

中央大学理工学部土木工学科 正員 〇 井口 隆一  
 東京大学宇宙航空研究所 岸 輝雄  
 中央大学理工学部土木工学科 正員 川原 睦人

1) 緒言

本報告では、二つの有限要素法による弾塑性体の解析について述べる。まず、テーマ1として、砂のような粒状物質を弾塑性体として取り扱う。T. HUECKEL, A. DRESCHERの提案した、体積弾性係数、せん断弾性係数が、密度変化率の多項式で表わされるという仮定を導入する。降伏に達しない非弾性域においても、除荷過程については、一定の弾性係数をもつとして解析を行なう。一般に降伏関数としては、VON MISESの降伏条件のように応力だけの降伏関数が用いられてきた。ここでは、テーマ2として、パウジンガー効果に着目した岸、田辺の塑性ポテンシャル<sup>2)</sup>を降伏関数として用いて、解析を試みた。

2) 基礎方程式

変形は微小であるとし、増分形で基礎方程式を表わす。

- (1.1)  $\dot{\sigma}_{ij} + \dot{f}_i = 0$  (応力つりあい方程式)  $\sigma_{ij}$ : 応力,  $f_i$ : 物体力
- (1.2)  $\dot{\epsilon}_{ij} = \frac{1}{2}(\dot{u}_{ij} + \dot{u}_{ji})$  (ひずみ変位方程式)  $\epsilon_{ij}$ : ひずみ,  $u_i$ : 変位
- (1.3)  $\dot{\sigma}_{ij} n_j = \dot{T}_i$  (表面力つりあい方程式)  $n_j$ : 方向余弦,  $T_i$ : 表面力
- (1.4)  $\dot{u}_i = \hat{u}_i$  on  $S_1$  (自然境界条件)
- (1.5)  $\dot{T}_i = \hat{T}_i$  on  $S_2$  (力学的境界条件)

ここで、 $\dot{\phantom{x}}$  は増分、 $\hat{\phantom{x}}$  は既知量を示す。

3) 構成方程式

a) 弾塑性体としての構成方程式

全ひずみ増分が、弾性ひずみ増分と塑性ひずみ増分から成立する。

(2.1)  $\dot{\epsilon}_{ij} = \dot{\epsilon}_{ij}^e + \dot{\epsilon}_{ij}^p$

塑性ひずみ増分は、流れ法則に従う。

(2.2)  $\dot{\epsilon}_{ij}^p = \lambda \frac{\partial f}{\partial \sigma_{ij}}$   $\lambda$ : 定数,  $f$ : 降伏関数

応力増分と弾性ひずみ増分との間の関係として、次の関係が成立する。

(2.3)  $\dot{\sigma}_{ij} = E_{ijkl} \dot{\epsilon}_{kl}$   $E_{ijkl} = (K - \frac{2}{3}G) \delta_{ij} \delta_{kl} + G(\delta_{ik} \delta_{jl} + \delta_{il} \delta_{jk})$

弾塑性体が降伏状態にあるとき

$f(\sigma_{ij}, \epsilon_{ij}^p) = \pi$

が成立する。 $\pi$ は $\epsilon_{ij}^p$ の関数である。増分量 $\dot{\phantom{x}}$ を考へる。そこに、(2.1)~(2.3)を代入し、 $\lambda$ について解く。求めた $\lambda$ と(2.1)~(2.3)から、応力増分と全ひずみ増分との間の関係として、次の関係を得る。

(2.4)  $\dot{\sigma}_{ij} = D_{ijkl} \dot{\epsilon}_{kl}$   
 $D_{ijkl} = E_{ijkl} - \frac{E_{ijtu} (\frac{\partial f}{\partial \sigma_{tu}}) (\frac{\partial f}{\partial \sigma_{ij}}) E_{vskr}}{\{ (\frac{\partial \pi}{\partial \epsilon_{mn}^p}) (\frac{\partial f}{\partial \sigma_{mn}}) + (\frac{\partial f}{\partial \sigma_{mn}}) E_{mnpq} (\frac{\partial f}{\partial \sigma_{pq}}) - (\frac{\partial f}{\partial \epsilon_{mn}^p}) (\frac{\partial f}{\partial \sigma_{mn}}) \}}$

