

DOI: 10.11779/CJGE20211389

三维化方法对土的平面应变强度和变形的影响分析

姚仰平, 武孝天, 崔文杰*

(北京航空航天大学交通科学与工程学院, 北京 100083)

摘要: 临界状态本构模型需要通过三维化来反映材料在三维应力状态下的力学特性。采用不同三维化方法在描述应力罗德角和偏应力对应力应变的影响程度上具有差异性, 在平面应变条件下, 这种差异性对土的应力应变计算结果影响往往非常显著。以 K_0 固结土的统一硬化(UH)本构模型和空间滑动面(SMP)强度准则为例, 分别采用变换应力(TS)方法和 $g(\theta)$ 方法这两种常用方法对模型三维化, 推导了相应的三维弹塑性刚度矩阵 $[D_{ep}]$, 阐述了不同方法在三维应力应变计算过程上的本质区别。相比 $g(\theta)$ 方法, TS方法可以合理描述不同 K_0 状态下土的应力水平对偏平面上屈服曲线形状的影响规律, 即由低应力比下的近圆形转变为剪切破坏时的 SMP 破坏准则形状, 实现了土体从剪切屈服到剪切破坏的一致性。通过对一系列平面应变单元试验和边值问题的分析计算结果表明, 采用 TS方法三维化的 UH模型预测结果与已有试验规律更为吻合。在不同 K_0 固结条件下, 由于计算得到的破坏面呈现不规则形状, 采用 $g(\theta)$ 方法往往过高或过低地估计平面应变条件下土体的应力水平。

关键词: 三维化方法; 本构模型; 平面应变; 土的应力应变

中图分类号: TU473

文献标识码: A

文章编号: 1000-4548(2023)03-0459-09

作者简介: 姚仰平(1960—), 男, 教授, 博士生导师, “973”首席科学家, 主要从事岩土本构理论研究工作。E-mail: ypyao@buaa.edu.cn。

Influences of 3D model generalization approach on calculation of stress and strain of soils under plane strain

YAO Yangping, WU Xiaotian, CUI Wenjie

(School of Transportation Science and Engineering, Beihang University, Beijing 100083, China)

Abstract: To describe the shear yield and failure behavior of soils in the generalized 3D stress space, the critical state constitutive model needs to be combined with some strength criteria. The use of various 3D model generalization approaches is frequently highly important in characterizing the impacts of stress Lode angle and deviatoric stress on stress and strain, especially under plane strain. The unified hardening (UH) constitutive model for K_0 consolidated soils and the spatially mobilized plane (SMP) strength criterion are used as examples, and the transform stress (TS) and $g(\theta)$ methods are adopted for the 3D model generalization. The 3D elastoplastic stiffness matrix $[D_{ep}]$ associated with each model generalization approach is deduced, and the key difference between various approaches for calculating 3D stress and strain is discussed. The TS method, in comparison to the $g(\theta)$ method, is able to transform the yield curve on the π plane from a nearly circular shape under a low stress ratio to the shape of the SMP strength criterion at failure, which demonstrates the consistency from yield to failure. Predictions of a series of plane strain element tests and boundary value problems are performed with the 3D UH model generalized by the TS and $g(\theta)$ methods. The results show that the predicted results from the TS method are more consistent with the existing experimental measurements. Due to the irregular shape of the failure surface when using the $g(\theta)$ method, the estimated stress level is often either too high or too low under plane strain for K_0 -consolidated soils.

Key words: 3D model generalization approach; constitutive model; plane strain; stress and strain of soil

0 引言

在岩土工程数值分析中, 采用弹塑性本构模型描述土的应力应变关系需要假定屈服面和塑性势面在偏平面上的形状, 将基于三轴试验规律建立的本构关系扩展到三维应力空间中, 实现本构模型的三维化^[1-4]。

本构模型通过三维化可以描述罗德角的变化对土的应力应变关系和临界破坏强度的影响。大多数临界状态

基金项目: 国家重点研发计划项目(2018YFE0207100); 国家自然科学基金项目(51979001)

收稿日期: 2021-12-25

***通信作者** (E-mail: wcui21@buaa.edu.cn)

模型的建立都考虑了模型的三维化^[5-8], 目前已有的方法主要包括 $g(\theta)$ 方法^[3,9-11]、 $M(\theta)$ 方法^[12]、 t_{ij} 方法^[9, 13] 和变换应力 (TS) 方法^[8, 14-17] 等。

采用不同的方法对本构模型三维化, 计算得到的应力应变结果可能存在较大的差异性。孙德安等^[18] 采用变换应力方法将空间滑动面 (SMP) 准则与 K_0 剑桥模型相结合, 比较了模型三维化前后计算三轴压缩、三轴拉伸以及平面应变等问题上的差异。Sun 等^[19] 采用 TS 方法将莫尔库仑准则与修正剑桥 (MCC) 模型结合, 比较了三维化前后计算三轴拉伸和真三轴等问题上的差异。Yao 等^[14] 基于 TS 方法将拉德准则与统一硬化模型结合, 分析了土的三维强度和应力应变关系。Yao 等^[20] 基于 $g(\theta)$ 和 TS 方法将 SMP 准则与 K_0 -MCC 结合, 分析了土在三轴拉伸下的应力应变差异。然而, 当前大多研究往往只针对某一特定的方法, 将模型三维化后与未三维化模型在计算上的对比分析, 但不同三维化方法之间的对比分析较少。此外, 当前对采用不同的三维化方法影响的对比研究大多局限于对常规三轴或者真三轴等室内试验的预测分析, 计算过程中应力罗德角往往保持不变, 对罗德角发生变化的平面应变问题的影响分析较少。实际上, 由于平面应变加载过程中土体的罗德角在不断变化, 因此可以很好地反映出不同的三维化方法对应力应变计算时结果的影响程度。

