# 延性二相組織におけるクリープ構成方程式の導出とその適用限界に関する FE 解析

日本大学(院生) 〇齋藤 康平 日本大学 藤原 雅美 高木 秀有 白井 健二

Derivation of Constitutive Equation for Creep of Ductile-Dual Phase Structure and FE Analyses on Its Application Limit

Nihon University Kohei Saito, Masami Fujiwara, Hidenari Takagi and Kenji Shirai

In order to examine application limits of a theoretical equation on the stress exponent, *n*, for creep in ductile-dual phase structure, FE analysis on tensile deformation are carried out using FE models in which reinforced phases of stripe shape are distributed in a matrix phase. When a reinforced phase is distributed continuously, *n*-values can be obtain accurately in the strain rate range of  $1.0 \times 10^{-8} \text{s}^{-1} \le \dot{\epsilon} \le 1.0 \times 10^{-2} \text{s}^{-1}$  by the equation. When the reinforced phases are distributed discontinuously, the equation cannot be used to obtain the *n*-value in the low strain rate range of  $\dot{\epsilon} \le 1.0 \times 10^{-4} \text{s}^{-1}$ , due to unsatisfied compatibility of strain rate. On the other hand, *n*-value can be given by the equation in the high strain rate range of  $\dot{\epsilon} \ge 1.0 \times 10^{-3} \text{s}^{-1}$ .

#### 1. 緒 言

近年,自動車の燃費向上を実現するために,軽量構造材料を用いたパワートレインなどの軽量化が試みられている.この材料の 有力候補として,微細結晶粒組織中に筋状のLPSO構造相を分布 させたマグネシウム合金押出材が注目されている.我々はこのような延性二相組織のクリープ構成方程式を導出し,二相全体の引 張変形において各相がどのように影響を及ぼし合うかについて理 論的検討を行った<sup>1,2)</sup>.

本研究では、延性二相組織の応力指数に関する理論式(導出済) の適用限界を調べるために、母相中に筋状の強化相を連続的或い は不連続的に分布させた FE 解析モデルを作成し、引張変形の FE シミュレーションを実施して、二相全体の応力指数に及ぼす強化 相の分布状態と変形速度の影響について検討する.

# 2. 延性二相組織のクリープ構成方程式<sup>1)</sup>

**Fig.1**の挿入図は,母相(白色)中に強化相(灰色)が存在す る延性二相組織の模式図を示す.この種の二相合金の高温変形挙 動は,一般的なべキ乗則に従うとする;

 $\dot{\varepsilon} = A\sigma^n \,. \tag{1}$ 

ここで、 $\dot{\epsilon}$ :変形速度、A:温度に依存する定数、 $\sigma$ :負荷応力、 n:応力指数である.各相でも同様なベキ乗則クリープが生じると し、変形中に次の適合条件が成り立つとする;

$$\dot{\varepsilon} = \dot{\varepsilon}_1 = \dot{\varepsilon}_2 \tag{2}$$

ここで、 $\dot{\epsilon}_1, \dot{\epsilon}_2$  は母相と強化相の平均変形速度である.  $\sigma$ と各相 に生じる平均応力 $\sigma_1, \sigma_2$ には、次の複合則が成り立つとする;  $\sigma = \sigma_1 V_1 + \beta \sigma_2 V_2$  (3)

ここで、 $V_1, V_2$  は各相の体積比、 $\beta$  は強化相の分布状態と変形速 度などに関係する強化係数( $\leq 1.0$ )である.式(1)~(3)より、 二相全体の応力指数n は次式で表される;

$$n = \frac{n_1 n_2 \left( \alpha V_1 + \beta V_2 \right)}{\alpha n_2 V_1 + \beta n_1 V_2} \,. \tag{4}$$

ここで、 $\alpha = \sigma_1/\sigma_2$ であり、 $\dot{\epsilon}$ の関数でもある.

## 3. FE 解析

FE 解析は汎用有限要素解析プログラム (ABAQUS) を用いて実施された.FE 解析モデルの大きさは、縦横 3000µm、厚さ 1000µm (Fig. 1 参照) であり、母相と強化相の体積比は $V_1 = 0.75$ ,  $V_2 = 0.25$  である。引張速度は $\dot{\epsilon} = 0.7 \times 10^{-8} \sim 1.5 \times 10^{-2} \rm s^{-1}$ である。要素タイプには8節点レンガ型を用い、要素数は48000 個である。各要素には弾性特性とクリープ特性が設定され<sup>2)</sup>、母相の応力指数は $n_1 = 2.0$ 、強化相の応力指数は $n_2 = 5.0$ とした。強化相の連続









性と不連続性は挿入図中に示すように,強化相の幅 wを用いて, 横方向のずれxと縦方向のずれyによって表す.本報告では,y=0とし, x=0, w, 1.5wの場合について検討した.

