行政院國家科學委員會專題研究計畫成果報告

複合材料壓力容器的可靠性研究—子計畫三 軸對稱複合材料薄殼的異向性波傳與非破壞性評估(III) Anisotropic Wave Propagation and Nondestructive Evaluation of Axisymmetric Composite Shell Structures (III)

> 計畫編號:NSC 87-2218-E-009-023 執行期限:86 年 8 月 1 日至 87 年 7 月 31 日 主持人:尹慶中副教授 國立交通大學機械系 E-mail: ccyin@cc.nctu.edu.tw

一、中文摘要

本研究分析纏繞式複合材料圓管的導 波波傳,建立複材圓管材料係數反算及音 洩源定位的方法,並將之整合為可供複材 圓管品質檢測及音洩偵測分析的獨立程 式術及小波轉換之時頻域訊號處理技巧 技術及小波轉換之時頻域訊號處理技巧, 精確地計算出複材圓管之縱向波及撓間。 利用有限元素法數值計算所得之頻散曲線 及實驗數據建立最小平方差之目標函數, 以簡單體法尋求目標函數的極小值,反算 時間與位置。

關鍵詞:音洩、異向性波傳、纏繞式複材 圓管、雷射超音波、小波轉換

Abstract

An integrated nondestructive evaluation method is presented to determine the material constants and locations of acoustic emission (AE) sources in laminated composite circular tubes. The group velocities of longitudinal waves and flexural waves in experiments are accurately determined by wavelet transform technique. Calculation of dispersion curves of the guided waves propagating in filament wound composite tubes are carried out by solving the eigenvalues of a global matrix which is composed of the transfer matrices of 3-D elastic waves in the laminae. Maximum likelihood estimation of the elastic material constants and AE source position is carried out by simplex method. The objective functions are nonlinear and defined by the arrival time differences, theoretical group velocities and also sensor positions.

Keywords: Acoustic Emission, Anisotropic wave propagation, Filament wound composite tubes, Laser ultrasound, Wavelet transform

二、緣由與目的

纏繞式複材構件具有一體成型,製程適 合自動化生產,逐漸發展為工業級產品。 但是不可諱言,在製程、設計、檢測上仍 有許多問題有待進一步研究。纏繞式複材 壓力容器的品質可靠性及結構安全度,都 企需有效的非破壞檢測方法予以評估。

纏繞式複材為纖維編織型材料,超音波 或音洩波受到明顯的彈性波散射影響,浸 水式超音波 C 掃描可以檢測得知製造品質 的良窳,但卻無法評估成品結構的剛性係 數。本研究以單點聚焦脈衝雷射在複材圓 管上產生超音波,其頻率範圍大約在 1 MHz 以下,受到纖維束散射而致訊號衰減 的影響較小。由圓管導波的群速度,可以 反算出複材圓管的勁度係數。

複材壓力容器破損時所釋放的音洩訊號 為暫態之頻散訊號,其波傳特性與雷射超 音波近似,因此本研究以雷射超音波模擬 音洩波傳,並以反算獲得的圓管材料係數 與音洩波抵達探頭位置的波程時間,計算 音洩源發生的位置。 三、研究方法與成果

圖一為一複材圓管及其參考座標系統, 假設各層的纖維纏繞方向與圓管的軸向夾 角為α。因為各層都具有單一的纖維排列 方向,故假設各層材料為相同的橫向等向 性 (transversely isotropic),但各層對稱軸與 圓管軸向夾角為±α。



圖一 複材圓管及參考座標系

横向等向性材料(以 X3 為對稱軸)的本構 方程式為

(σ_{11})		[<i>C</i> ₁₁	C_{12}	C ₁₃	0	0	ך ہ	$\left(\begin{array}{c} e_{11} \end{array} \right)$
σ_{22}		C_{12}	C_{11}	C ₁₃	0	0	0	e 22
σ_{33}	_	C ₁₃	C ₁₃	C ₃₃	0	0	0	e33
σ_{23}	-	0	0	0	C44	0	0	2e ₂₃
σ_{13}		0	0	0	0	C ₄₄	0	2e ₁₃
(σ_{12})		Lo	0	0	0	0	C"	$(2e_{12})$

其中 $C_{ii} = (C_{11} - C_{12})/2$.

