圖)



圖 10 二維聲子晶體陣列之之 SEM 影像 (側視圖)







圖 12 IDT 頻率位於頻溝內之頻率反應圖 (=21.6 µ m)