

信州大学工学部 正員 ○ 夏目 正太郎

・ ・ ・ 谷本 勉之助

・ ・ ・ 石川 清志

1. はじめに ここに掲げた境界値問題は、図1. に示すごとく、2枚の異なる矩形板を1辺で接し、上下のy軸に平行な辺には外力がなく、左右の辺には等分布の張力Tが作用しているもので、近年的わかれが用いている固有関数法を応用してみようとするのである。同じ問題を、Iyengar は実関数のみで処理して、名AMMに1963年発表している。がそれより大変複雑な解析結果である。また有限要素法を用いれば、最初に取り上げられる問題でもある。わかれのグループでは、単体の矩形板や平行四辺形板の曲げ解析について、固有関数法でわかれ成果をおさめており、毎年のこの講演会で発表して来ている。弾性体内に関する諸量や、波型関数や双曲線関数でもって表現されるの良いたとしても、境界条件や接続条件となる

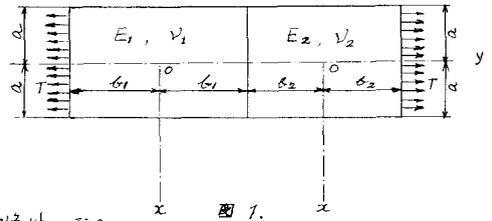


図1.

と必ずしも内部と同様であるとは限らず、むしろ、見れば簡単な図形で示される場合が多い。従つてその形状に合致させるように、直交関数の級数展開を行い、処理しているのであるが、収束の具合が必ずしも満足するとは限らず、甚化する所である。ここでは逆に弾性体内部の問題も境界条件の展開に合わせて、Legendre多項式で展開しようとするものである。

2. Airy の応力関数と固有値 2種類の板と接続したものであるので、それぞれに適した応力関数  $\chi_i$  が存在し、添字  $i$  を 1, 2 とすることにより、それぞれの板の応力関数とす。図1. に見られるようにy軸に關しては対称な系である所から、

$$\chi_i = \sum \frac{\alpha^2}{\alpha^2} L \cos \alpha \rho, \quad \lambda \rho \sin \alpha \rho + \text{const.} \begin{bmatrix} \text{ch } \frac{\lambda y}{a} \\ \text{sh } \frac{\lambda y}{a} \end{bmatrix} + \frac{T x^2}{2} \quad (1)$$

となり、この中で  $\lambda$ : は固有値、 $\rho = x/a$ ,  $\text{const.}$  は未定常数を示すものである。

固有値  $\lambda$  を求めるには、第1境界条件である所の  $x = \pm a$  における直応力、せん断応力が零の式から固有値方程式を造る。その結果は

$$2\lambda_n + \sin 2\lambda_n = 0 \quad (2)$$

となり、この根については、すでに過去において、わかれのグループにて精緻な結果を得ており、それを使用することとなる。これらの固有値  $\lambda_n$  と取り入れることにより、式(1)は書きかえられ、

$$\chi_i = \sum \frac{\alpha^2}{\alpha^2} L \cos \alpha \rho, \quad 2\rho \sin \alpha \rho + \begin{bmatrix} -\lambda \sin \lambda \\ \cos \lambda \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \text{ch } \frac{\lambda y}{a} \\ \text{sh } \frac{\lambda y}{a} \end{bmatrix} + C_n + \frac{T x^2}{2} \quad (3)$$

となり、未定常数である  $C_n$  を  $x$  の関数群としての関数群の最右端へ取り出すことにした。  $C_n$  は2行1列のマトリクスであり、複素常数である。この様に  $C_n$  がくくり出された形になっていることにより、従来の骨組構造で見られた様な諸量と同形式となり、継ぎの部分で移演演算をするのに便利な態勢を示すのであり、またここでは、多重移項に精度よの結果を骨組構造解析で見え如く、ここで漸化式法に書きかえる手掛りもなっている

3. 継ぎの条件式 2枚の矩形板が1辺で接合されているとき、連続性として、x方向、y方向の変位成分が等しく、なお、y軸方向の直応力と、接合面のせん断応力が等しくなければならぬ。矩形板を連続しているので、接合部は直線であり、この直線上のどの点をとっても上記連続条件は満足と受け付けなければならないのである。ここに Legendre 多項式展開によって、より良い近似を述べようとするものである。いま、継ぎ部分の状態ベクトルを

$$W(x, y) = \{ u, v, \sigma_x, \tau_{xy} \} \quad (4)$$

とすれば

$$W(x, y) = \sum_n X_n(x) \cdot Y_n(y) \cdot C_n + W_p(x, y) \quad (5)$$

のようになる。ここで

$$X_n(x) = \begin{bmatrix} \frac{(1+\nu)a}{E\lambda} \\ \frac{(1+\nu)a}{E\lambda} \\ 1 \\ 1 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \sin \lambda p, & \frac{1-\nu}{1+\nu} \sin \lambda p - \lambda p \cos \lambda p \\ -\cos \lambda p, & \frac{2}{1+\nu} \cos \lambda p - \lambda p \sin \lambda p \\ -\cos \lambda p, & 2 \cos \lambda p - \lambda p \sin \lambda p \\ \sin \lambda p, & -\sin \lambda p - \lambda p \cos \lambda p \end{bmatrix} \begin{bmatrix} -\lambda \sin \lambda \\ \cos \lambda \end{bmatrix} \quad (6a)$$

