

I-12 軸力と面外等分布荷重を受ける曲線枝の座屈について

大阪大学 正 眞 宅 勝
" " 波 田 凱 夫

この研究の目的は、図1に示した様な、軸力 N と、枝軸を含む面に垂直な等分布荷重 p を受ける円弧アーチの応力状態を求めることである。一般にアーチの軸力 N は、中心角 α の関数であるが、この報告では、比較的扁平なアーチに問題を限ることとし、 N を一定と仮定して、基礎方程式を導いている。式の誘導に際しては、水平方向の変位 z と軸力 N との積によって与えられる二次的なモーメント $N \cdot z$ を、応力の釣合条件に加えたが、他の断面力に及ぼされる変位の影響は考慮していない。またアーチ断面の曲げねじり剛性を省略している。以下の理論を応用することによって、一般に N が中心角 α の関数である場合及び、アーチ断面の曲げねじり剛性を考慮した場合についても、基本式を誘導することは容易である。

さて、図1において、記号はすべて正方向を表しているものとするとき、アーチ軸線の曲げモーメントとねじりモーメントは次式で与えられる。

$$(1) \quad M_\alpha = -EJ \left(\frac{1}{R^2} \frac{d^2 z}{d\alpha^2} - \frac{\theta}{R} \right), \quad T_\alpha = GI \left(\frac{1}{R} \frac{d\theta}{d\alpha} + \frac{1}{R^2} \frac{dz}{d\alpha} \right)$$

こゝに、 EJ は曲げ剛性(y 軸まわり)、 GI はねじり剛性である。更に断面力及び荷重の間には、微小要素を考えると、次の関係がある。

$$(2) \quad \frac{dQ_\alpha}{ds} - p = 0, \quad \frac{dT_\alpha}{d\alpha} = M_\alpha, \quad \frac{dM_\alpha}{d\alpha} = -T_\alpha - pR^2\alpha + N \frac{dz}{d\alpha} \quad (Q_\alpha \text{ は } z \text{ 方向の剪断力})$$

これらの式より、曲げモーメント M_α は θ の関数として表わされ、

$$(3) \quad M_\alpha = R \cdot \frac{K_b K_t}{K_b + K_t} (\theta'' + \theta) \quad (K_b = \frac{EI}{R^2}, \quad K_t = \frac{GI}{R^2}, \quad \theta'' = \frac{d^2 \theta}{d\alpha^2})$$

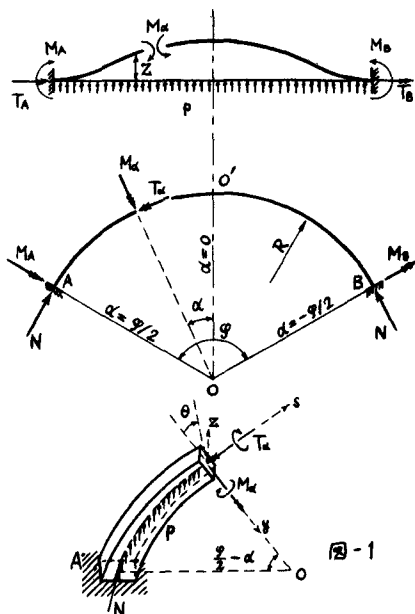
更に、 θ に関する微分方程式が得られる。即ち、

$$(4) \quad \frac{d^4 \theta}{d\alpha^4} + \left(z + \frac{N}{K_b} \right) \frac{d^2 \theta}{d\alpha^2} + \left(1 - \frac{N}{K_t} \right) \theta = - \frac{K_t + K_b}{K_t K_b} p R$$

この微分方程式の一般解は次の様に得られる。

i) $1 - N/K_t > 0$ の場合

$$\theta = A \sin k_1 \alpha + B \cos k_1 \alpha + C \sin k_2 \alpha + D \cos k_2 \alpha + \frac{K_t + K_b}{K_b(N - K_t)} p R \quad (\theta \text{ の対称性より } A = C = 0)$$



$$\therefore k_1 = \sqrt{\left\{2 + \frac{N}{K_b} + \sqrt{4N\left(\frac{1}{K_b} + \frac{1}{K_t}\right) + \frac{N^2}{K_b^2}}\right\}}/2, \quad k_2 = \sqrt{\left\{2 + \frac{N}{K_b} - \sqrt{4N\left(\frac{1}{K_b} + \frac{1}{K_t}\right) + \frac{N^2}{K_b^2}}\right\}}/2$$

ii) $1 - N/K_t < 0$ の場合

$$\theta = B \cos k_1 \alpha + D \cosh k_2 \alpha + \frac{K_b + K_t}{K_t(N - K_t)} pR$$

$$\therefore k_1 = \sqrt{\left\{2 + \frac{N}{K_b} + \sqrt{4N\left(\frac{1}{K_b} + \frac{1}{K_t}\right) + \frac{N^2}{K_b^2}}\right\}}/2, \quad k_2 = \sqrt{\left\{\sqrt{4N\left(\frac{1}{K_b} + \frac{1}{K_t}\right) + \frac{N^2}{K_b^2}} - 2 - \frac{N}{K_b}\right\}}/2$$