本文以 K_0 固结土统一硬化 (UH) 本构模型和 SMP 强度准则为例, 采用目前数值分析中最常用的两种三维化方法, 即 TS 和 $g(\theta)$ 方法, 实现模型的三维化。首先介绍了 TS 和 $g(\theta)$ 方法对 K_0 -UH 模型实现三维化的过程, 分析了不同方法下模型屈服面和破坏面演化规律的差异性及其对土的应力应变计算的影响; 随后推导了三维化本构模型的弹塑性刚度矩阵 $[D_{ep}]$, 展示了二者在计算方法上的本质不同; 最后分别以平面应变单元试验和边值问题为例, 深入分析了不同应力路径下两种方法在计算分析中的差异, 比较了两种方法的优劣。

1 本构模型三维化方法

1.1 TS 方法

TS 方法是通过应力变换, 使屈服面由真实应力空间在 π 平面上基于 SMP 准则的曲边三角形, 转换为变换应力空间中的 Mises 圆, 随后在变换应力空间将变换后的应力引入本构模型进行计算。该方法采用的变换公式如下^[16]:

$$\tilde{\sigma}_{ij} = p\delta_{ij} + \frac{q_c}{q}(\sigma_{ij} - p\delta_{ij}) \quad (1)$$

式中: δ_{ij} 为克朗内克符号; $\tilde{\sigma}_{ij}$ 表示转换应力空间的应力; p 为平均正应力; q 为广义剪应力; q_c 为土体在三轴压缩下的偏应力, 计算式为^[14]

$$q_c = \frac{2I_1}{3\sqrt{(I_1I_2 - I_3)/(I_1I_2 - 9I_3)} - 1} \quad (2)$$

式中: I_1 , I_2 和 I_3 分别为第一、二和三应力不变量。

在变换应力空间中, K_0 -UH 模型的屈服面表示为^[17]

$$\tilde{f} = \tilde{g} = \ln\left(\frac{\tilde{p}}{\tilde{p}_{x0}}\right) + \ln\left[1 + \left(\frac{\tilde{\eta}^*}{\tilde{M}^*}\right)^2\right] - \frac{\tilde{H}}{c_p} = 0 \quad (3)$$

其中, $\tilde{\eta}^*$ 和 \tilde{M}^* 分别为

$$\tilde{\eta}^* = \sqrt{3(\tilde{\eta}_{ij} - \tilde{\eta}_{ij0})(\tilde{\eta}_{ij} - \tilde{\eta}_{ij0})/2} \quad (4)$$

$$\tilde{M}^* = \sqrt{\tilde{M}^2 - \tilde{\eta}_0^2} \quad (5)$$

\tilde{H} 为统一硬化参量, 表达为

$$\tilde{H} = \int \frac{\tilde{M}_f^4 - \eta_k^4}{\tilde{M}^4 - \tilde{\eta}_k^4} d\epsilon_v^p \quad (6)$$

$$\tilde{\eta}_k = \sqrt{3|\tilde{\eta}_{ij}\tilde{\eta}_{ij} - \tilde{\eta}_{ij0k}\tilde{\eta}_{ij0k}|/2} \quad (7)$$

式中: $\tilde{\eta}_{ij} = (\tilde{\sigma}_{ij} - \tilde{p}\delta_{ij})/\tilde{p}$; $c_p = (\lambda - \kappa)/(1 + e_0)$, e_0 为土体的初始孔隙比; λ 和 κ 分别为 e - $\ln p$ 平面上等向固结加载曲线和卸载-再加载曲线的斜率; M 为三轴压缩临界状态应力比。采用 TS 方法三维化的 K_0 -UH 模型屈服面在一般应力空间中的形状如图 1 所示。

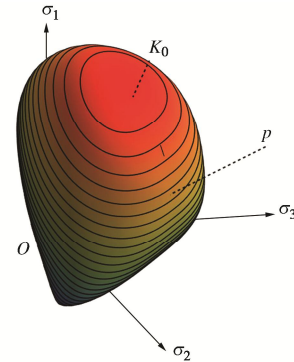


图 1 采用 TS 方法三维化的 K_0 -UH 屈服面

Fig. 1 Three-dimensional yield surface of K_0 -UH model using TS method

1.2 $g(\theta)$ 方法

$g(\theta)$ 方法实现模型三维化时与 TS 方法保持一致, 即真实应力空间中屈服面采用 SMP 准则, 塑性势面保持 Mises 圆的形状。采用 $g(\theta)$ 方法三维化的 K_0 -UH 模型的屈服面可表示为

$$f = \ln\left(\frac{p}{p_{x0}}\right) + \ln\left[1 + \left(\frac{\eta^*}{M^*g(\theta^*)}\right)^2\right] - \frac{H}{c_p} = 0 \quad (8)$$

塑性势可表示为

$$g = \ln\left(\frac{p}{p_x}\right) + \ln\left[1 + \left(\frac{\eta^*}{M^*}\right)^2\right] = 0, \quad (9)$$