以上より、弾塑性体の構成方程式は、

$$(2.5) \quad \dot{\sigma}_{ij} = C_{ijkl} \dot{E}_{kl} \quad , \quad \begin{cases} \text{I) 初期弾性} & C_{ijkl} = E_{ijkl} \\ \text{II) 負荷} & C_{ijkl} = D_{ijkl} \\ \text{III) 除荷} & C_{ijkl} = E_{ijkl} \end{cases}$$

となる

b) テ-マ1

降伏関数として、DRUGER-PRAGER の条件を用いる。

$$(2.6) \quad f = \alpha \sigma_{RR} + (\frac{1}{2} S_{ij} \cdot S_{ij})^{1/2} \quad , \quad S_{ij} = \sigma_{ij} - \frac{1}{3} \sigma_{RR} \delta_{ij} \quad ; \quad \text{偏差応力}$$

密度変化は、弾性と塑性の二つの部分から成立する。

$$(2.7) \quad \dot{\rho} = \dot{\rho}^e + \dot{\rho}^p \quad , \quad \dot{\rho} = \rho_0 \dot{E}_{ii} \quad , \quad \dot{\rho}^e = \rho_0 \dot{E}_{ii}^e \quad , \quad \dot{\rho}^p = \rho_0 \dot{E}_{ii}^p$$

ここで、体積弾性係数K、せん断弾性係数Gは、次のような多項式で表わされる。

$$(2.8) \quad K = K_0 [1 + \sum \alpha_n (\bar{P} - 1)^n] \quad , \quad G = G_0 [1 + \sum \beta_n (\bar{P} - 1)^n] \quad , \quad \bar{P} = \rho^e / \rho_0$$

c) テ-マ2

降伏関数として、

$$(2.9) \quad f = N_{ij} S_{ij} - Z R (Z E_{ij}^p E_{ij}^p)^{(m-1)/2} S_{ij} E_{ij}^p$$

を用いる。ここに、R, mは実験より定められる定数である。

#### 4) 有限要素法

(1.1) に仮想仕事の定理を用いて、カウス・グリーンの定理と(1.2), (1.3), (2.5)から

$$(3.1) \quad \int U_{ij}^* C_{ijkl} U_{kl} dV = \int U_i^* T_i dS + \int U_i^* f_i dV$$

を得る。変位について、一次の形状関数を用いると、

$$(3.2) \quad U_i = \Phi_{\alpha} U_{\alpha i} \quad , \quad U_i^* = \Phi_{\alpha} U_{\alpha i}^*$$

となる。(3.1)に代入すると、 $U_{\alpha i}$  に対しての連立一次方程式を得る。

$$(3.3) \quad K_{\alpha i \beta k} U_{\beta k} = \bar{Q}_{\alpha i} \quad , \quad K_{\alpha i \beta k} = \int \Phi_{\alpha j} C_{ijkl} \Phi_{\beta l} dV \quad , \quad \bar{Q}_{\alpha i} = \int \Phi_{\alpha j} T_j dS + \int \Phi_{\alpha j} f_j dV$$

#### 5) 数値計算

(2.9)を、次のように定める。

$$K = K_0 [1 + \alpha_2 (\bar{P} - 1)^2]$$

$$G = G_0 [1 + \beta_1 (\bar{P} - 1)]$$

図は、粒状体の締め固めの状態を相似している。テ-マ2については、塑性ひずみ $E_{ij}^p$ が降伏条件に含まれており、実際の計算では、mの値が微妙に影響し、この値をいかに取るか加大きな問題となる。

計算にあたり、東大大型計算機センター

HITAC 8800/8700, 東大宇宙航空研究所 FACOM 230-75を使用した。なお、プログラム作製において、中央大学生松田宏君の協力を得た。記して感謝の意を表す。

#### 参考文献

- 1) T. HUCKEL, A. DRESCHER "On dilatational effects of inelastic granular media" Arch. Mech. Vol. 27, 167-172, 1975
- 2) T. KISHI, T. TANABE "The Bauschinger effects and its role in mechanical anisotropy" J. Mech. Phys. Solids. Vol. 21, 303-315, 1973

