

用应力偏量不变量表示屈服准则

黄文彬

(北京农业大学)

摘要 本文对 Tresca 和双剪应力屈服准则, 导出用应力偏量不变量 J_2, J_3 表示的公式。

关键词 应力偏量不变量, Tresca 屈服准则, 双剪应力屈服准则

对于初始各向同性且不受静水应力影响的塑性材料, 其屈服准则应具有如下形式

$$f(J_2, J_3) = 0 \quad (1)$$

$$J_2 = \frac{1}{2} S_{ij} S_{ij}$$

$$J_3 = |S_{ij}|$$

这里 S_{ij} 是应力偏量, J_2 和 J_3 是其第二和第三不变量。

对于 Tresca 屈服准则和双剪应力屈服准则, 在主应力空间中都有较简单的表达式, 而在非主应力空间中, 如希望用式(1)的形式来表示一般则是比较复杂的。正如文献[1]所指出的, 目前一般书上对 Tresca 屈服准则所给出的表达式

$$4J_2^3 - 27J_3^2 - 36K^2J_2^2 + 96K^4J_2 - 64K^6 = 0 \quad (2)$$

及对双剪应力屈服准则

$$J_3 - K^2J_2^2 + 2K^4J_2 - K^6 = 0 \quad (3)$$

都是不正确的, 因此人们自然很希望知道这些屈服准则的正确的 $f(J_2, J_3) = 0$ 形式究竟如何, 本文在这里先给出结果然后予以证明。

Tresca:

$$f_1(J_2, J_3) = \frac{2\sqrt{J_2}}{\sigma_s} \cos\theta - 1 = 0 \quad (4)$$

双剪应力(或最大偏应力):

$$f_2(J_2, J_3) = \frac{\sqrt{3J_2}}{\sigma_s} \max \left[\left| \sin\left(\theta + \frac{2\pi}{3}\right) \right|, \left| \sin\left(\theta - \frac{2\pi}{3}\right) \right| \right] - 1 = 0 \quad (5)$$

$$\theta = \frac{1}{3} \sin^{-1} g, \quad g = -\frac{3}{2} \sqrt{3} \frac{J_3}{(J_2)^{3/2}}$$

$$|\theta| \leq \frac{\pi}{6} \quad (6)$$

Mises:

$$f_3(J_2, J_3) = \frac{\sqrt{3J_2}}{\sigma_s} - 1 = 0 \quad (7)$$

在简单拉伸即 $\sigma_{11} = \sigma_s$ 时, 三个式子将都给出 $f_1 = 0, f_2 = 0, f_3 = 0$ 。这时有

$$[\sigma] = \sigma_s \begin{bmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{bmatrix},$$

$$[S] = \sigma_s \begin{bmatrix} \frac{2}{3} & 0 & 0 \\ 0 & -\frac{1}{3} & 0 \\ 0 & 0 & -\frac{1}{3} \end{bmatrix}$$

$$J_2 = \frac{1}{2} S_{ij} S_{ij} = \frac{1}{3} \sigma_s^2$$

$$J_3 = \sigma_s^3 \begin{vmatrix} \frac{2}{3} & 0 & 0 \\ 0 & -\frac{1}{3} & 0 \\ 0 & 0 & -\frac{1}{3} \end{vmatrix} = -\frac{2}{27} \sigma_s^3$$

$$g = -1, \quad \theta = -\frac{\pi}{6},$$

$$\cos\theta = \frac{\sqrt{3}}{2}, \quad \sin\left(\theta + \frac{2\pi}{3}\right) = 1$$

代入后得 $f_1 = f_2 = f_3 = 0$ 。

下面导出这些表达式, 先在主应力空间导出用 J_2, J_3 表示的公式, 由于这些量是不变量, 故可以在非主应力空间中使用。

在主应力空间的 π 平面上来讨论屈服条

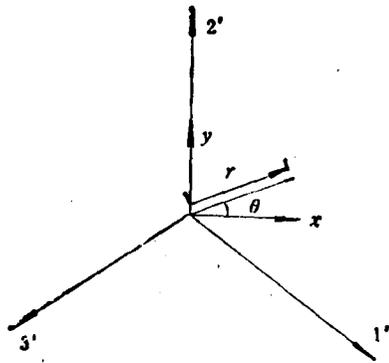


图 1

件, 在 π 平面上点的直角坐标 x, y 与极坐标 r, θ 与主应力偏量值 S_1, S_2, S_3 有如下关系^[2] (图 1)

