



すべり増分  $\Delta\gamma$  を，現時刻  $t$  におけるすべり量  $\gamma_t$  と， $\Delta t$  後のすべり量  $\gamma_{t+\Delta t}$  の差を用いて次のように定義する．

$$\Delta\gamma \equiv \gamma_{t+\Delta t} - \gamma_t \quad (1)$$

また， $\Delta\gamma$  は現時刻  $t$  でのすべり速度  $\dot{\gamma}_t$  と  $\Delta t$  後のすべり速度  $\dot{\gamma}_{t+\Delta t}$  を用いて次のように線形補間できるものとする（上図参照）．

$$\Delta\gamma - \dot{\gamma}_t \Delta t : \dot{\gamma}_{t+\Delta t} \Delta t - \Delta\gamma = \theta^{\tan} : 1 - \theta^{\tan} \quad \text{or} \quad \Delta\gamma = [(1 - \theta^{\tan})\dot{\gamma}_t + \theta^{\tan}\dot{\gamma}_{t+\Delta t}] \Delta t \quad (2)$$

ここで  $\theta^{\tan}$  は  $0 \leq \theta^{\tan} \leq 1$  を満たす数値係数であり， $\theta^{\tan} = 0$  なら現時刻での速度のみから  $\Delta t$  後の値を推測する Euler 法（陽解法）， $\theta^{\tan} = 1$  なら  $\Delta t$  後の速度のみから  $\Delta t$  後の値を推測する陰解法となる．

ここで  $\dot{\gamma}_{t+\Delta t}$  の値を求めるため  $\dot{\gamma}_{t+\Delta t}$  を Taylor 展開すると，次のように書ける．

$$\begin{aligned} \dot{\gamma}_{t+\Delta t} &= \dot{\gamma}_t + \frac{\partial \dot{\gamma}_t}{\partial t} \Delta t + \frac{1}{2!} \frac{\partial^2 \dot{\gamma}_t}{\partial t^2} \Delta t^2 + \dots \\ &\simeq \dot{\gamma}_t + \frac{\partial \dot{\gamma}_t}{\partial t} \Delta t \quad (\Delta t \ll 1) \end{aligned} \quad (3)$$

これは， $\Delta t$  後の速度を現時刻  $t$  における加速度を用いて陽的に推測していることに相当する．また，Pan-Rice 形硬化則を用いる場合，すべり速度  $\dot{\gamma}$  およびすべり速度の時間変化率（加速度） $\partial \dot{\gamma} / \partial t$  は，現時刻  $t$  における分解せん断応力  $\tau_t$  と流れ応力  $g_t$  を用いて次のように書ける．

$$\dot{\gamma} = \dot{\gamma}_0 \text{sgn}(\tau) \left| \frac{\tau_t}{g_t} \right|^{\frac{1}{m}} \quad \text{or} \quad \frac{\partial \dot{\gamma}_t}{\partial t} = \dot{\gamma}_0 \text{sgn}(\tau) \frac{\partial}{\partial t} \left| \frac{\tau_t}{g_t} \right|^{\frac{1}{m}} \quad (4)$$

ただし  $\dot{\gamma}_0$  は参照すべり速度であり，定数とする．ここで式 (4)<sub>2</sub> の微分の部分を計算すると

$$\begin{aligned} \frac{\partial}{\partial t} \left| \frac{\tau_t}{g_t} \right|^{\frac{1}{m}} &= \frac{\partial}{\partial \tau_t} \left( \left| \frac{\tau_t}{g_t} \right|^{\frac{1}{m}} \right) \frac{\partial \tau_t}{\partial t} + \frac{\partial}{\partial g_t} \left( \left| \frac{\tau_t}{g_t} \right|^{\frac{1}{m}} \right) \frac{\partial g_t}{\partial t} \\ &= \frac{1}{m} \left| \frac{\tau_t}{g_t} \right|^{\frac{1}{m}-1} \left( \frac{\dot{\tau}_t}{g_t} + \frac{-|\tau_t| \dot{g}_t}{g_t^2} \right) \\ &= \frac{1}{m} \left| \frac{\tau_t}{g_t} \right|^{\frac{1}{m}} \left( \frac{\dot{\tau}_t}{\tau_t} - \frac{\dot{g}_t}{g_t} \right) \end{aligned} \quad (5)$$

となるので，式 (3) に代入すれば  $\dot{\gamma}_{t+\Delta t}$  が次のように見積もれる．

$$\begin{aligned}\dot{\gamma}_{t+\Delta t} &\simeq \dot{\gamma}_t + \dot{\gamma}_0 \text{sgn}(\tau_t) \left| \frac{\tau_t}{g_t} \right|^{\frac{1}{m}} \frac{\Delta t}{m} \left( \frac{\dot{\tau}_t}{\tau_t} - \frac{\dot{g}_t}{g_t} \right) \\ &= \dot{\gamma}_t + \dot{\gamma}_t \frac{\Delta t}{m} \left( \frac{\dot{\tau}_t}{\tau_t} - \frac{\dot{g}_t}{g_t} \right)\end{aligned}\quad (6)$$

式 (6) に分解せん断応力の物質時間速度  $\dot{\gamma}^{(\alpha)} = (C^e : P_S^{(\alpha)}) \cdot D^e$ ，流れ応力の発展式  $\dot{g}^{(\alpha)} = \sum_{\beta} h^{(\alpha\beta)} \left| \dot{\gamma}^{(\beta)} \right|$