若將纖維纏繞層局部的卡式座標系繞座 標軸r(或x1軸)旋轉至全域的柱面座標 系,則上列之本構方程式將轉換成下式,

$$\begin{pmatrix} \sigma_r \\ \sigma_\theta \\ \sigma_z \\ \sigma_{\theta z} \\ \sigma_{rz} \\ \sigma_{r\theta} \end{pmatrix} = \begin{bmatrix} \mathbf{C}_{11}^{\mathbf{1}} & \mathbf{C}_{12}^{\mathbf{1}} & \mathbf{C}_{13}^{\mathbf{1}} & \mathbf{C}_{14}^{\mathbf{1}} & \mathbf{0} & \mathbf{0} \\ \mathbf{C}_{12}^{\mathbf{1}} & \mathbf{C}_{22}^{\mathbf{2}} & \mathbf{C}_{23}^{\mathbf{2}} & \mathbf{C}_{24}^{\mathbf{1}} & \mathbf{0} & \mathbf{0} \\ \mathbf{C}_{13}^{\mathbf{1}} & \mathbf{C}_{23}^{\mathbf{2}} & \mathbf{C}_{33}^{\mathbf{3}} & \mathbf{C}_{34}^{\mathbf{1}} & \mathbf{0} & \mathbf{0} \\ \mathbf{C}_{14}^{\mathbf{1}} & \mathbf{C}_{24}^{\mathbf{2}} & \mathbf{C}_{34}^{\mathbf{3}} & \mathbf{C}_{44}^{\mathbf{4}} & \mathbf{0} & \mathbf{0} \\ \mathbf{0} & \mathbf{0} & \mathbf{0} & \mathbf{0} & \mathbf{C}_{55}^{\mathbf{5}} & \mathbf{C}_{56}^{\mathbf{5}} \\ \mathbf{0} & \mathbf{0} & \mathbf{0} & \mathbf{0} & \mathbf{C}_{56}^{\mathbf{5}} & \mathbf{C}_{66} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \boldsymbol{e}_r \\ \boldsymbol{e}_{\boldsymbol{e}} \\ \boldsymbol{e}_{\boldsymbol{e}} \\ \boldsymbol{2} \\ \boldsymbol{2} \\ \boldsymbol{e}_{\boldsymbol{e}z} \end{bmatrix}$$

若考慮纖維排列角度為 $\pm \alpha$ 的層數相等,則 圓 管之等效本構方程式中的勁度係數 C'_{14} , C'_{24} , C'_{34} , C'_{56} 將會消失為零。

複材圓管上的位移分量依其波傳擾動的 對稱性質,可以分別假設成

$$u_{r} = \sum_{n=0}^{\infty} U_{r}(n,r) \cos(n\theta) e^{i(k_{z} z - \omega t)},$$

$$u_{\theta} = \sum_{n=0}^{\infty} U_{\theta}(n,r) \sin(n\theta) e^{i(k_{z} z - \omega t)},$$

$$u_{z} = \sum_{n=0}^{\infty} U_{z}(n,r) \cos(n\theta) e^{i(k_{z} z - \omega t)},$$

此處 k_z 為波傳的軸向波數, ω 為角頻率。因為圓管周角 θ 的週期為 2π ,故周向匝數n必須為整數。

複材圓管的導波波傳因纖維纏繞角度的 改變而變化,較不適宜解析解分析。為了 理論推導的一般性,本研究選擇以有限元 素分析方法,探討軸向傳遞之撓性波頻散 曲線,將複材圓管的管壁分割成數層徑向 元素,不同角度的纏繞層亦可分割成數個 分層(sublayers)。則圓管徑向上各點的位移 可以表成

$$\left\{ u
ight\} =\left[N
ight] \left\{ q
ight\}$$

其中

$$\{q\} = \begin{bmatrix} u_r^a & u_\theta^a & u_z^a & u_r^b & u_\theta^b & u_z^b & u_r^c & u_\theta^c & u_z^c \end{bmatrix}^T$$

$$[N] = \begin{bmatrix} \eta_1 & 0 & 0 & \eta_2 & 0 & 0 & \eta_3 & 0 & 0 \\ 0 & \eta_1 & 0 & 0 & \eta_2 & 0 & 0 & \eta_3 & 0 \\ 0 & 0 & \eta_1 & 0 & 0 & \eta_2 & 0 & 0 & \eta_3 \end{bmatrix}$$