$$\left. \begin{aligned} x &= \frac{\sqrt{2}}{2} (S_1 - S_3) \\ y &= \frac{2S_2 - S_1 - S_3}{\sqrt{6}} \end{aligned} \right\} \quad (8)$$

$$\left. \begin{aligned} r &= \sqrt{x^2 + y^2} = \sqrt{2J_2} \\ \operatorname{tg} \theta &= \frac{y}{x} = \frac{1}{\sqrt{3}} \frac{2S_2 - S_1 - S_3}{S_1 - S_3} \end{aligned} \right\} \quad (9)$$

如果规定大小次序为

$S_1 \geq S_2 \geq S_3$ 则将有

$$-\frac{\pi}{6} \leq \theta \leq \frac{\pi}{6} \quad (10)$$

在 (9) 式中 r 已与 J_2 相关, 现在要设法将 θ 也与 J_2, J_3 相关, 为此先将 (9) 式中的 S_1, S_2, S_3 用 r, θ 来表示。这时有

$$S_1 - S_3 = \sqrt{2}x = \sqrt{2}r \cos \theta$$

$$S_1 + S_3 = (S_1 + S_3) - \frac{2}{3}(S_1 + S_2 + S_3)$$

$$= \frac{1}{3}(S_1 + S_3 - 2S_2)$$

$$= -\frac{\sqrt{6}}{3}y = -\frac{\sqrt{6}}{3}r \sin \theta$$

可解出

$$S_1 = \frac{1}{2}r \left(\sqrt{2} \cos \theta - \frac{\sqrt{6}}{3} \sin \theta \right)$$

$$= \sqrt{\frac{2}{3}}r \sin \left(\theta + \frac{2\pi}{3} \right)$$

$$S_2 = \frac{1}{2}r \left(-\sqrt{2} \cos \theta - \frac{\sqrt{6}}{3} \sin \theta \right)$$

$$= -\sqrt{\frac{2}{3}}r \sin \left(\theta - \frac{2\pi}{3} \right)$$

$$S_3 = -(S_1 + S_2) = \sqrt{\frac{2}{3}}r \sin \theta$$

$$J_3 = S_1 S_2 S_3 = \left(\frac{2}{3} \right)^{3/2} r^3 \sin \theta$$

$$\times \sin \left(\theta + \frac{2\pi}{3} \right) \sin \left(\theta - \frac{2\pi}{3} \right)$$

$$= \left(\frac{2}{3} \right)^{3/2} r^3 \sin \theta \left(\sin^2 \theta - \frac{3}{4} \right)$$

$$= -\left(\frac{2}{3} \right)^{3/2} \frac{r^3}{4} \sin 3\theta$$

$$= -\left(\frac{4}{3} J_2 \right)^{3/2} \frac{\sin 3\theta}{4}$$

$$3\theta = \sin^{-1} \left[\frac{-3\sqrt{3}J_3}{2(J_2)^{3/2}} \right]$$

$$S_1 = \frac{2}{\sqrt{3}} \sqrt{J_2} \sin \left(\theta + \frac{2\pi}{3} \right)$$

$$S_2 = \frac{2}{\sqrt{3}} \sqrt{J_2} \sin \theta$$

$$S_3 = \frac{2}{\sqrt{3}} \sqrt{J_2} \sin \left(\theta - \frac{2\pi}{3} \right)$$

(11)

对 Tresca 屈服准则, 当规定 $|\theta| \leq \frac{\pi}{6}$ 时为

$$\sigma_1 - \sigma_3 = \sigma_s$$

注意到

$$\sigma_1 - \sigma_3 = S_1 - S_3 = \sqrt{2}r \cos \theta$$

$$= 2\sqrt{J_2} \cos \theta$$

上式可改写为

$$f_1 = \frac{\sigma_1 - \sigma_3}{\sigma_s} - 1 = \frac{2\sqrt{J_2} \cos \theta}{\sigma_s} - 1 = 0$$

