

V-2 葉およびラーメンの新しい解析法（相対作用法、撲み法）

信州大学工学部 正員 谷本彰之助

葉やラーメンの解析を行うのに、古来いろいろの方法が与えられていて、たとえばカスティリオの定理を使う方法、クリペイロンの3連モーメント法、マクスエルの相対定理による方法などがある。これらはすべて撲みの方程式 $d^2\eta/dx^2 = -M/EI$ に結びついている。したがって“2階微分係数法”または“曲げモーメント法”と総称してよいである。ずっと前に $d\eta/dx = \theta$ を基にする方法が考案せられ、“撲角法”と呼ばれている。

ここに示すのは、 η そのものを基にする方法である。よって“撲み法”と名付けてよい。この方法によると、その基本理論が一本筋で誰にもわかりやすく、その上に計算手間が大へん少なくてすむ。計算にはごく初歩のマトリクスを使うのが便利である。

1. 集中荷重のとき(図-1)。一般に撲み η は

$$\eta = K [1 \rho \rho^2 \rho^3] N (1 \kappa \kappa^2 \kappa^3), \quad (1)$$

ただし、 $\xi = z$ () は列ベクトルを表わし、

$$K = PL^3/6EI, \quad \rho = x/l, \quad \kappa = \xi/l;$$

$$N = \begin{bmatrix} a_0 & a_1 & a_2 & a_3 \\ b_0 & b_1 & b_2 & b_3 \\ c_0 & c_1 & c_2 & c_3 \\ d_0 & d_1 & d_2 & d_3 \end{bmatrix}$$

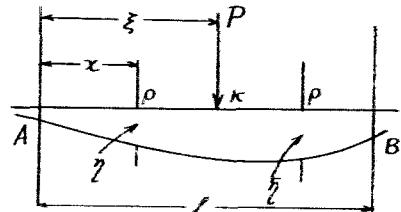


図-1

撲み角、曲げモーメント、せん断力はそれぞれ

$$\left. \begin{aligned} \theta &= \frac{d\eta}{dx} = \frac{Pl^2}{6EI} [0 \ 1 \ 2\rho \ 3\rho^2] N (1 \ \kappa \ \kappa^2 \ \kappa^3), \\ M &= -EI \frac{d^2\eta}{dx^2} = -\frac{Pl}{3} [0 \ 0 \ 1 \ 3\rho] N (1 \ \kappa \ \kappa^2 \ \kappa^3), \\ S &= \frac{dM}{dx} = -P [0 \ 0 \ 0 \ 1] N (1 \ \kappa \ \kappa^2 \ \kappa^3). \end{aligned} \right\} \quad (2)$$

両端 A, B (図-1) の支持条件には触れずし、荷重 P が作用している条件：

$$(\eta)_{\rho=K} = (\bar{\eta})_{\rho=K}, \quad \left(\frac{d\eta}{d\rho}\right)_{\rho=K} = \left(\frac{d\bar{\eta}}{d\rho}\right)_{\rho=K}, \quad \left(\frac{d^2\eta}{d\rho^2}\right)_{\rho=K} = \left(\frac{d^2\bar{\eta}}{d\rho^2}\right)_{\rho=K}, \quad -\frac{EI}{l^3} \left\{ \left(\frac{d^3\eta}{d\rho^3}\right)_{\rho=K} - \left(\frac{d^3\bar{\eta}}{d\rho^3}\right)_{\rho=K} \right\} = P$$

これを考慮に入れると

$$N = \begin{bmatrix} a_0 & a_1 & a_2 & a_3 \\ a_1 & b_1 & b_2 & b_3 \\ a_2 & b_2+3 & c_2 & c_3 \\ a_3-1 & b_3 & c_3 & d_3 \end{bmatrix} \quad (0 < \rho < \kappa), \quad \bar{N} = \begin{bmatrix} a_0 & a_1 & a_2 & a_3-1 \\ a_1 & b_1 & b_2+3 & b_3 \\ a_2 & b_2 & c_2 & c_3 \\ a_3 & b_3 & c_3 & d_3 \end{bmatrix} \quad (\kappa < \rho < 1). \quad (3)$$