境界条件: $\alpha = 0$ に $z' = 0$, $\alpha = g/2$ に $\theta = 0$, $z = 0$, $z' = 0$ を用いると、 B 及び D が決定される。

$1 - N/K_t > 0$ の場合

$$(5) \quad B = \frac{K_t + K_b}{N - K_t} pR \cdot \frac{\left(\frac{1}{k_2} + m k_2\right) \sin \frac{k_2 g}{2} - \frac{g}{2} \cos \frac{k_2 g}{2}}{F(k_1, k_2)}, \quad D = -\frac{K_t + K_b}{N - K_t} pR \cdot \frac{\left(\frac{1}{k_1} + m k_1\right) \sin \frac{k_1 g}{2} - \frac{g}{2} \cos \frac{k_1 g}{2}}{F(k_1, k_2)}$$

$$(6) \quad F(k_1, k_2) = \left(\frac{K_b}{k_1} + k_1 K_t\right) \sin \frac{k_1 g}{2} \cos \frac{k_2 g}{2} - \left(\frac{K_b}{k_2} + k_2 K_t\right) \sin \frac{k_2 g}{2} \cos \frac{k_1 g}{2}, \quad m = K_t/K_b = GI/EJ$$

$$(7) \quad k_1^2 + k_2^2 = 2 + m(1 - k_1^2 k_2^2)$$

$1 - N/K_t < 0$ の場合

$$(8) \quad B = \frac{K_t + K_b}{N - K_t} pR \cdot \frac{\left(\frac{1}{k_2} - m k_2\right) \sinh \frac{k_2 g}{2} - \frac{g}{2} \cosh \frac{k_2 g}{2}}{G(k_1, k_2)}, \quad D = -\frac{K_t + K_b}{N - K_t} pR \cdot \frac{\left(\frac{1}{k_1} + m k_1\right) \sin \frac{k_1 g}{2} - \frac{g}{2} \cos \frac{k_1 g}{2}}{G(k_1, k_2)}$$

$$(9) \quad G(k_1, k_2) = \left(\frac{K_b}{k_1} + k_1 K_t\right) \sin \frac{k_1 g}{2} \cosh \frac{k_2 g}{2} - \left(\frac{K_b}{k_2} - k_2 K_t\right) \cos \frac{k_1 g}{2} \sinh \frac{k_2 g}{2}$$

$$(10) \quad k_1^2 - k_2^2 = 2 + m(1 + k_1^2 k_2^2)$$

さて、軸力 N が順次増大してゆき、式(6)又は(9)の F, G が 0 となる瞬間において、ねじれ角 θ の値は不定となり、従ってこの様な N が限界軸力となるものとなる。これは丁渡、横荷重と軸力を受ける直線圧縮材の座屈性状に似ている。 N を求めるには、

$1 - N/K_t > 0$ の場合、(6)において $F(k_1, k_2) = 0$ 、及び(7)より、 k_1, k_2 、従って N を

$$(11) \quad Ncr = K_t(k_2^2 - 1)^2 / (1 + m k_2^2)$$

と決まらる。更に

$1 - N/K_t < 0$ の場合 (9) 及び(10)より

$$(12) \quad Ncr = K_t(k_2^2 + 1)^2 / (1 - m k_2^2)$$

となる。一般に、 $F(k_1, k_2) = 0$ 及び(7)式、或は $G(k_1, k_2) = 0$ と(10)式を連立に解くのは困難であるから、図式的に、両曲線の才一交点をとればよい。

最後に、曲げ振り剛性 EC_w を考慮した場合の基本式を書くと、

$$(13) \quad -K_w \theta^{(3)} + (K_t - 3K_w - K_b - nN) K_w \theta^{(1)} + \{3K_w K_t - 3K_w^2 - 2K_w K_b + K_b K_t + (nK_t - nK_w - K_w)N\} \theta^{(4)} \\ + \{3K_w K_t + 2K_b K_t - K_w K_b - K_w^2 + (K_t + nK_t - K_w)N\} \theta'' + (K_b + K_w)(K_t - N) \theta \\ = -pR \{K_b + (1+n)K_t + K_w\}$$

となるが、これを一般的に解くのは困難である。適当な近似解を用いる必要がある。(但し

(13)において $n = K_w/K_b = C_w/R^2 J$, $K_w = EC_w/R^4$ である。)