层状粘弹性地基一维固结特性

刘加才,马强

(南京工业大学 交通学院,南京 210009)

摘 要:采用 Merchant 流变模型模拟土体的粘弹性,针对层状黏弹性地基一维固结偏微分方程,利用 Galerkin 加权残值方法推导了该问题有限元矩阵表达式。将求解方法编制成应用程序,通过单 层黏弹性地基和双层线弹性一维固结问题解答与解析解答对比,验证了求解方法和程序的有效性。 采用程序对三层黏弹地基一维固结问题进行了算例分析,研究了处于不同深度处土层在不同时刻 受土体粘滞性影响程度,以及粘弹性参数 η_1 对土体孔压消散的影响。分析结果表明,黏滞性土体 孔压消散慢于线弹性土体,且随着时间的增加和土层距离排水面距离的增加,这种现象更明显,在 土层固结度达到 80%~90%时两者差异达到最大值。粘弹性参数 η_1 越大,粘滞性土体与线弹性土体 固结度差异越大,且对土体的固结度影响也越提前。

关键词:层状;有限元;黏滞性;一维固结

中图分类号:TU471.2 文献标志码:A 文章编号:1674-4764(2012)03-0034-05

One Dimensional Consolidation Analysis of Layered Clay Soils Exhibiting Rheological Characteristics

LIU Jiacai, MA Qiang

(College of Transportation Science & Engineering, Nanjing University of Technology, Nanjing 210009, P. R. China)

Abstract: The rheological characteristics of clay soils were described by Merchant mode. The governing equation for consolidation of layered clay soils exhibiting rheological characteristics was solved using the finite element method. Matrix formulation was derived by Galerkin's weighting residual method. The proposed FE procedure was encoded in a program. The presented formulation and program code were examined by using the analytical results of two simplified problems, a one-layer clay soil exhibiting rheological characteristics and a double-layer elastic clay soil. The comparison shows that the numerical results agree well with those of analytical results. A three-layer clay soil exhibiting rheological characteristics was used to analyze influence of rheological characteristics and its parameter η_i on different layers at different time. The results show that consolidation of clay exhibiting rheological characteristics is slower than that of clay exhibiting elastic characteristics. The phenomenon becomes more obvious over time and the distance between the clay and the pervious plane increases. Difference between the pore pressure dissipation of rheological clay and that of elastic clay reaches its climax when the consolidation degree of clay is in the range from 80% to 90%. Difference between the consolidation degree of rheological clay and that of elastic clay reaches its earlier with higher creep parameter η_i . **Key words**; layered; finite element; rheological characteristics; one dimensional consolidation

收稿日期:2011-09-30

作者简介:刘加才(1970-),男,副教授,主要从事软土特性及地基处理研究、本构关系与数值分析、现场原位测试及边坡 稳定研究,(E-mail)liujchhu@163.com。

第3期

地基的固结问题一直是工程界和理论界关心的 热点问题之一。Terzaghi 最早提出一维固结理论, 为固结理论的发展奠定了基础。近年来一维固结理 论有了较大发展,可以考虑较为复杂的情况,如加载 随时间变化[1]、渗透力对土体固结的影响[2]、土体非 饱和[3]、有限应变[4]、土体材料非线性[5]、非达西渗 流^[6]。软粘土具有粘弹性,地基土层通常具有成层 性。一些学者将 Terzaghi 固结理论推广到成层地 基情况,如 Xie 等^[7]、Lee 等^[8]。另外一些学者考虑 土体的黏滞性,研究了土体的一维固结问题,如赵维 炳^[9]、Hawlader 等^[10]、Li 等^[11]、Xie 等^[12]。由于问 题的复杂性,同时考虑土体的成层性和黏滞性的文 献并不多见。Cai 等^[13]基于 Kelvin 流变模型,运用 Laplace 变换、矩阵传递法以及 Laplace 变换求解了 任意荷载下成层粘弹性地基一维变形问题。Kelvin 流变模型可以反映弹性后效,却不能反映应力松弛。 为了全面反映土体的粘弹性质,刘加才等[14]提出了 基于广义 Voigt 流变模型的双层黏弹性地基求解方 法,但求解过程较为复杂,不利于工程应用。本文采 用岩土工程中应用较广的 Merchant 流变模型,提出 了层状黏弹性地基的一维固结有限元分析方法,并 对其固结特性进行了研究。