对于双剪应力屈服准则, 这等价于最大偏应力屈服准则, 即

$$\max(|S_1|, |S_2|, |S_3|) = \frac{2}{3}\sigma_s$$

由于 $S_1 \geq S_2 \geq S_3$, 这时有可能

$$S_1 = \frac{2}{3}\sigma_s, \text{ 或 } S_3 = -\frac{2}{3}\sigma_s$$

故可表示为

$$\max\left(\frac{3}{2}|S_1|, \frac{3}{2}|S_3|\right) = \sigma_s$$

改写成

$$f_2 = \frac{\sqrt{3J_2}}{\sigma_s} \max\left(\left|\sin\left(\theta + \frac{2\pi}{3}\right)\right|, \left|\sin\left(\theta - \frac{2\pi}{3}\right)\right|\right) - 1 = 0$$

例:

$$[\sigma] = \sigma_s \begin{bmatrix} 0.8 & 0.1 & 0.2 \\ 0.1 & 0.3 & 0.2 \\ 0.2 & 0.2 & 0.2 \end{bmatrix},$$

$$[S] = \begin{bmatrix} 0.5 & 0.1 & 0.2 \\ 0.1 & 0 & 0.2 \\ 0.2 & 0.2 & -0.5 \end{bmatrix}$$

$$J_2 = 0.34\sigma_s^2, J_3 = -0.007\sigma_s^3$$

$$g = \frac{3\sqrt{3} \times 0.007}{2(0.34)^{3/2}} = \frac{0.03637}{0.3965}$$

$$= 0.09173$$

$$\theta = 0.03062$$

$$\cos\theta = 0.9995$$

$$\sin\left(\theta + \frac{2\pi}{3}\right) = 0.8503,$$

$$\sin\left(\theta - \frac{2\pi}{3}\right) = -0.8809$$

$$f_1 = 1.1662 - 1 = 0.1662 > 0$$

$$f_3 = 1.01 - 1 = 0.01 > 0$$

$$f_2 = 0.8897 - 1 = -0.11 < 0$$

从上式看出该应力状态违反 Tresca 与 Mises 屈服准则, 但不违反双剪应力屈服准则。

参 考 文 献

- [1] 赵彭年, 关于 Tresca 屈服条件的表达式, 力学与实践, 11, 2(1989), 53.
 [2] 王仁, 黄文彬, 塑性力学引论, 北京大学出版社(1982), 66.

(本文于 1989 年 4 月 19 日收到)

Wilson 非协调元在温度应力分析中的应用

唐永进 王勖成

(清华大学工程力学系)

摘要 本文给出了将 Wilson 非协调元用于温度应力分析的理论推导及收敛条件。通过算例证明了采用线性单元计算温度, 使用相应的非协调元计算位移和应变是一种好的匹配方案。

关键词 非协调元, 温度应力, 收敛条件

1 引言

Wilson^[1] 最初提出非协调元时, 没有考虑温度应力, 在有些通用程序中, 因表达格式不正确, 而导致计算结果失真^[2]。本文导出了非协调元用于温度应力分析的正确表达格式, 同时给出了非协调元收敛条件的证明。

采用位移元进行温度应力计算时, 产生误差的另一个重要因素是应变的精度与温度的精度不匹配。本文通过采用非协调元计算位移和应变, 用协调元计算温度, 使这个问题得到了解

决。

2. 非协调元用于温度应力分析

在考虑变温 T 时, 弹性应力应变关系为:

$$\sigma_{ij} = D_{ijkl}(\varepsilon_{kl} - \varepsilon_{kl}^{(0)}) \quad (1)$$

其中 $\varepsilon_{kl}^{(0)}$ 是变温引起的初应变张量。

$$\varepsilon_{kl}^{(0)} = \begin{cases} \alpha T & (k=l) \\ 0 & (k \neq l) \end{cases}$$

最小位能原理是总位能 π_p 的变分为零。

$$\pi_p = \int_{\Omega} \left(\frac{1}{2} D_{ijkl} \varepsilon_{kl} \varepsilon_{ij} - D_{ijkl} \varepsilon_{kl}^{(0)} \varepsilon_{ij} - f_i u_i \right) d\Omega - \int_{S_\sigma} \bar{T}_i u_i ds \quad (2)$$

其中 f_i 和 \bar{T}_i 分别是给定的体积力和边界力, u_i 是位移向量, S_σ 是域 Ω 的给定外力的边界。

Wilson 非协调元的位移可表示为