式中: η^* 和 M^* 的表达式分别为

$$\eta^* = \sqrt{3(\eta_{ij} - \eta_{ij0})(\eta_{ij} - \eta_{ij0})/2}, \quad (10)$$

$$M^* = \sqrt{M^2 - \eta_0^2}. \quad (11)$$

基于 SMP 准则的 $g(\theta)$ 表达式^[4]可写为

$$g(\theta^*) = \frac{\sqrt{3}(\sqrt{8 + \sin^2 \varphi_0} - \sin \varphi_0)}{4\sqrt{2 + \sin^2 \varphi_0} \cos \psi}, \quad (12)$$

式中: SMP 准则的材料参数 ψ 和 θ^* 的表达式分别为

$$\psi = \frac{1}{3} \arccos \left[\left(\frac{3}{2 + \sin^2 \varphi_0} \right)^{3/2} \sin \varphi_0 \sin 3\theta^* \right], \quad (13)$$

$$\theta^* = -\frac{1}{3} \arcsin \left[\frac{3\sqrt{3}}{2} \frac{J_3^*}{(J_2^*)^{3/2}} \right] \quad \left(-\frac{\pi}{6} \leq \theta^* \leq \frac{\pi}{6} \right). \quad (14)$$

采用 $g(\theta)$ 方法三维化的 K_0 -UH 模型屈服面在一般应力空间中的形状如图 2 所示。

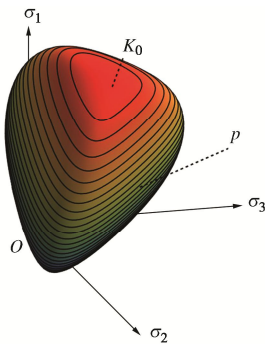


图 2 采用 $g(\theta)$ 方法三维化的 K_0 -UH 屈服面

Fig. 2 Three-dimensional yield surface of K_0 -UH model using $g(\theta)$ method

1.3 TS 和 $g(\theta)$ 方法对三维屈服面及临界破坏强度的影响

图 3~6 分别画出了 $K_0=1$ 和 $K_0=0.625$ 时采用 TS 和 $g(\theta)$ 方法时 UH 模型屈服面在 π 平面上从初始屈服到最终破坏的形状演化规律。从图 3 和图 5 可以看出, 不论土体处于初始各向同性 ($K_0=1$) 还是不同 K_0 条件下的初始各向异性状态, TS 方法均可以将屈服曲线在 π 平面上由低应力比下的近圆形变为剪切破坏时的 SMP 准则形状; 从图 4, 6 可以看出, 采用 $g(\theta)$ 三维化后的各向同性屈服面在加载过程中始终保持 SMP 破坏面形状不变, 在初始应力各向异性条件下, 屈服面最终变为内凹形状的破坏面。这种不规则的破坏面与已有试验规律相差较大, 在计算过程中可能会错误地估计土的临界破坏强度。

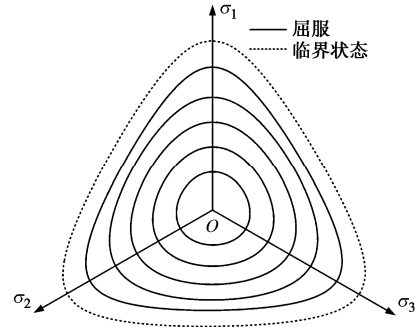


图 3 采用 TS 方法的初始各向同性三维屈服面和破坏面 ($K_0=1$)

Fig. 3 Three-dimensional yield surface and failure surface using TS method with initial isotropic stress status ($K_0=1$)

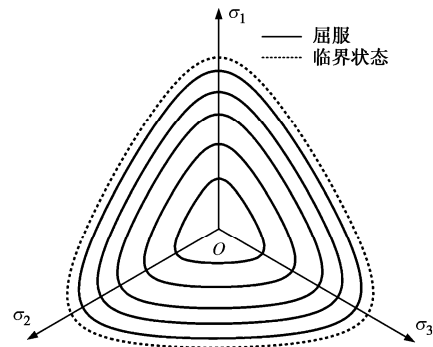


图 4 采用 $g(\theta)$ 方法的初始各向同性三维屈服面和破坏面 ($K_0=1$)

Fig. 4 Three-dimensional yield surface and failure surface using $g(\theta)$ method with initial isotropic stress status ($K_0=1$)

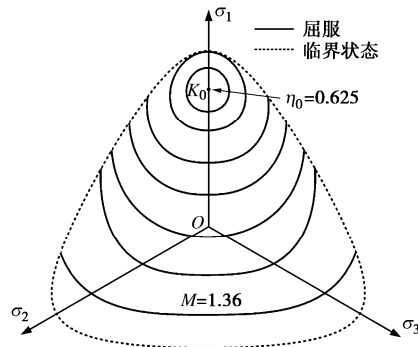


图 5 采用 TS 方法的初始各向异性三维屈服面和破坏面 ($K_0=0.625$)

Fig. 5 Three-dimensional yield surface and failure surface using TS method with initial anisotropic stress status ($K_0=0.625$)

2 应力应变关系

2.1 计算方法

土体单元的弹塑性应力应变关系表示为

$$d\sigma'_{ij} = D_{ijkl}^{ep} d\epsilon_{kl}. \quad (15)$$

(1) 采用 TS 方法三维化后, K_0 -UH 模型的弹塑

性张量 D_{ijkl}^{ep} 计算式为

$$D_{ijkl}^{ep} = D_{ijkl}^e - \frac{D_{ijmn}^e \frac{\partial \tilde{g}}{\partial \tilde{\sigma}'_{mn}} \frac{\partial \tilde{f}}{\partial \tilde{\sigma}'_{st}} D_{stkl}^e}{-\frac{\partial \tilde{f}}{\partial \tilde{H}} \frac{\partial \tilde{H}}{\partial \varepsilon_v^p} \frac{\partial \tilde{g}}{\partial \tilde{p}'} + \frac{\partial \tilde{f}}{\partial \tilde{\sigma}'_{uv}} D_{uvwz}^e \frac{\partial \tilde{g}}{\partial \tilde{\sigma}'_{wz}}} \quad (16)$$