1 问题描述

1.1 计算简图

层状粘弹性地基的一维固结问题如图 1 所示。 满足如下基本假定:1)地基土层完全饱和;2)孔隙水 和固体颗粒均不可压缩;3)土体渗流满足 Darcy 定 律;4)压缩和渗流仅发生在竖直方向;5)荷载为均布 荷载,且瞬时施加;6)地基顶部为排水面,底部为不 透水面;7)土体的粘弹性可采用 Merchant 流变模 型。图中,*E*_{0i},*E*_{1i},η_{1i},为第 *i* 土层的 Merchant 流变 模型参数,*k_{vi}*为第 *i* 土层的竖直向渗透系数。深度 方向 *z* 坐标向下为正,坐标原点为第一层土体顶面。 第 *i* 土层底面深度为*h_i*。



图1 层状黏弹性地基一维固结简图

对于任一土层,满足控制方程式(1)^[9,14]。

$$\frac{k_{vi}}{\gamma_{w}}\frac{\partial^{2}u_{i}}{\partial z^{2}} = \frac{1}{E_{0i}}\frac{\partial u_{i}}{\partial t} + \int_{0}^{t}\frac{\partial u_{i}}{\partial \tau}\frac{\mathrm{d}\delta_{i}(t-\tau)}{\mathrm{d}(t-\tau)}\mathrm{d}\tau \quad (1)$$

式中:i=1,2,...,n为土层编号; u_i 为第i土层的超 静孔压; δ_i 为第i土层的 Merchant 流变模型柔度函 数,如式(2)所示。

$$\delta_{i}(t) = \frac{1}{E_{0i}} + \frac{1}{E_{1i}} [1 - \exp(-\eta_{1i}t)]$$
(2)

1.2 初始条件

由于荷载为均布荷载,且瞬时施加,任一深度处 孔压初始时刻均为q,如式(3)所示。

$$u(z,0) = q$$
 (3)
1.3 边界条件
地基顶面排水,底面不透水,如式(4)、(5)所示:
 $u(z,t)|_{z=0} = 0$ (4)

$$\frac{\partial u(z,t)}{\partial z}\Big|_{z=h_{u}} = 0$$
(5)

2 有限元求解及解答有效性验证

2.1 有限元求解

将地基沿固结方向划分为若干 2 节点单元,节 点作为每个单元的边界,土层的分界线作为单元的 节点。孔压在单元上线性变化,可用式(6)表示。

$$u = \mathbf{N}\boldsymbol{u}_{e} = (N_{1} \quad N_{2}) \begin{cases} u_{m} \\ u_{m+1} \end{cases}, \qquad (6)$$

式中: u_m 、 u_{m+1} 分别代表节点 m 和节点 m+1 处的超静孔压值; N_1 和 N_2 为形函数, 如式(7)所示。

$$\begin{cases} N_1 = \frac{z_{m+1} - z}{z_{m+1} - z_m} \\ N_2 = \frac{z - z_m}{z_{m+1} - z_m} \end{cases}$$
(7)

式中: z_m 、 z_{m+1} 分别代表节点 m 和节点 m+1 处的坐标值。

将式(2)和式(6)代入式(1),并利用 Galerkin 加 权残值方法,可得矩阵方程式(8)。

$$\frac{\eta_{1i}}{E_{1i}} \mathbf{P} \int_{0}^{t} \frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}\tau} \boldsymbol{u}_{e} \exp\left[-\eta_{1i}\left(t-\tau\right)\right] \mathrm{d}\tau + \mathbf{K} \boldsymbol{u}_{e} + \frac{\mathbf{P}}{E_{0i}} \frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}t} \boldsymbol{u}_{e} = 0$$

$$\tag{8}$$

$$\begin{aligned} \vec{x} \oplus : \mathbf{K} &= \frac{k_{vi}}{\gamma_{w}} \int_{z_{m}}^{z_{m+1}} \begin{bmatrix} \frac{dN_{1}}{dz} & \frac{dN_{1}}{dz} & \frac{dN_{1}}{dz} & \frac{dN_{2}}{dz} \\ \frac{dN_{2}}{dz} & \frac{dN_{1}}{dz} & \frac{dN_{2}}{dz} & \frac{dN_{2}}{dz} \end{bmatrix} dz = \\ \frac{k_{vi}}{\gamma_{w} (z_{m+1} - z_{m})} \begin{bmatrix} 1 & -1 \\ -1 & 1 \end{bmatrix}, \mathbf{0} &= \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \end{pmatrix}, \mathbf{P} = \\ \int_{z_{m}}^{z_{m+1}} \begin{bmatrix} N_{1}N_{1} & N_{1}N_{2} \\ N_{2}N_{1} & N_{2}N_{2} \end{bmatrix} dz = \frac{z_{m+1} - z_{m}}{6} \begin{bmatrix} 2 & 1 \\ 1 & 2 \end{bmatrix}, \end{aligned}$$