# 4. 解析結果

Fig. 1 は、変形速度  $\dot{\epsilon}$  と引張応力  $\sigma$ に関する両対数プロットで ある.ここで、 $\sigma$ は引張荷重を変形中のモデル上面の面積で除し た値であり、各々の場合で一定値をとる.式(1)より、このグラ フの勾配は応力指数 n に相当する.高変形速度域  $\dot{\epsilon} = 1.0 \times 10^{-3} \times 1.0 \times 10^{-2} \mathrm{s}^{-1}$ では n 値は  $x = 0 \sim 1.5 w$ において 2.4 前後の値をとる が、低変形速度域 $\dot{\epsilon}$ =1.0×10<sup>-8</sup>~1.0×10<sup>-4</sup>s<sup>-1</sup>では x によって異な る値を示す。例えば、 $\dot{\epsilon}$ =1.0×10<sup>-8</sup>s<sup>-1</sup>の場合、 x=0 で n=4.6, x=wで n=3.7, x=1.5wで n=2.2 である。このように x=0, x=wでは、 $\dot{\epsilon}$ が小さくなるにしたがって n 値は大きくなる。他 方、x=1.5wではどの $\dot{\epsilon}$ でもn 値はほとんど変わらない。

**Fig.2**は、応力比αと強化係数 $\beta$ の変形速度依存性を示す. α を見ると、高変形速度域 $\dot{\epsilon} = 1.0 \times 10^{-2} \text{s}^{-1}$ の場合、 $x = 0 \sim 1.5 w$ にお いて $\alpha \cong 1.4$  一定である. 一方、低変形速度域 $\dot{\epsilon} = 1.0 \times 10^{-8} \text{s}^{-1}$ の場 合、x = 0 で $\alpha = 0.02$ , x = w で $\alpha = 0.05$ , x = 1.5 w で $\alpha = 0.2$  であ り、 $\alpha$  は x と共に増加する. 次に式(3) から得られた $\beta$  である が、高変形速度域 $\dot{\epsilon} = 1.0 \times 10^{-2} \text{s}^{-1}$ の場合、 $x = 0 \sim 1.5 w$ において  $\beta \cong 1.0$  一定である. 一方、低変形速度域 $\dot{\epsilon} = 1.0 \times 10^{-8} \text{s}^{-1}$ の場合、 x = 0 で $\beta = 1.0$ , x = w で $\beta = 0.71$ , x = 1.5 w で $\beta = 0.67$  であり、  $\beta$  はxが増加すると減少することがわかる.

**Fig. 3**は、Fig. 1 の勾配から得られた応力指数(記号)とFig. 2 の結果を用いて式(4)から計算された応力指数(実線)の変形速 度依存性を示す.  $x=0\sim1.5w$ において,高変形速度域  $\dot{\varepsilon}=1.0\times10^{-2}s^{-1}$ と $\dot{\varepsilon}=1.0\times10^{-3}s^{-1}$ の場合,応力指数はn=2.3と n=2.5となり、FE 結果と理論値は完全に一致する.低変形速度域  $\dot{\varepsilon}=1.0\times10^{-4}s^{-1}$ の場合は、x=0ではFE 結果と理論値の応力指数 は完全に一致するが、x=wでは両者の応力指数はn=2.5, n=2.7であり、相対誤差は8%である.また、x=1.5wの相対誤差も8% である.  $x\neq0$ の場合,変形速度 $\dot{\varepsilon}$ が小さくなるにしたがって FE 結果と理論値の応力指数は一致しなくなる.理論式(4)の適用限 界を相対誤差 5%まで許容すると、この式はx=0では全変形速度 域で、また、 $0 < x \le 1.5w$ では $\dot{\varepsilon} \ge 1.0\times10^{-3}s^{-1}$ の変形速度域で用い ることができる.