此處上標 a, b, c 分別代表各層元素的內徑、中平面、外徑上的節點。每個分層元素的內差函數(或形狀函數)均為二次函數,

$$\begin{split} \eta_1 &= 1 - 3\xi + 2\xi^2 \ , \quad \eta_2 &= 4\xi - 4\xi^2 \\ \eta_3 &= -\xi + 2\xi^2 \ , \quad \xi = \frac{r - r_a}{r_c - r_a} \, . \end{split}$$

根據應變與位移的關係,每層元素內的 應變可以表成

$$\{\varepsilon\} = [a] \{q\} + [b] \frac{\partial \{q\}}{\partial z}$$

此處[a]與[b]為n及r的實數矩陣。

有關動態平衡方程式的推導藉助於漢彌 頓原理[1-4],考慮波動在一個週期內的全 能量為L,則

$$L = \frac{1}{2} \iint_{r z \theta} \left(\rho \{ \dot{u} \}^{H} \{ \dot{u} \} - \{ \varepsilon \}^{H} [C] \{ \varepsilon \} \right) r d\theta dr dz$$

此處 P 為材料密度,上標^H代表反置矩陣 的共軛複數。經過進一步的推導,可以獲 致如下之廣義的固有值問題。

 $[A] \{q\} = -i k_z [B] \{q\}$

利用 QZ 演算法[5],將可獲得複材圓管上 的導波相速度及固有向量。

複材圓管的導波不僅為頻率的函數,亦 與波傳方向相關。音洩波與雷射超音波所 引致的導波波速都為群速度(或稱能量波 速) c_g ,可由通過管壁厚度之複數波印亭向 量(complex Poynting vector)的平均值 $\langle \mathbf{P} \rangle$ 與動能平均值 u_{AV} 的比值計算獲得。

 $c_g = \langle \mathbf{P} \rangle / u_{AV}$

有關雷射超音波的群速度及音洩波抵達 探頭之時間差的實驗值,都是以小波轉換 (wavelet transform)分析計算獲得。小波轉 換具有正交性(orthogonality),適於能量有 限之非穩態(non-stationary)連續訊號的展 開,並具有袪除雜訊之濾波功能。

小波轉換係將暫態訊號與母小波作廣義 的交互相關運算(cross-correlation),自訊號 中析出與母小波相似的成分。在不同的時 頻域下,小波轉換可以獲得不同的解析度 (resolution)。若 $f \in L^2(R)$,則連續小波轉 換(continuous wavelet transform,CWT)可表 示為

$$CWT(a,b) = \frac{1}{\sqrt{a}} \int_{t} f(t) \psi^{*}(\frac{t-b}{a}) dt \quad ,$$

其中f(t)表示非穩態訊號,參數b 代表時 間平移(time shift),參數a為尺度(scaling) 參數, $\psi(t)$ 為母小波函數。當a減少時, 母小波的週期會隨之縮小;反之,當a增 加時,母小波的週期會增加,觀測的時窗 亦增長。所以a可作為時域解析度和頻域 解析度的交易(trade-off)參數,小波轉換即 藉參數a、b將訊號映射至時頻域。

本文採用高斯函數(Gaussian function)作 為母小波,其數學式為

$$\psi(t) = \exp(i\omega_o t) \exp(-\frac{t^2}{2})$$
 ,

其中 ω_o 設為5.3 rad/sec[9]。若複材圓管導 波的中心頻率為f,則尺度參數a與頻率 f的關係為 $a = \omega_o / 2\pi f$ 。

音洩波傳不僅在軸向傳遞,在圓管的周 向亦會傳遞,亦即螺旋路徑(helical paths) 前進。螺旋波的波向量(wave vector)可以表 成 $\mathbf{k} = k_{\theta} \mathbf{e}_{\theta} + k_{z} \mathbf{e}_{z}$,其中 $k_{\theta} = n/a$ 。

複材圓管結構的材料係數與製造時的烘 焗溫度、纖維纏繞的張力大小及纖維與樹 脂的體積比有關,因此有必要應用非破壞 檢測方法評估成品的材料係數。本研究先 建立一個群速度量測值與計算值之最小平 方差的目標函數Q1,定義如下:

$$\mathcal{Q}_{1} = \sum_{k=1}^{M} \left\{ c_{\mathcal{G}}(C_{ij}, f_{k}, n) - v_{\mathcal{G}}(f_{k}, n) \right\}^{2}$$