よってマトリクス N を解であるといふことができる。

たとえば両端固定の葉では

$$\gamma_A = (\gamma)_{\rho=0} = 0, \quad \left(\frac{d\gamma}{d\rho}\right)_A = \left(\frac{d\gamma}{d\rho}\right)_{\rho=0} = 0, \quad \bar{\gamma}_B = (\bar{\gamma})_{\rho=1} = 0, \quad \left(\frac{d\bar{\gamma}}{d\rho}\right)_{\rho=1} = 0$$

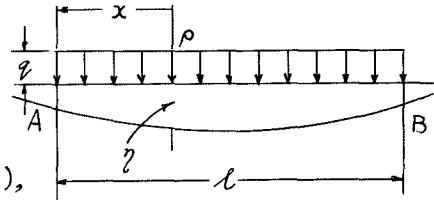
より

$$N = \begin{bmatrix} 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 3 & -6 & 3 \\ -1 & 0 & 3 & -2 \end{bmatrix}.$$

連続梁についても同様に扱うことができる（詳細は別紙に見える）。

2. 分布荷重のとき（図-2）：一様分布荷重のときはには

$$\gamma = K [1 \rho \rho^2 \rho^3 \rho^4] N, \quad (4)$$



$$K = q l^4 / 24 EI, \quad N = (a_0 \ a_1 \ a_2 \ a_3 \ a_4).$$

荷重のある空間については

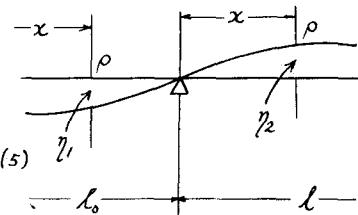
$$N = (a_0 \ a_1 \ a_2 \ a_3 \ 1),$$

荷重のない空間については

$$N = (a_0 \ a_1 \ a_2 \ a_3 \ 0).$$

やはり N を解くあるといってよい。 a_i は梁の両端の支接条件または連続の条件から定まる。連続梁のときの連続条件は（図-3）

$$\left(\frac{d\gamma_1}{dx}\right)_{x=l_0} = \left(\frac{d\gamma_2}{dx}\right)_{x=0}, \quad E_o I_o \left(\frac{d^2\gamma_1}{dx^2}\right)_{x=l_0} = EI \left(\frac{d^2\gamma_2}{dx^2}\right)_{x=0},$$



すなわち

$$\begin{bmatrix} [0 \ 1 \ 2 \ 3 \ 4] & \alpha^3 \beta \gamma \\ [0 \ 0 \ 1 \ 3 \ 6] & \alpha^2 \gamma \end{bmatrix} \begin{bmatrix} [0 \ -1 \ 0 \ 0 \ 0] \\ [0 \ 0 \ -1 \ 0 \ 0] \end{bmatrix} \begin{bmatrix} [N_1] \\ [N_2] \end{bmatrix} = 0, \quad (5)$$

$$K = \frac{q l^4}{24 E_o I_o}, \quad \alpha = \frac{l}{l_0}, \quad \beta = \frac{E_o I_o}{EI}, \quad \gamma = \frac{q l^4}{24 E I}.$$

このときの両空間の接み γ_1, γ_2 は

図-3

$$\gamma_1 = \frac{q_0 l_0^4}{24 E_o I_o} [1 \rho \rho^2 \rho^3 \rho^4] N_1, \quad \gamma_2 = \frac{q l^4}{24 EI} [1 \rho \rho^2 \rho^3 \rho^4] N_2.$$

多空間の連続梁は、式(5)を使い組織的計算順によくとてやすく解析せられる。

n次の分布荷重：

$$\rho = q (c_0 + c_1 \rho + c_2 \rho^2 + \dots + c_n \rho^n)$$

のときでも、同じようにして解析せられる。したがつて（複断面）の梁の解は解析的にえられる。3-メンバについても同様に理論展開せられる。