式 (16) 以矩阵形式表示为

$$[D_{ep}] = \begin{bmatrix} L + 2G - \frac{\alpha_r \beta_r}{N} & L - \frac{\alpha_r \beta_\theta}{N} & L - \frac{\alpha_r \beta_z}{N} \\ L - \frac{\alpha_\theta \beta_r}{N} & L + 2G - \frac{\alpha_\theta \beta_\theta}{N} & L - \frac{\alpha_\theta \beta_z}{N} \\ L - \frac{\alpha_z \beta_r}{N} & L - \frac{\alpha_z \beta_\theta}{N} & L + 2G - \frac{\alpha_z \beta_z}{N} \end{bmatrix}, \quad (17)$$

式中, $L = K - 2G/3$, K 和 G 分别为体积模量和剪切模量, 表示为 $K = \frac{1+\nu}{\kappa} p'$, $G = \frac{3(1-2\nu)}{2(1+\nu)} K$ 。其余各变量为

$$\left. \begin{aligned} \alpha_i &= L \left(\frac{\partial g}{\partial \tilde{\sigma}'_1} + \frac{\partial g}{\partial \tilde{\sigma}'_2} + \frac{\partial g}{\partial \tilde{\sigma}'_3} \right) + 2G \frac{\partial g}{\partial \tilde{\sigma}'_i}, \\ \beta_i &= L \left(\frac{\partial f}{\partial \tilde{\sigma}'_r} \frac{\partial \tilde{\sigma}'_r}{\partial \tilde{\sigma}'_i} + \frac{\partial f}{\partial \tilde{\sigma}'_s} \frac{\partial \tilde{\sigma}'_s}{\partial \tilde{\sigma}'_i} + \frac{\partial f}{\partial \tilde{\sigma}'_t} \frac{\partial \tilde{\sigma}'_t}{\partial \tilde{\sigma}'_i} \right) + 2G \frac{\partial f}{\partial \tilde{\sigma}'_u} \frac{\partial \tilde{\sigma}'_u}{\partial \tilde{\sigma}'_i}, \\ N &= \frac{\tilde{M}_f^4 - \tilde{\eta}_k^4}{c_p \tilde{p}' (\tilde{M}^4 - \tilde{\eta}_k^4)} \left(1 - \frac{3(\tilde{\eta}'_{mn} \tilde{\eta}'_{mn} - \tilde{\eta}'_{mn} \tilde{\eta}'_{mn0})}{\tilde{M}^{*2} + \tilde{\eta}^{*2}} \right) + \beta_i \frac{\partial g}{\partial \tilde{\sigma}'_i}. \end{aligned} \right\} \quad (17a)$$

式中:

$$\left. \begin{aligned} \frac{\partial g}{\partial \tilde{\sigma}'_{ij}} &= \frac{\partial f}{\partial \tilde{\sigma}'_{ij}} = \frac{1}{\tilde{p}'} \left[\frac{\delta_{ij}}{3} + \frac{3(\tilde{\eta}'_{ij} - \tilde{\eta}'_{ij0}) - \tilde{\eta}'_{mn}(\tilde{\eta}'_{mn} - \tilde{\eta}'_{mn0}) \delta_{ij}}{\tilde{M}^{*2} + \tilde{\eta}^{*2}} \right], \\ \frac{\partial \tilde{\sigma}'_{ij}}{\partial \tilde{\sigma}'_{kl}} &= \frac{1}{3} \delta_{kl} \delta_{ij} + \frac{s_{ij}}{q} \frac{\partial q_c}{\partial \tilde{\sigma}'_{kl}} + \frac{q_c}{q} \left(\delta_{ik} \delta_{jl} - \frac{1}{3} \delta_{kl} \delta_{ij} - \frac{s_{ij} s_{kl}}{q^2} \right), \\ \frac{\partial q_c}{\partial \tilde{\sigma}'_{kl}} &= \left(\frac{2}{3F-1} + RI_2 I_3 \right) \delta_{ij} + RI_1 I_3 (\sigma_{mn} \delta_{ij} - \sigma_{ij}) \\ &\quad - RI_1 I_2 \left(\sigma_{im} \sigma_{mj} - \sigma_{ij} \sigma_{mm} - \frac{1}{2} \sigma_{sr} \sigma_{sr} \delta_{ij} + \frac{1}{2} \sigma_{mm}^2 \delta_{ij} \right), \\ R &= \frac{24I_1}{F(3F-1)^2 (I_1 I_2 - 9I_3)^2}, \\ F &= \sqrt{(I_1 I_2 - I_3)/(I_1 I_2 - 9I_3)}. \end{aligned} \right\} \quad (17b)$$

(2) 采用 $g(\theta)$ 方法三维化的 K_0 -UH 模型的弹塑性张量 D_{ijkl}^{ep} 计算式为

$$D_{ijkl}^{ep} = D_{ijkl}^e - \frac{D_{ijmn}^e \frac{\partial g}{\partial \tilde{\sigma}'_{mn}} \frac{\partial f}{\partial \tilde{\sigma}'_{st}} D_{stkl}^e}{-\frac{\partial f}{\partial \tilde{H}} \frac{\partial \tilde{H}}{\partial \varepsilon_v^p} \frac{\partial g}{\partial \tilde{p}'} + \frac{\partial f}{\partial \tilde{\sigma}'_{uv}} D_{uvwz}^e \frac{\partial g}{\partial \tilde{\sigma}'_{wz}}} \quad (18)$$