36

将时间分段,在时间段 *t_i* 到 *t_{j+1}*上孔压均为变量,对时间变量进行线性插值,式(8)可整理为式(9)。

$$\theta \; \frac{P}{E_{1i}} \mathrm{e}^{-h_{1i}t_{j+1}} \sum_{h=1}^{j} \; \frac{\boldsymbol{u}_{\mathrm{e}}^{h+1} - \boldsymbol{u}_{\mathrm{e}}^{h}}{t_{h+1} - t_{h}} (\,\mathrm{e}^{\eta_{1i}t_{h+1}} \; - \; \mathrm{e}^{\eta_{1i}t_{h}}\,) \; + \;$$

$$\boldsymbol{K}[\boldsymbol{\theta}\boldsymbol{u}_{e}^{j+1} + (1-\theta)\boldsymbol{u}_{e}^{j}] + \frac{\boldsymbol{P}}{\boldsymbol{E}_{oi}} \frac{\boldsymbol{u}_{e}^{j+1} - \boldsymbol{u}_{e}^{j}}{t_{j+1} - t_{j}} + (1-\theta)\frac{\boldsymbol{P}}{\boldsymbol{E}_{1i}} \times \sum_{i=1}^{j-1} \boldsymbol{u}_{e}^{h+1} - \boldsymbol{u}_{e}^{h} + (1-\theta)\frac{\boldsymbol{P}}{\boldsymbol{E}_{1i}} \times \sum_{i=1}^{j-1} \boldsymbol{u}_{e}^{h} + (1-\theta)\frac{\boldsymbol{P}}{\boldsymbol{E}_{1i}} \times \sum_{i=1}^{j-1} \boldsymbol{u}_{e}^{h+1} - \boldsymbol{u}_{e}^{h} + (1-\theta)\frac{\boldsymbol{P}}{\boldsymbol{E}_{1i}} \times \sum_{i=1}^{j-1} \boldsymbol{u}_{e}^{h+1} + (1-\theta)\frac{\boldsymbol{P}}{\boldsymbol{E}_{1i}} \times \sum_{i=1}^{$$

$$e^{-\eta_{1i}t_{j}}\sum_{h=1}\frac{\boldsymbol{u}_{e}^{h+1}-\boldsymbol{u}_{e}^{h}}{t_{h+1}-t_{h}}(e^{h_{1i}t_{h+1}}-e^{\eta_{1i}t_{h}})=\boldsymbol{0}$$
(9)

令 $\theta = 1/2$,即采用 Crank-Nicolson 方法^[15],式 (9)可整理为矩阵式(10)。

$$\boldsymbol{L}_{e}^{j+1}\boldsymbol{u}_{e}^{j+1} = \boldsymbol{Q}_{e}^{j}\boldsymbol{u}_{e}^{j} + \boldsymbol{Z}_{e}^{j} = \boldsymbol{R}_{e}^{j}$$
(10)

式中:

$$\begin{split} \boldsymbol{L}_{e}^{j+1} &= \frac{\boldsymbol{K}}{2} + \frac{\boldsymbol{P}}{E_{0i}} \frac{1}{t_{j+1} - t_{j}} + \frac{1}{2} \frac{\boldsymbol{P}}{E_{1i}} \cdot \\ \frac{1 - e^{\eta_{1i} \langle t_{j} - t_{j+1} \rangle}}{t_{j+1} - t_{j}} \\ \boldsymbol{Q}_{e}^{j} &= \frac{\boldsymbol{P}}{E_{0i}} \frac{1}{t_{j+1} - t_{j}} + \frac{1}{2} \frac{\boldsymbol{P}}{E_{1i}} \frac{1 - e^{\eta_{1i} \langle t_{j} - t_{j+1} \rangle}}{t_{j+1} - t_{j}} - \frac{\boldsymbol{K}}{2} \\ \boldsymbol{Z}_{e}^{j} &= \frac{1}{2} \frac{\boldsymbol{P}}{E_{1i}} (e^{-\eta_{1i}t_{j+1}} + e^{-\eta_{1i}t_{j}}) \times \\ \sum_{h=1}^{j-1} \frac{\boldsymbol{u}_{e}^{h+1} - \boldsymbol{u}_{h}^{h}}{t_{h+1} - t_{h}} (e^{h_{1i}t_{h}} - e^{\eta_{1i}t_{h+1}}) \,. \end{split}$$