次に, FE 結果と理論値の応力指数が変形速度条件によって一致 しなくなる理由を検討する. 応力指数の理論式(4)の前提である 式(3)は強化係数  $\beta$  を考慮すると常に成立する. そこで式(2) が変形中に成立するか否かを調査する. Fig.4 は x = 1.5 w における 相当塑性歪み速度の等高線パターンであり,(a)高変形速度域  $\dot{\varepsilon}$  = 1.0×10<sup>-3</sup>s<sup>-1</sup>,(b)低変形速度域 $\dot{\varepsilon}$  = 1.0×10<sup>-6</sup>s<sup>-1</sup>の結果である.

(a) において母相には  $\dot{\epsilon}_1 = 0.7 \times 10^{-3} \sim 1.3 \times 10^{-3} s^{-1}$  (平均 1.1×10<sup>-3</sup>s<sup>-1</sup>),強化相には  $\dot{\epsilon}_2 = 0.6 \times 10^{-3} \sim 1.0 \times 10^{-3} s^{-1}$  (平均 0.8×10<sup>-3</sup>s<sup>-1</sup>)が生じている.(b)においては  $\dot{\epsilon}_1 = 2.6 \times 10^{-9} \sim 5.9 \times 10^{-6} s^{-1}$ (平均1.5×10<sup>-6</sup>s<sup>-1</sup>), $\dot{\epsilon}_2 = 2.5 \times 10^{-15} \sim 1.4 \times 10^{-6} s^{-1}$ (平均1.5×10<sup>-8</sup>s<sup>-1</sup>)が生じている.(a)においては  $\dot{\epsilon} \cong \dot{\epsilon}_1 \cong \dot{\epsilon}_2$ である が,(b)では  $\dot{\epsilon} \cong \dot{\epsilon}_1 \neq \dot{\epsilon}_2$ である.Fig.5に,他のFE結果( $\dot{\epsilon} = 1.0 \times 10^{-8} \sim 1.0 \times 10^{-2} s^{-1}$ ,  $x = 0 \sim 1.5 w$ )をまとめて示す.図中の点線は  $\dot{\epsilon} = \dot{\epsilon}_1 = \dot{\epsilon}_2$ の関係を表している. $\dot{\epsilon}_1$ はどの  $\dot{\epsilon}$ 及び x においてもほ ぼ点線上にあることから, $\dot{\epsilon} \cong \dot{\epsilon}_1$ である. $\dot{\epsilon}_2$ は, x = 0の場合は  $\dot{\epsilon} = \dot{\epsilon}_2$ である.-f, x = w, x = 1.5 wの場合, $\dot{\epsilon}_2$ は  $\dot{\epsilon}$ が小さく なると点線上から外れる.この場合, $\dot{\epsilon} \le 1.0 \times 10^{-4} s^{-1}$ において  $\dot{\epsilon} \neq \dot{\epsilon}_2$ となるので,式(2)は成立しない.したがって,この変形 速度条件下では理論式(4)が成り立たないため、応力指数の理論 値は FE 結果と一致しないことになる.

実際のマグネシウム基二相合金における強化相の分布は,模式 図のような単純なものではなく乱雑である.現在,実際の強化相 の分布を考慮した場合の解析を行っており,その詳細は当日発表 する.

### 5. 結 言

- (1)強化相が連続の場合(x=0),導出した応力指数nに関する 理論式は全変形速度で用いることができる.
- (2) 強化相が不連続の場合(x=w, x=1.5w), n値の相対誤差
  を 5%まで許容すると, nの理論式は高変形速度域



Fig.3 応力指数の変形速度依存性



Fig. 4 相当塑性歪み速度の等高線パターン( $\varepsilon$  = 0.08) スケールは, (a) に対して×10<sup>-3</sup> 倍, (b) には×10<sup>-6</sup> 倍



Fig.5 各相に生じた変形速度の平均値

 $\dot{\epsilon} \ge 1.0 \times 10^{-3} s^{-1}$ で用いることができる.

(3) 強化相が不連続の場合(x=w, x=1.5w), ċ≤1.0×10<sup>-4</sup>s<sup>-1</sup> の低変形速度域では適合条件(ċ=ċ<sub>1</sub>=ċ<sub>2</sub>)が成立しないた め, nの理論式を用いることができない.

### 参考文献

- 藤原,高木,第57回日本大学工学部学術研究報告会講演要 旨集,(2014),4-7.
- 2)齋藤,高木,藤原,小林,白井,精密工学会秋季大会学術講 演会講演論文集,(2014),723-724.