

信州大学大学院 学生員 沢畠 守夫
 信州大学工学部 正員 谷本 兜之助
 信州大学工学部 正員 夏目 正太郎

1. まえがき

板の曲げ解析について、著者らは 支配微分方程式を 固有値展開して、固有関数に含まれる無限個の複素固有値展開係数の決定は、GaydonとShepherdによって開発された重直交関係によっていた。しかしここで JohnsonやLittleによって開発された 重直交関係を 半無限板の解析に応用することを試みた。当手法によれば 短辺には 考えうるすべての物理的境界条件を とりこめらばかりか 境界関数を展開することなしに、複素展開係数を直接的に決定できる利点があつた。

この手法の操作上の特徴は、4階偏微分方程式を 1階偏微分方程式系に置換し 重直交ベクトルを導くところにある。

2. 解析の概要

$|y| \leq l, x \geq 0$ の領域をもち、長辺が 固定支持され 短辺に任意の境界条件が 付加されている場合について考え、ここで 次のような変換を行なえば 4階の支配微分方程式と等価な 4連の1階微分方程式系が導ける。

$$f^{(0)} = \frac{\partial^2 w}{\partial x^2}, \quad f^{(1)} = \frac{\partial^2 w}{\partial x \partial y}, \quad f^{(2)} = \frac{\partial^2 w}{\partial y^2}, \quad \text{とおけば}$$

$$\frac{\partial f}{\partial y} + U \cdot \frac{\partial f}{\partial x} = 0. \quad f = \begin{bmatrix} f^{(0)} \\ f^{(1)} \\ f^{(2)} \\ f^{(3)} \end{bmatrix}, \quad U_1 = \begin{bmatrix} 0 & -1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & -1 & 0 \\ 0 & \beta & 0 & 1 \\ -\alpha \beta & 0 & -\alpha & 0 \end{bmatrix}, \quad U_2 = \begin{bmatrix} 0 & -1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & -1 & 0 \\ 0 & \beta & 0 & 1 \\ -\alpha \beta & 0 & -\alpha & 0 \end{bmatrix}.$$

ここで U_1 は、直交異方性板の場合であり $\alpha + \beta = 2H/D_y, \alpha\beta = D_x/D_y$ である。 U_2 は、等方性板の場合である。さて、ベクトル函数 f が 次の形で展開できるものと仮定する。

$$f = \sum_n C_n \bar{x}_n e^{\lambda_n x} \quad (\text{ここで } \lambda_n \text{ は } n \text{ 次固有値})$$

この式を 上式に代入すると:

$$\bar{x}'_n + \lambda_n U \cdot \bar{x}_n = 0.$$

ここで 次のようなベクトル微分方程式を 導入すると。

$$W'_m - \lambda_m^* U^* W = 0.$$

(* は、共役複素数, † は、共役転置マトリクスを表す)

欲していた重直交関係

$$\int_{-1}^{+1} (W_m^* U \cdot \bar{x}_n) dy = 0.$$

が 得られる。そこで $x=0$ 辺における境界条件を f_b とし、重直交関係を用いれば、複素展開係数 C_n が 決定される。

$$C_n = K_n^{-1} \int_{-1}^{+1} (W_m^* U \cdot f_b) dy.$$

3. 数値計算

一例として、右図に 短辺が 単純支持、等分布モーメントが 加わっている 場合における

$x=0$ 端での、曲げモーメント分布を示す。

〈参考文献〉 M.W.JOHNSON and R.W.LITTLE, Q.J.appl.Math.22,335 (1964).

