

京都大学工学部 正員 丹羽義次

京都大学工学部 正員 小林昭一

京都大学工学部 正員 平島健一

## 1. まえがき

立坑を合理的に設計・施工するためには、地山を形成する材料の力学的性質、ならびに立坑周囲に生じる応力状態を適確に把握することが重要である。それと同時に巻立立坑と地山材料の接触部分での境界条件といかにそらぶかが重要な条件となる。

これらに対して、従来より、地山材料を等方性体と仮定した場合の立坑周囲の粘弾塑性応力状態の研究が數多くなされていっている。  
<sup>(1)～(4)</sup>

では地山をより実際に近い状態として取扱うための一手段として、地山材料を横等方性の異方性体と仮定した場合の巻立円形立坑に生じる応力状態について検討を試みる。

## 2. 解析

地層を半無限に仮定した横方向等方性体(Transversely Isotropic Body)とみなし、この中に内径 $2R$ 、立坑壁厚( $R_0 - R$ )の巻立円形立坑を施したとする。

右図のように立坑口における断面の中心に原点をとり、立坑の中心線をZ軸とする円筒座標( $r, \theta, z$ )を採用する。このようにするとZ軸に直角に横等方性体の異方性面が存在するに至る。

の場合の一般化したHookeの法則はつきのように書き表わせる。

$$\begin{aligned} E_r &= A_{11}\sigma_r + A_{12}\sigma_\theta + A_{13}\sigma_z, \quad \gamma_{rz} = A_{44}\varepsilon_{rz} \\ E_\theta &= A_{12}\sigma_r + A_{22}\sigma_\theta + A_{13}\sigma_z, \quad \gamma_{rz} = A_{44}\varepsilon_{rz} \\ E_z &= A_{13}(\sigma_r + \sigma_\theta) + A_{33}\sigma_z, \quad \gamma_{rz} = 2(A_{11} - A_{12})\varepsilon_{rz} \end{aligned} \quad (1)$$

$= i = A_{11}, A_{12}, \dots, A_{44}$ は横等方性体の変形係数である。

方位方向の変位はZ軸に直角に對称であることを考慮すれば、

$$u_\theta = 0, \text{したがって } \gamma_{rz} = \frac{\partial u_z}{\partial r} = 0 \quad \text{より } \gamma_{rz} = \varepsilon_{rz} = 0 \text{ が成立する。}$$

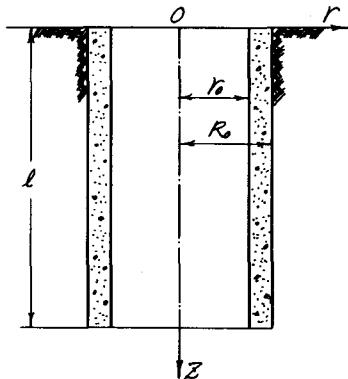
以上より独立な4個の応力成分  $\sigma_r, \sigma_\theta, \sigma_z$  および  $\varepsilon_{rz}$  に対する釣合条件式は重力の影響を考慮すれば、次式で与えられる。

$$\frac{\partial \sigma_r}{\partial r} + \frac{\partial \sigma_\theta}{\partial z} + \frac{\sigma_r - \sigma_\theta}{r} = 0, \quad \frac{\partial \sigma_\theta}{\partial r} + \frac{\partial \sigma_z}{\partial z} + \frac{\sigma_\theta - \sigma_z}{r} + pg = 0 \quad (2)$$

等方性体の場合と同様に、応力関数  $\psi(r, z)$  を導入すれば、応力成分は次のようになる。

$$\begin{aligned} \sigma_r &= -\frac{\partial^2 \psi}{\partial z^2} + \frac{b}{r} \frac{\partial^2 \psi}{\partial r^2} + a \frac{\partial^2 \psi}{\partial z^2}, \quad \sigma_\theta = -\frac{\partial^2 \psi}{\partial z^2} + \frac{1}{r} \frac{\partial^2 \psi}{\partial r^2} + a \frac{\partial^2 \psi}{\partial z^2} \\ \sigma_z &= \frac{\partial^2 \psi}{\partial z^2} + c \frac{\partial^2 \psi}{\partial r^2} + d \frac{\partial^2 \psi}{\partial z^2}, \quad \varepsilon_{rz} = \frac{\partial}{\partial r} \left( \frac{\partial \psi}{\partial z} + \frac{1}{r} \frac{\partial \psi}{\partial r} + a \frac{\partial \psi}{\partial z} \right) \end{aligned} \quad (3)$$