上式同样可以以矩阵形式 (17) 表示, 式中各变量为

$$\left. \begin{aligned} \alpha_i &= L \left(\frac{\partial g}{\partial \tilde{\sigma}'_1} + \frac{\partial g}{\partial \tilde{\sigma}'_2} + \frac{\partial g}{\partial \tilde{\sigma}'_3} \right) + 2G \frac{\partial g}{\partial \tilde{\sigma}'_i}, \\ \beta_i &= L \left(\frac{\partial f}{\partial \tilde{\sigma}'_1} + \frac{\partial f}{\partial \tilde{\sigma}'_2} + \frac{\partial f}{\partial \tilde{\sigma}'_3} \right) + 2G \frac{\partial f}{\partial \tilde{\sigma}'_i}, \\ N &= \frac{M_f^4 - \eta_k^4}{c_p p' (M^4 - \eta_k^4)} \left[1 - \frac{3(\eta'_{mn} \eta'_{mn} - \eta'_{mn} \eta'_{mn0})}{(M^* g(\theta^*))^2 + \eta^{*2}} \right] + \beta_i \frac{\partial g}{\partial \tilde{\sigma}'_i}. \end{aligned} \right\} \quad (18a)$$

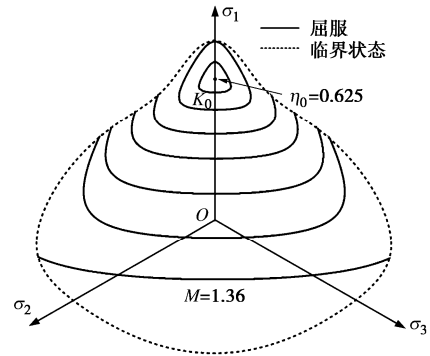


图 6 采用 $g(\theta)$ 方法的初始各向异性三维屈服面和破坏面 ($K_0=0.625$)

Fig. 6 Three-dimensional yield surface and failure surface using $g(\theta)$ method with initial anisotropic stress status ($K_0=0.625$)

式中:

$$\left. \begin{aligned} \frac{\partial f}{\partial \tilde{\sigma}'_{ij}} &= \frac{1}{p'} \left[\frac{\delta_{ij}}{3} + \frac{3(\eta'_{ij} - \eta'_{ij0}) - \eta'_{mn}(\eta'_{mn} - \eta'_{mn0}) \delta_{ij}}{[M^* g(\theta^*)]^2 + \eta^{*2}} \right] + \\ &\quad \frac{\partial f}{\partial g(\theta^*)} \frac{\partial g(\theta^*)}{\partial \theta^*} \left(\frac{\partial \theta^*}{\partial \tilde{\sigma}'_2} \frac{\partial J_2^*}{\partial \sigma_{ij}} + \frac{\partial \theta^*}{\partial \tilde{\sigma}'_3} \frac{\partial J_3^*}{\partial \sigma_{ij}} \right), \\ \frac{\partial g}{\partial \tilde{\sigma}'_{ij}} &= \frac{1}{p'} \left[\frac{\delta_{ij}}{3} + \frac{3(\eta'_{ij} - \eta'_{ij0}) - \eta'_{mn}(\eta'_{mn} - \eta'_{mn0}) \delta_{ij}}{[M^* g(\theta^*)]^2 + \eta^{*2}} \right], \\ \frac{\partial f}{\partial g(\theta^*)} &= \frac{-2\eta^{*2}}{M^{*2} g^3(\theta^*) + \eta^{*2} g(\theta^*)}, \\ \frac{\partial g(\theta^*)}{\partial \theta^*} &= \frac{-\tan \psi}{\sin 3\psi} \left(\frac{3}{2 + \sin^2 \varphi_0} \right)^{3/2} g(\theta^*) \sin \varphi_0 \cos 3\theta^*, \\ \psi &= \frac{1}{3} \arccos \left[\left(\frac{3}{2 + \sin^2 \varphi_0} \right)^{3/2} \sin \varphi_0 \sin 3\theta^* \right], \\ \frac{\partial \theta^*}{\partial J_2^*} &= \frac{3\sqrt{3} J_3^*}{4 J_3^{*5/2}}, \quad \frac{\partial \theta^*}{\partial J_3^*} = \frac{-\sqrt{3}}{2 J_2^{*3/2}}. \end{aligned} \right\} \quad (18b)$$

2.2 三维化方法对应力应变计算影响分析

由上文分析可知, 采用 TS 和 $g(\theta)$ 方法三维化改变了本构模型的屈服面在 π 平面上的形状, 从而改变了偏应力 q 在不同罗德角下对变形的影响。假设土体从各向同性 p_0 开始沿等 p 路径加载, 则加载至任意应力比 η 时塑性体应变的增量为

$$\Delta \varepsilon_v^p = c_p \ln \frac{p_x}{p_0}, \quad (19)$$

$$\frac{d\sigma'_r}{dr} + \frac{\sigma'_r - \sigma'_\theta}{r} = 0, \quad (24)$$

引入辅助变量 ϑ , 令 $\vartheta=r_0/r$, 孔周径向和切向应变计算式为^[25]

$$\varepsilon_\theta = \ln(\vartheta), \quad (25)$$

$$\varepsilon_r = \varepsilon_v - \varepsilon_\theta = \ln\left(\frac{v_0}{v}\right) - \ln(\vartheta) = \ln\left(\frac{v_0}{v\vartheta}\right), \quad (26)$$