此處, C_{ij} 為材料勁度係數, f_k 為頻率值。

音洩的波源定位精度取決於音洩事件抵 達探頭的時間差,本研究應用連續小波轉 換計算板波抵達探頭的波程時間 (time-of-flight),即小波轉換係數峰值所對 應的b 值差。波程時間與群速度的關係為

$$t_i = \sqrt{r^2(\theta - \theta_i)^2 + (z - z_i)^2} / c_g(k_\theta, k_z)$$

此處 $(r, \theta, 5)$ 為音洩源發生的位置座標, (r, θ_i, z_i) 為第i個探頭的位置座標。設目 標函數 Q 為

$$Q_{2} = \sum_{i=1}^{N} \left\{ t_{i} - \left(\frac{\sqrt{r^{2}(\theta - \theta_{i})^{2} + (z - z_{i})^{2}}}{c_{g}(k_{\theta}, k_{z})} + t_{o} \right) \right\}^{2}$$

有關材料性質及音洩源定位計算的反算 採用簡單體法[6],分別搜尋滿足Q1及Q2 的極小值,簡單體法的計算較省時,過去 曾應用於一些反算問題上[7-9],都有不錯 的結果。

實驗裝置如圖二所示,以脈衝 Nd:YAG 為波源,錐形探頭為換能器。複材圓管的 材料為石墨纖維/環氧樹脂 AS4/3501-6,纖 維纏繞角度為±26°,內徑 100.5mm,厚度 為 1mm,材料係數如表一所列。



圖二 實驗裝置之示意圖

雷射超音波實驗顯示複材圓管之軸向縱 波(longitudinal waves)的振幅較小,波速較 快,而撓性波的振幅較大,速度較慢。

音洩偵測程序中,先要調校一些檢測參 數,如:增益值(gain)、門檻值(threshold)、 前觸發(pre-trigger)、音洩波速測定等,在 複材板殼結構中,波速係波傳方向的函 數,且板殼之導波為頻散波,音洩波波速 的逐一測定不如改先行反算材料係數,再 進行音洩波群速度的計算。故本研究將材 料係數反算及音洩定位計算整合在一起, 提供作為音洩偵測分析之一個完整的軟 體,其分析流程如圖三所示。



圖三 音洩定位分析流程圖

複合材料壓力容器的結構安全要求很高,本計畫以纖維纏繞之複材圓管為階段 性研究對象,建立雷射超音波與音洩檢測 的實驗及分析方法,以供日後纏繞式複材 壓力容器品保及安全檢驗的基礎。

材料的非等向性質使得複材圓管的音 洩分析較為複雜,本研究先由雷射超音波 的群速度量測,反算材料彈性係數,再應 用於音洩源的定位計算,實驗分析的精確 度已接近探頭的進場範圍。

本研究所發展的材料性質反算及音洩源 定位計算方法的計算量較大,目前仍無法 發展成為即時分析軟體。未來可將三維波 傳的理論推導架構予以簡化,在音洩應用 之低頻範圍內改以板殼理論的推導方式。

五、參考文獻

- Huang, K.H., and Dong, S.B., J. Sound and Vibration, 96 (1984) 363.
- [2] Glandier, C.Y., Berthelot, Y.H., and Jarzynski, J., J. Acoust. Soc. Am., 92 (1992) 1985.
- [3] Kohl, T., Datta, S.K., and Shah, A.H., AIAA Journal, **30** (1992) 1617.
- [4] Ziola, S.M., and Gorman, M.R., J. Acoust. Soc. Am., 90 (1991) 2551.
- [5] Moler, C.B., and Stewart, G.W., SIAM J. Numerical Analysis, 10 (1973) 241.
- [6] Caceci, M.S., and Cacheris, W.P., Byte, 9 (1984) 339.
- [7] Karim, M.R., and Mal, A.K., J. Acoust. Soc. Am., 88 (1990) 482.
- [8] Chai, J.-F., and Wu, T.-T., J. Acoust. Soc. Am., 95 (1994) 3232.
- [9] C.-C. Yin, L.-C. Shieh, and F.-T. Lin (1996), "Source location of acoustic emission in a filament wound composite tube through wavelet transform," *Progress in Acoustic Emission VIII*, 157-162, JSNDI.
- [10] C.-C. Yin, S.-C. Hsu and Y.-H. Wu (1998), "Acousto-Ultrasonic Study of Adhesive Bond Quality at Interfaces of Rubber-Metal Plates," The 9-th Asia-Pacific Conference on Nondestructive Testing, Anaheim, California, U.S.A., 109-112.