$$\begin{aligned} &= 1c, \quad a = \frac{A_{13}(A_{11} - A_{12})}{A_{11}A_{33} - A_{13}^2}, \quad b = \frac{A_{13}(A_{12} + A_{44}) - A_{12}A_{33}}{A_{11}A_{33} - A_{13}^2} \\ &c = \frac{A_{12}(A_{11} - A_{12}) + A_{11}A_{44}}{A_{11}A_{33} - A_{13}^2}, \quad d = -\frac{A_{11}^2 - A_{13}^2}{A_{11}A_{33} - A_{13}^2} \end{aligned} \quad (4)$$



この場合、応力函数  $\Psi(r, z)$  は次の微分方程式を満足しなければならぬ<sup>11</sup>。

$$\left( \frac{\partial^2}{\partial r^2} + \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} + \frac{1}{S_z^2} \frac{\partial^2}{\partial z^2} \right) \left( \frac{\partial^2}{\partial r^2} + \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} + \frac{1}{S_r^2} \frac{\partial^2}{\partial z^2} \right) \Psi = -P_Z. \quad (5)$$

$$== 1^{\circ}, \quad S_1 = \sqrt{\frac{a+c+\sqrt{(a+c)^2-4d}}{2d}}, \quad S_2 = \sqrt{\frac{a+c-\sqrt{(a+c)^2-4d}}{2d}} \quad (6)$$

(5) 式を満足する解はつきのようになんか解ある。

$$\Psi = (B_{20}z^2 + B_{22}r^2) \ln r + \sum_{k=1}^{\infty} \Psi_k, \quad \Psi_k = [A_k J_0(\frac{k\pi i}{S_1} r) + B_k J_0(\frac{k\pi i}{S_2} r) + C_k Y_0(\frac{k\pi i}{S_1} r) + D_k Y_0(\frac{k\pi i}{S_2} r)] \sin \frac{k\pi z}{l} \quad (7)$$

$= 1^{\circ}$ ,  $J_0, Y_0$  はゼンゼン  $0=0$  の Bessel および Weber 函数である。  $B_{20}, B_{22}, A_k, \dots, D_k$  は境界条件<sup>12</sup>を決定する常数である。したがって、横等方性体内の応力、変位はつきのようにある。

$$\sigma_r = - \sum_{k=1}^{\infty} \frac{k\pi}{l} \left\{ \frac{1}{r} (1-b) \bar{\Psi}_k - \bar{\Psi}_k^0 - a \left( \frac{k\pi}{l} \right)^2 \Psi_k \right\} \cot \frac{k\pi z}{l} + \frac{a_{13}}{a_{11}+a_{12}} P_Z, \quad \sigma_z = - \sum_{k=1}^{\infty} \frac{k\pi}{l} \left\{ c \bar{\Psi}_k^0 + a \left( \frac{k\pi}{l} \right)^2 \Psi_k \right\} \cot \frac{k\pi z}{l} - P_Z Z \quad (8)$$

$$\sigma_\theta = - \sum_{k=1}^{\infty} \frac{k\pi}{l} \left\{ \frac{1}{r} (b-1) \bar{\Psi}_k - b \bar{\Psi}_k^0 - a \left( \frac{k\pi}{l} \right)^2 \Psi_k \right\} \cot \frac{k\pi z}{l} + \frac{a_{13}}{a_{11}+a_{12}} P_Z Z, \quad \nu_{rz} = \sum_{k=1}^{\infty} \left\{ \bar{\Psi}_k^0 + a \left( \frac{k\pi}{l} \right)^2 \bar{\Psi}_k \right\} \quad (9)$$

$$U_r = - \sum_{k=1}^{\infty} \frac{k\pi}{l} \left\{ (a-\beta) \bar{\Psi}_k - \frac{a}{r} \bar{\Psi}_k^0 - \frac{\gamma}{r^2} \left( \frac{k\pi}{l} \right)^2 \Psi_k \right\} \cot \frac{k\pi z}{l}$$