式中: v_0 为土体在初始应力下的比体积。将辅助变量 ϑ 微分, 有如下关系:

$$d\vartheta = \left(\frac{1}{r} \frac{v_0}{v\vartheta} - \frac{1}{r} \vartheta\right) dr. \quad (27)$$

结合式 (21), (24) ~ (27), 得到控制方程组:

$$\left. \begin{aligned} \frac{d\sigma'_r}{d\vartheta} &= -\frac{\sigma'_r - \sigma'_\theta}{\left(\frac{v_0}{v\vartheta} - \vartheta\right)}, \\ \frac{d\sigma'_\theta}{d\vartheta} &= -\frac{D_{\theta r}}{D_{rr}} \left(\frac{D_{rr} - D_{r\theta}}{\vartheta} + \frac{\sigma'_r - \sigma'_\theta}{\frac{v_0}{v\vartheta} - \vartheta} \right) + \frac{D_{\theta\theta} - D_{\theta r}}{\vartheta}, \\ \frac{d\sigma'_z}{d\vartheta} &= -\frac{D_{zr}}{D_{rr}} \left(\frac{D_{r\theta} - D_{rr}}{\vartheta} + \frac{\sigma'_r - \sigma'_\theta}{\frac{v_0}{v\vartheta} - \vartheta} \right) + \frac{D_{z\theta} - D_{zr}}{\vartheta}, \\ \frac{dv}{d\vartheta} &= \frac{v}{D_{rr}} \left(\frac{D_{r\theta} - D_{rr}}{\omega\vartheta} + \frac{\sigma'_r - \sigma'_\theta}{\frac{v_0}{v\vartheta} - \vartheta} \right). \end{aligned} \right\} \quad (28)$$

式 (28) 前两式分别为排水柱孔扩张应力分量和比体积的控制方程。由于控制方程计算结果为应力分量与辅助变量 ϑ 的关系, 需通过对式 (27) 积分, 转化为应力分量与半径 r 的关系:

$$\frac{r}{a} = \exp\left(\int_{\vartheta(a)}^{\vartheta} \frac{1}{\frac{v_0}{v\vartheta} - \vartheta} d\vartheta\right), \quad (29)$$

式中: $\vartheta(a)=a_0/a$ 为孔壁处辅助变量 ϑ 的大小。

4.4 边界条件

不排水条件下, 方程组 (23) 的应力和位移初始条件为^[23]

$$\sigma'_r(r_0) = \sigma'_{r0}, \sigma'_\theta(r_0) = \sigma'_{\theta0}, \sigma'_z(r_0) = \sigma'_{z0}, \quad (30)$$

$$\frac{r_0}{a} = \sqrt{\left(\frac{r}{a}\right)^2 + \left(\frac{a_0}{a}\right)^2} - 1. \quad (31)$$

排水条件下, 方程组 (28) 的应力和比体积边界条件为^[25]

$$\sigma_r(1) = \sigma'_{r0}, \sigma_\theta(1) = \sigma'_{\theta0}, \sigma_z(1) = \sigma'_{z0}, v(1) = 1 + e_0, \quad (32)$$

位移边界条件为

$$\vartheta_0 = 1. \quad (33)$$

4.5 不排水柱孔扩张计算结果

本节选取 Boston Blue clay^[21] 进行计算, 土的具体

参数见表 1。表中初始孔隙比计算式为

$$v_0 = v_{cs} + (\lambda - \kappa) \ln 2 - \lambda \ln p'_0 + \ln \left(1 + \frac{q_0^2}{M^2 p_0^2} \right)^{\kappa - \lambda}. \quad (34)$$

表 1 Boston Blue clay 参数

K_0	$\sigma'_{r0} /$ kPa	$\sigma'_{\theta0} /$ kPa	$\sigma'_{z0} /$ kPa	$p'_0 /$ kPa	$q'_0 /$ kPa	v_0
1	100	100	100	100	0	2.01
0.625	100	100	160	120	60	2.09
0.4	100	100	250	150	150	2.13
$\lambda=0.15; \kappa=0.03; v_{cs}=2.74$						

不排水条件下柱孔扩张计算结果如图 12 所示。从图 12 (a) 可以看出, 当参数 K_0 等于 1 时, 采用 $g(\theta)$ 方法或 TS 方法计算的应力分量在临界破坏时收敛于相同的值, 且切向有效应力收敛于径向和竖向有效应力的平均值, 即 $\sigma'_\theta = (\sigma'_r + \sigma'_z)/2$ 。当参数 K_0 不等于 1 时, 切向有效应力与径向和竖向有效应力无必然关系, 该结论与文献[21, 22]等结论相同。需要特别指出的是, 不排水条件下两种方法计算结果的差异不大。

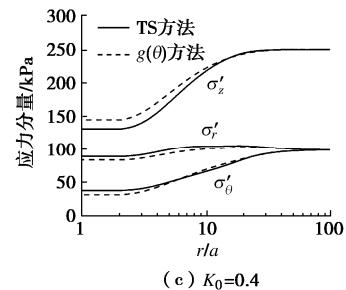
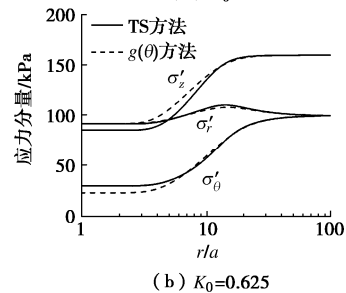
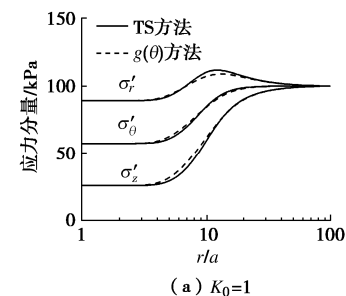