および  $D^e = D - D^p = D - \sum_{\alpha} P_S^{(\alpha)} \dot{\gamma}^{(\alpha)}$  を代入し，すべり系  $\alpha$  の記号を省略せずに表記すれば

$$\begin{aligned}\dot{\gamma}_{t+\Delta t}^{(\alpha)} &\simeq \dot{\gamma}_t^{(\alpha)} + \frac{\Delta t \dot{\gamma}_t^{(\alpha)}}{m \tau^{(\alpha)}} (C^e : P_S^{(\alpha)}) \cdot D \\ &\quad - \frac{\Delta t \dot{\gamma}_t^{(\alpha)}}{m \tau^{(\alpha)}} (C^e : P_S^{(\alpha)}) \cdot \sum_{\beta} P_S^{(\beta)} \dot{\gamma}_t^{(\beta)} - \frac{\Delta t \dot{\gamma}_t^{(\alpha)}}{m g^{(\alpha)}} \sum_{\beta} h^{(\alpha\beta)} \dot{\gamma}_t^{(\beta)} \\ &= \dot{\gamma}_t^{(\alpha)} + \frac{\Delta t \dot{\gamma}_t^{(\alpha)}}{m \tau^{(\alpha)}} (C^e : P_S^{(\alpha)}) \cdot D \\ &\quad - \frac{\Delta t \dot{\gamma}_t^{(\alpha)}}{m} \sum_{\beta} \left[ \frac{(C^e : P_S^{(\alpha)}) \cdot P_S^{(\beta)}}{\tau^{(\alpha)}} + \frac{h^{(\alpha\beta)}}{g^{(\alpha)}} \right] \dot{\gamma}_t^{(\beta)}\end{aligned}\quad (7)$$

となる．さらに式 (7) を式 (2) に代入すれば， $\Delta \gamma^{(\alpha)}$  が次のように書ける．

$$\begin{aligned}\Delta \gamma^{(\alpha)} &= \left[ \dot{\gamma}_t^{(\alpha)} + \frac{\theta^{\tan} \Delta t \dot{\gamma}_t^{(\alpha)}}{m \tau^{(\alpha)}} (C^e : P_S^{(\alpha)}) \cdot D \right] \Delta t \\ &\quad - \frac{\theta^{\tan} \Delta t \dot{\gamma}_t^{(\alpha)}}{m} \sum_{\beta} \left[ \frac{(C^e : P_S^{(\alpha)}) \cdot P_S^{(\beta)}}{\tau^{(\alpha)}} + \frac{h^{(\alpha\beta)}}{g^{(\alpha)}} \right] \dot{\gamma}_t^{(\beta)} \Delta t\end{aligned}\quad (8)$$

ここで，式 (8) 二段目の項は  $\sum_{\beta} \mathbf{N}^{(\alpha\beta)} \dot{\gamma}^{(\beta)}$  の形 ( $D^p$  と同じ形) になっていることから，非線形項 ( $D$  で

くくれない項) であることがわかる．そこでこの項を左辺に移項し， $\dot{\gamma}_t^{(\beta)} \Delta t = \Delta \gamma^{(\beta)}$  として (他のすべり系のすべり量は陽的に解いて) 整理して

$$\sum_{\beta} N^{(\alpha\beta)} \Delta \gamma^{(\beta)} = \left( \dot{\gamma}_t^{(\alpha)} + \Lambda^{(\alpha)} \cdot D \right) \Delta t \quad (9)$$

とする．ただし， $N^{(\alpha\beta)}$  および  $\Lambda^{(\alpha)}$  はそれぞれ次のように定義する．

$$N^{(\alpha\beta)} \equiv \delta^{(\alpha\beta)} + \frac{\theta^{\tan} \Delta t \dot{\gamma}_t^{(\alpha)}}{m} \left[ \frac{(C^e : P_S^{(\alpha)}) \cdot P_S^{(\beta)}}{\tau^{(\alpha)}} + \frac{h^{(\alpha\beta)}}{g^{(\alpha)}} \right] \quad (10)$$

$$\Lambda^{(\alpha)} \equiv \frac{\theta^{\tan} \Delta t \dot{\gamma}_t^{(\alpha)}}{m \tau^{(\alpha)}} (C^e : P_S^{(\alpha)}) \quad (11)$$

式 (9) の形にすることで， $\Delta \gamma^{(\alpha)}$  を求めるときの非線形性がやわらげられる．しかしながら， $\Delta \gamma^{(\alpha)}$  を求めるには式 (9) を解かなくてはならない．そこで， $N^{(\alpha\beta)}$  の逆行列を  $M^{(\alpha\beta)}$  で表して

$$\dot{v}^{(\alpha)} \equiv \sum_{\beta} M^{(\alpha\beta)} \dot{\gamma}_t^{(\beta)} \quad (12)$$

$$\Upsilon^{(\alpha)} \equiv \sum_{\beta} M^{(\alpha\beta)} \Lambda^{(\beta)} \quad (13)$$

とおけば， $\Delta \gamma^{(\alpha)}$  は次のように書ける．

$$\Delta \gamma^{(\alpha)} = \left( \dot{v}^{(\alpha)} + \Upsilon^{(\alpha)} \cdot D \right) \Delta t \quad (14)$$