$$W = \sum_{k=1}^{\infty} \left\{ \bar{\Psi}_k^0 + \gamma \left( \frac{k\pi}{l} \right)^2 \bar{\Psi}_k \right\} + \int \sum_{k=1}^{\infty} \left\{ (a-\beta) + \left( \frac{k\pi}{l} \right)^2 (a_{13}a - \bar{Y}) \right\} \bar{\Psi}_k + \frac{a}{r} \bar{\Psi}_k^0 + \frac{\gamma}{r^2} \left( \frac{k\pi}{l} \right)^2 \bar{\Psi}_k + (a_{13}-\bar{a}) \bar{\Psi}_k^0 | dr - \frac{2a_{13}^2 - a_{13}(a_{11}+a_{12})}{Z(a_{11}+a_{12})} P_Z Z^2 \quad (10)$$

$$= 1^{\circ}, \quad a = (a_{12} + a_{11}b - a_{13}c), \quad \beta = (a_{12}b + a_{11} - a_{13}c), \quad \gamma = a(a_{12} + a_{11} - a_{13}) \quad (10)$$

$$\bar{a} = (a_{13} + a_{12}b - a_{11}c), \quad \bar{\beta} = (a_{13}b + a_{12} - a_{11}c), \quad \bar{\gamma} = a(z a_{13} - a_{11}) \quad (10)$$

$$\bar{\Psi}_k = [w_i \{ A_k J_0(w_i r) + C_k Y_0(w_i r) \} + w_z \{ B_k J_0(w_z r) + D_k Y_0(w_z r) \}] \sin \frac{k\pi z}{l}$$

$$\bar{\Psi}_k^0 = [w_i \{ A_k J_0(w_i r) + C_k Y_0(w_i r) \} + w_z \{ B_k J_0(w_z r) + D_k Y_0(w_z r) \}] \sin \frac{k\pi z}{l} \quad (11)$$

$$\bar{\Psi}_k^* = [w_i \{ A_k J_1(w_i r) + C_k Y_1(w_i r) \} + w_z \{ B_k J_1(w_z r) + D_k Y_1(w_z r) \}] \sin \frac{k\pi z}{l}$$

$$w_i = \frac{k\pi i}{l S_1}, \quad w_z = \frac{k\pi i}{l S_2}$$

巻立円形立坑(等方性体)に対する応力  $\sigma_r', \sigma_\theta', \sigma_z', \nu_{rz}'$  および変位  $U_r', W'$  はついても同様にして求められる。

### 3. 境界条件

巻立円形立坑と地山材料の接触部分での境界条件としては、地山と形成する材質によりつきの二つに大別できる。

条件 I; 接触部分の境界において応力、変位が完全に伝達される場合

$$\sigma_{rz}' = \sigma_r' = 0 \text{ at } r = r_0, \quad \sigma_r' = \sigma_r, \quad \nu_{rz}' = \nu_{rz}, \quad U_r' = U_r, \quad W' = W \text{ at } r = R. \quad (12)$$

$$U_r = 0, \quad W = \frac{2a_{13}^2 - a_{13}(a_{11}+a_{12})}{Z(a_{11}+a_{12})} P_Z Z^2 \text{ at } r = \infty, \quad \nu_{rz}' = \sigma_z' = \sigma_{rz} = \sigma_z = 0 \text{ at } z = 0. \quad (13)$$

条件 II; 接触部分の境界において半径方向の応力、変位が伝達される場合

$$\nu_{rz}' = \sigma_r' = 0 \text{ at } r = r_0, \quad \sigma_r' = \sigma_r, \quad U_r' = U_r \text{ at } r = R. \quad (14)$$

### 4. 結論

以上、横等方性体内に巻立円形立坑を施した場合の応力状態に対する理論的な結果を示したが、これらに対する数値計算例および地山材料、巻立立坑の塑性化条件についての考察は学会当日発表する。

#### 参考文献

- (1) 鈴木: 日鉱誌, 733号(昭24) (2) 伊藤: 土木論集, 46号(昭32) (3) 木本: 土木論集 59号(昭33)
- (4) 横井: 土木学会構造論集(昭40-11, 昭42-11, 昭43-5) (5) Lekhnitskii; Holden-Day (1963) p 361