$$Y_n(y) = \begin{bmatrix} \operatorname{ch} \frac{\lambda y}{a}, & \operatorname{sh} \frac{\lambda y}{a} \\ \operatorname{sh} \frac{\lambda y}{a}, & \operatorname{ch} \frac{\lambda y}{a} \\ \operatorname{ch} \frac{\lambda y}{a}, & \operatorname{sh} \frac{\lambda y}{a} \\ \operatorname{sh} \frac{\lambda y}{a}, & \operatorname{ch} \frac{\lambda y}{a} \end{bmatrix} \quad (6b) \quad W_p(x, y) = T \begin{bmatrix} -\frac{\nu x}{E} \\ \frac{y}{E} \\ 1 \\ 0 \end{bmatrix} \quad (6c)$$

であり、(6a) 式を Legendre 多項式で展開すると、奇1行と奇4行は奇関数で他は偶関数であるから

$$X_n(x) = \sum_{m=0}^{\infty} P_{2m}(p) \begin{bmatrix} 0 \\ b \\ c \\ 0 \end{bmatrix}_{2m} + P_{2m+1}(p) \begin{bmatrix} a \\ 0 \\ 0 \\ d \end{bmatrix}_{2m+1} \quad (7)$$

となり、

$$X_n(x) = \sum_{m=0}^{\infty} P_m(p) Q_m \quad (8)$$

と書ける。かくして、 $y = b_1$  と  $y = -b_2$  とで2枚の板が接合されるので、

$$\{ [A_{mn}] \{ C_n \} + \{ f_m \} \}_{y=b_1} = \{ [A_{mn}] \{ C_n \} + \{ f_m \} \}_{y=-b_2} \quad (9)$$

を得、外力が作用している  $y = -b_1$  と  $y = b_2$  端の、第2境界条件として、未定常数  $C_{1n}$  と  $C_{2n}$  が決定される

#### 4. あとがき 一般変位と、応力に関して

$$U_i = \begin{bmatrix} u \\ v \\ \tau_{xy} \end{bmatrix} = \sum_n \frac{(1+\nu)a}{E\lambda} \begin{bmatrix} \sin \lambda p, & \frac{1-\nu}{1+\nu} \sin \lambda p - \lambda p \cos \lambda p \\ -\cos \lambda p, & \frac{2}{1+\nu} \cos \lambda p - \lambda p \sin \lambda p \end{bmatrix} \begin{bmatrix} -\lambda \sin \lambda \\ \cos \lambda \end{bmatrix} \cdot \begin{bmatrix} \operatorname{ch} \frac{\lambda y}{a}, & \operatorname{sh} \frac{\lambda y}{a} \\ \operatorname{sh} \frac{\lambda y}{a}, & \operatorname{ch} \frac{\lambda y}{a} \end{bmatrix} C_{n,i} + T \begin{bmatrix} -\nu x \\ y \end{bmatrix} \quad (10a)$$

$$U_i = \begin{bmatrix} \sigma_x \\ \sigma_y \\ \tau_{xy} \end{bmatrix} = \sum_n \begin{bmatrix} \cos \lambda p, & \lambda p \sin \lambda p \\ -\cos \lambda p, & 2 \cos \lambda p - \lambda p \sin \lambda p \\ \sin \lambda p, & -\sin \lambda p - \lambda p \cos \lambda p \end{bmatrix} \begin{bmatrix} -\lambda \sin \lambda \\ \cos \lambda \end{bmatrix} \cdot \begin{bmatrix} \operatorname{ch} \frac{\lambda y}{a}, & \operatorname{sh} \frac{\lambda y}{a} \\ \operatorname{ch} \frac{\lambda y}{a}, & \operatorname{sh} \frac{\lambda y}{a} \\ \operatorname{sh} \frac{\lambda y}{a}, & \operatorname{ch} \frac{\lambda y}{a} \end{bmatrix} C_{n,i} + T \begin{bmatrix} 0 \\ 1 \\ 0 \end{bmatrix} \quad (10b)$$

で表わされるので弾性体内部の変位、応力は計算される。この解法は骨組系で取扱った変換子法と類似している。この(9)式を解く際、多元連立方程式(複素根)に注意が必要と受け付けなければならない。結果において、せめて精度を乱すおそれがある。特に多重根を演算するようになると、誤差の集積が必ずおこると思う。それを避けるためにも漸次変形法によるよう、式の組みかえをすべきであろう。