

信州大学 正員 夏目正太郎

信州大学 正員 石川清志

金沢工業大学 正員 谷本勉三助

## 1. はじめに

線材系の強制振動問題を、固有マトリクス法にて解こうとするものである。静力学的問題の固有マトリクス法による解法は、外力(荷重)の扱いを、いかにも荷重マトリクスを導入することにより、非常に明快にしかも簡便よく任意の載荷された荷重を処理することが出来た。これは固有マトリクス法的一大特徴であろう。そこで同じ考え方で、強制外力をもつ振動問題を取り入れることにしてある。この時より、付加質量は荷重ではあるが、質量マトリクスと命名する項に入れ、動的外力といふのも荷重マトリクスの部分におきめようにならう。かくすると黒川が質量をもつた部材、すなはその周辺の弾性地盤についても、移行演算が極めて明確に表示され、繰り返し演算によって簡単に計算処理が出来た。強制振動問題の解法は結局、(1)の問題整理と(2)の解法、これらは総合的解の集積で問題が解りやすくなる。すなはち(1)固有値問題、(2)境界値問題、(3)初期値問題が含まれてある。さて、大まかにいっては問題の如き問題の微分方程式は

$$\frac{\partial^4 w}{\partial p^4} + \frac{8AL^4}{EI} \frac{\partial^2 w}{\partial t^2} + \frac{8L^4}{EI} w = \frac{QL^4}{EI} \sin pt \quad (1)$$

である。この変位量は、同次解のそれと、特解のそれとの和で示されるものとすれば、

$$w = w_h + w_p \quad (2)$$

ただし、

$$\frac{\partial^4 w_h}{\partial p^4} + \frac{8AL^4}{EI} \frac{\partial^2 w_h}{\partial t^2} + \frac{8L^4}{EI} w_h = 0 \quad (3)$$

$$\frac{\partial^4 w_p}{\partial p^4} + \frac{8AL^4}{EI} \frac{\partial^2 w_p}{\partial t^2} + \frac{8L^4}{EI} w_p = \frac{QL^4}{EI} \sin pt \quad (4)$$

(2)式を(4)式に代入せば、

## 2. 同次解の導出振動固有値

(3)式から導かれる状態量は

$$\begin{aligned} \frac{1}{8} Aw^2 - k &\geq 0 \\ \begin{bmatrix} w \\ \theta \\ M \\ S \end{bmatrix} &= \begin{bmatrix} 1 & \cos vp & \sin vp & \cosh vp & \sinh vp \\ \frac{v}{L} & -\sin vp & \cos vp & \sinh vp & \cosh vp \\ -\frac{v^2 EI}{L^2} & -\cos vp & -\sin vp & \cosh vp & \sinh vp \\ -\frac{v^3 EI}{L^3} & \sin vp & -\cos vp & \sinh vp & \cosh vp \end{bmatrix} \cdot D e^{iwt} ; \quad \begin{bmatrix} w \\ \theta \\ M \\ S \end{bmatrix} &= \begin{bmatrix} 1 & \cos vp & \sin vp & \cosh vp & \sinh vp \\ \frac{v}{L} & \cos vp - \sin vp & \cosh vp + \sinh vp & -(\cosh vp + \sinh vp) & \cosh vp - \sinh vp \\ -\frac{v^2 EI}{L^2} & -2 \sin vp & 2 \cos vp & 2 \sinh vp & -2 \cosh vp \\ -\frac{v^3 EI}{L^3} & -2(\cosh vp + \sinh vp) & 2(\cos vp - \sinh vp) & 2(\cosh vp - \sinh vp) & 2(\cosh vp + \sinh vp) \end{bmatrix} \\ &\quad \times \{e^{vp} e^{vp} e^{-vp} e^{-vp}\} N e^{iwt} \end{aligned} \quad (5)$$

簡略化法の従には

$$W_{hp}(p) = D_r R(vp) \cdot N_r e^{iwt} \quad (6)$$

である。埋設コンクリート管の内部に均質な物質が充満していたときは、これが質量マトリクスとしてあらわされ、(6)式は

$$W_{hp}(p) = D_r R(vp) [E + R(vp)]_r N_r e^{iwt} \quad (7)$$

のよりかより。固有ベクトルスベクトルの移行演算式によれば、隣接部材の状態量が連続性をとることにより、

$$N_r = L'_r \cdot D_{r-1} \quad (8)$$

$$L'_r = R_r^{-1} \cdot D_{r-1}^{-1} \cdot D_{r-1} \cdot R_{r-1}(r) [E + K(r)]_{r-1} \quad (9)$$

で第*r*番目の固有ベクトリクスとそれより1つ前の固有ベクトリクスの関係がつけられた。さらに第1番目のものとつながりは、

$$N_r = G'_r \cdot N_1 \quad (10)$$

$$G'_r = L'_r \cdot G'_{r-1} ; \quad G'_1 = E. \quad (11)$$

である。故に両端の境界条件を

$$B_1 \cdot N_1 = 0 \quad (12)$$

$$B'_k \cdot D'_k = 0 \quad (13)$$

とすれば

$$\det \begin{bmatrix} B_1 \\ B'_k \cdot [E + K(r)]_k \cdot G'_k \end{bmatrix} = 0 \quad (14)$$

が固有値方程式となり、 $\omega_1, \omega_2, \omega_3, \dots, \omega_n$  乃是この系に対する固有値がある。これらの固有値と(12) (13)へ入れることにより、

$$N_1 = P_1(\omega) \Omega_1 \quad (15)$$

であらわされる。

3. 特解による荷重ベクトリクスと固有ベクトリクス

特解と

$$w_p = \bar{w}_p \sin pt \quad (16)$$

とすれば、特解による状態量は同次解と同じ様な形であらわれられ、荷重外力による強制力が荷重ベクトリクスを含み得る。

$$K(p_p) = \int_0^P [E + K(p_k)]_k \cdot R_k(p_k) \cdot \left( \frac{8L^4}{EI_p} \right)^{dk} \quad (17)$$

であり、従つて次の状態量は

$$W_p(p) = D_r R(p_k) \cdot [E + K(p_k)]_k [G_r N_1 + P_{r-1} + K(p_k)] \sin pt \quad (18)$$

のようになる。さて境界条件をもつてくれば、固有ベクトリクス  $N_1$  は決定される。

$$N_1 = \begin{bmatrix} B_1 \\ B'_k \cdot [E + K(p_k)]_k \cdot G'_k \end{bmatrix}^{-1} \begin{bmatrix} 0 \\ -B'_k \cdot [P_{k-1} + K(p_k)]_k \end{bmatrix} \quad (19)$$

故にこの部分の境界値問題といふ。

4. 初期値問題で  $\Omega$  を決定

合成された状態量は

$$W_i(p) = \sum [[D_r R(p_k) \cdot [E + K(p_k)]_k] \cdot P_{k-1} \Omega_k] e^{i\omega t} + D_r R(p_k) [E + K(p_k)]_k [G_r N_1 + P_{r-1} + K(p_k)] \sin pt \quad (20)$$

初期条件としては、変位量と、変位速度が共にゼロであるとこれらの式を Fourier-sine 級数で表示して、その係数を消去する条件を入れると、未定の  $\Omega$  で与えられる所の  $\Omega_k$  が求まり、(20) 式より、合成された状態量が、時間と共に進つて調和運動を示すといふものである。