图 12 不排水柱孔扩张的有效应力分量变化规律

Fig. 12 Predicted variation in effective stresses for cylindrical cavity expansion under undrained conditions

4.6 排水柱孔扩张计算结果

排水扩孔的应力分量和比体积的变化结果如图 13 所示。当 $K_0=1$ 时, 不同方法计算的应力分量在临界破坏时收敛于相同的值。但从图 13 (b), (c) 可以

看出, TS 方法和 $g(\theta)$ 方法计算结果差异随初始各向异性的增大而增大, 尤其在 $K_0=0.4$ 的土体中, 采用不同方法计算的孔壁竖向应力有很大差异。从比体积的变化可以看出, $g(\theta)$ 方法计算得到的比体积变化较大, TS 方法计算较小, 因此采用 $g(\theta)$ 方法计算偏“软”, 采用 TS 方法计算的结果偏“硬”。

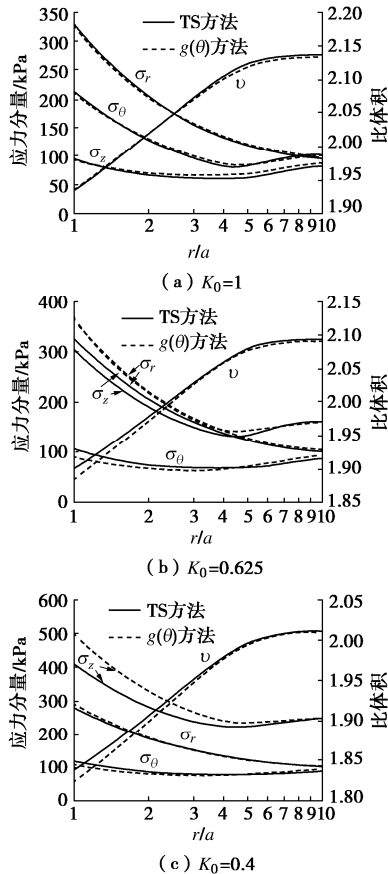


图 13 排水柱孔扩张有效应力分量和比体积变化规律

Fig. 13 Predicted variation in effective stresses and specific volume for cylindrical cavity expansion under drained conditions

利用柱孔扩张的自相似的特性^[24], 将 $K_0=0.4$ 的孔壁土体在加载过程中 π 平面上应力路径表示在图 14 中。

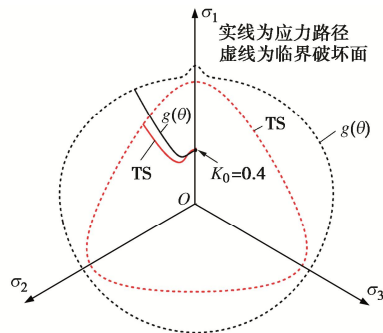


图 14 排水柱孔扩张孔壁土体在 π 平面上的应力路径

Fig. 14 Predicted stress path on π plane for cylindrical cavity expansion under drained conditions

从图 14 中可以看出, 由于计算的破坏面呈现不规则形状, 采用 $g(\theta)$ 方法过高地估计了孔壁土体临界破

坏的应力比。因此, 排水条件下在各向异性较大的土体中预测柱孔扩张的应力场时, 建议采用 TS 方法三维化后的模型进行计算。

5 结 论

本文从机理上详细分析了采用 TS 方法和 $g(\theta)$ 方法实现 K_0 -UH 模型三维化在描述强度和变形特性等方面的差异, 并通过对平面应变单元试验和边值问题的分析, 阐述了这一差异性对平面应变条件下土的应力应变计算的影响, 得到以下 3 点结论。

(1) 在强度方面, 初始应力各向同性且塑性势面相同的情况下, TS 方法和 $g(\theta)$ 方法在临界破坏时收敛于相同的值。当土体具有初始应力各向异性时, 采用 $g(\theta)$ 方法三维化后各向异性屈服面由低应力比下的曲边三角形逐渐变为内凹形的不规则破坏面, 预测平面应变试验的临界状态强度往往会偏高或偏低。TS 方法是将屈服曲线在 π 平面上由低应力比下的近圆形转变为剪切破坏时的 SMP 破坏准则形状, 临界破坏强度与实测值吻合。

(2) 在变形方面, 将土体加载至相同的应力状态时, $g(\theta)$ 方法计算出的应变结果偏大, 导致计算结果偏“软”; TS 方法计算的应变相对较小, 计算结果偏“硬”。与文献中平面应变单元试验结果相比, TS 方法更为合理。

(3) 在柱孔扩张边值问题中, 不排水条件下两种三维化方法计算的结果差异不大; 而排水条件下, 随着各向异性增大, 由于计算的破坏面呈现不规则形状, 采用 $g(\theta)$ 方法计算值过高地估计了孔壁土体临界破坏的应力比。因此, 排水条件下在预测初始各向异性较大的土体柱孔扩张的应力场时, 建议采用 TS 方法三维化后的模型进行计算。

参考文献:

[1] WROTH C, HOULSBY G. Soil mechanics-property characterization and analysis procedures[C]// Proc of 11th Int Conf on SMFE, San Francisco, 1985.

[2] ZIENKIEWICZ O. Some useful forms of isotropic yield surfaces for soil and rock mechanics[C]// Finite Elements in Geomechanics. London: John Wiley Sons, 1977.

[3] POTTS D M, GENS A. The effect of the plastic potential in boundary value problems involving plane strain deformation[J]. International Journal for Numerical and Analytical Methods in Geomechanics, 1984, 8(3): 259-286.

[4] MATSUOKA H, YAO Y P, SUN D A. The Cam-clay models revised by the SMP criterion[J]. Soils and Foundations, 1999,

- 39(1): 81-95.
- [5] ROUAINIA M, MUIR WOOD D. A kinematic hardening constitutive model for natural clays with loss of structure[J]. *Géotechnique*, 2000, **50**(2): 153-164.
- [6] LI X S. A sand model with state-dependent dilatancy[J]. *Géotechnique*, 2002, **52**(3): 173-186.
- [7] DAFALIAS Y F, MANZARI M T, PAPADIMITRIOU A G. SANICLAY: simple anisotropic clay plasticity model[J]. *International Journal for Numerical and Analytical Methods in Geomechanics*, 2006, **30**(12): 1231-1257.
- [8] YAO Y P, LIU L, LUO T, et al. Unified hardening (UH) model for clays and sands[J]. *Computers and Geotechnics*, 2019, **110**: 326-343.
- [9] CHOWDHURY E Q, NAKAI T R, TAWADA M, et al. A model for clay using modified stress under various loading conditions with the application of subloading concept[J]. *Soils and Foundations*, 1999, **39**(6): 103-116.
- [10] GRAMMATIKOPOULOU A, ZDRAVKOVIC L, POTTS D M. General formulation of two kinematic hardening constitutive models with a smooth elastoplastic transition[J]. *International Journal of Geomechanics*, 2006, **6**(5): 291-302.
- [11] GRAMMATIKOPOULOU A, ZDRAVKOVIC L, POTTS D M. The effect of the yield and plastic potential deviatoric surfaces on the failure height of an embankment[J]. *Géotechnique*, 2007, **57**(10): 795-806.
- [12] HASHIGUCHI K. A proposal of the simplest convex-conical surface for soils[J]. *Soils and Foundations*, 2002, **42**(3): 107-113.
- [13] NAKAI T R, HINOKIO M. A simple elastoplastic model for normally and over consolidated soils with unified material parameters[J]. *Soils and Foundations*, 2004, **44**(2): 53-70.
- [14] YAO Y P, SUN D A. Application of lade's criterion to cam-clay model[J]. *Journal of Engineering Mechanics*, 2000, **126**(1): 112-119.
- [15] YAO Y P, LU D C, ZHOU A N, et al. Generalized non-linear strength theory and transformed stress space[J]. *Science in China Series E: Technological Sciences*, 2004, **47**(6): 691-709.
- [16] YAO Y P, HOU W, ZHOU A N. UH model: three-dimensional unified hardening model for overconsolidated clays[J]. *Géotechnique*, 2009, **59**(5): 451-469.
- [17] YAO Y, TIAN Y, GAO Z. Anisotropic UH model for soils based on a simple transformed stress method[J]. *International Journal for Numerical and Analytical Methods in Geomechanics*, 2017, **41**(1): 54-78.
- [18] 孙德安, 松冈元, 姚仰平, 等. 初期异方性を考慮した黏土と砂の統一的な弾塑性構成式[C]// 土木学会论文集, 1999. (SUN Dean, MATSUOKA H, YAO Yangping, et al. An anisotropic unified hardening elastoplastic model for clays and sands[C]// *Proceedings of Japan Society of Civil Engineers*, 1999. (in Japanese))
- [19] SUN D A, YAO Y P, MATSUOKA H. Modification of critical state models by Mohr-Coulomb criterion[J]. *Mechanics Research Communications*, 2006, **33**(2): 217-232.
- [20] YAO Y P, WANG N D. Transformed stress method for generalizing soil constitutive models[J]. *Journal of Engineering Mechanics*, 2014, **140**(3): 614-629.
- [21] CHEN S L, ABOUSLEIMAN Y N. Exact undrained elasto-plastic solution for cylindrical cavity expansion in modified Cam Clay soil[J]. *Géotechnique*, 2012, **62**(5): 447-456.
- [22] CHEN S L, LIU K. Undrained cylindrical cavity expansion in anisotropic critical state soils[J]. *Géotechnique*, 2019, **69**(3): 189-202.
- [23] 武孝天, 徐永福. 基于 CSUH 模型的砂/黏土不排水柱孔扩张统一解[J]. *岩土工程学报*, 2021, **43**(6): 1019-1028. (WU Xiaotian, XU Yongfu. Undrained unified solutions to cylindrical cavity expansion in soils and sands based on CSUH model[J]. *Chinese Journal of Geotechnical Engineering*, 2021, **43**(6): 1019-1028. (in Chinese))
- [24] 武孝天, 徐永福. 超固结土中排水圆孔扩张弹塑性 UH 解[J]. *岩土工程学报*, 2020, **42**(10): 1903-1913. (WU Xiaotian, XU Yongfu. Elasto-plastic solution for drained cavity expansion in over-consolidated soil incorporating three-dimensional unified hardening model[J]. *Chinese Journal of Geotechnical Engineering*, 2020, **42**(10): 1903-1913. (in Chinese))