式(10)为每个单元的矩阵方程,采用常规的有限元总矩阵组装方法^[15],形成总的矩阵方程如式(11)所示,从而进一步求解。

$$\boldsymbol{L}^{j+1}\boldsymbol{u}^{j+1} = \boldsymbol{R}^j \tag{11}$$

在形成总体矩阵后,由于第1个节点为排水节 点,超静孔压为0。为方便程序编制,不改变总矩阵 的行数和列数,令总矩阵第1行、第1列数加上很大 的数,如10¹⁵,而方程的右端第一行设置为0。最后 1个节点,其外部流量为0,不需做任何特殊处理,在 有限元单元矩阵推导过程中已默认为无流量边界。 为了便于工程应用,采用 Fortran 语言将上述有限 元求解方法编制成应用程序。

2.2 解答有效性验证

若本文研究的层状黏弹性地基仅有一层,即可 简化为单层黏弹性地基一维固结问题。若令 Merchant 流变模型 η=0,即为层状线弹性地基一维固 结问题。单层黏弹性地基和双层线弹性地基是本文 研究问题的 2 种特殊情况,其解析解答已分别被赵 维炳^[9]和 Xie 等^[12]推导获得。为了验证本文求解方 法和程序编制的正确性,采用本文程序分别对单层 黏弹性地基的固结问题和双层线弹性地基固结进行 求解,并与已有精确解析解进行对比分析。

单层黏弹性土层厚度为 10 m,渗透系数 k_v=

 2×10^{-9} m/s, Merchant 流变模型 $E_0 = 2$ MPa, $E_1 = 5$ MPa, $\eta_1 = 2 \times 10^{-8}$ s⁻¹。将土层划分为 20 个 0.5 m等长单元, 共计 21 个节点, 时间间隔取为1 d。 图 2 为 100、500、2 000 d 时,本文有限元方法与解析 解在不同深度处土体固结度比较情况。



图 2 单层黏弹性地基有限元解与解析解比较

双层线弹性土层厚度为 10 m,第 1 层土层厚度 为 3 m,渗透系数 $k_v = 1 \times 10^{-8}$ m/s,压缩模量 E_s = 5 MPa,第 2 层土层厚度为 7 m,渗透系数 $k_v = 2 \times$ 10^{-9} m/s,压缩模量 E_s = 2 MPa。将土层划分为 20 个 0.5 m 等长单元,共计 21 个节点,时间间隔取为 1 d。图 3 为 100 d,500 d 以及 1 000 d 时,本文有限元 方法与解析解在不同深度处土体固结度比较情况。



图 3 双层线弹性地基有限元解与解析解比较

从以上2个算例的比较情况,可以看出,本文解 答与解析解吻合较好,验证了本文求解方法的有效 性和程序编制的正确性。

3 层状黏弹性地基固结特性分析

利用本文有限元求解方法,对1个3层黏弹性 地基的一维固结问题进行研究,以揭示其固结规律。 算例地基土层情况如表1所示: 第3期

表1 地基土层参数						
土层号	厚度/m	E_0/MPa	E_1/MPa	η_1/s^{-1}	$k_v/(m \cdot s^{-1})$	
1	3	5	8	1.0×10^{-8}	1.0×10^{-8}	
2	4	2	3	2.0×10^{-9}	2.0×10 ⁻⁹	
3	3	5	8	1.0×10^{-8}	1.0×10^{-8}	

图 4 为考虑黏滞性和不考虑黏滞性时 3 层地基 孔压消散情况。从图中可以看出,不管是黏弹性土 体,还是线弹性土体,在土层的分界面处,孔压消散 会出现转折点。在时间为 100 d 时,土体的黏滞性 对孔压消散的影响并不明显;500 d 时,第 3 层土层 底部固结度相差 10.47%;1 000 d 时,第 3 层土层底 部固结度相差 14.38%。说明,随着时间的增加,孔 压消散差别越来越明显,粘滞性土体的孔压消散滞 后于线弹性土体。从图中还可以看出,在同一时刻, 土体埋深越大,即离排水面距离越远,黏弹性土体固 结度越滞后于线弹性土体固结度。



图 4 考虑黏滞性与不考虑黏滞性地基孔压消散比较

图 5 为土层 2 和土层 3 中心点处土体孔压消散 随时间变化情况。从图中可以看出,第 2 层土体黏 滞性土体对孔压消散的影响,约在 2 d 左右;而第 3 层粘弹性对孔压消散的影响约在 50 d 左右。说明 随着土层离排水面距离越大,黏滞性对孔压消散的 影响也越滞后。不管是第 2 层土体,还是第 3 层土 体,随着时间的增加,黏滞性土体孔压消散越来越落 后于线弹性土体,到某一时刻后两者差距达到最大 值,再随着时间的延长,差距又会越来越小。在线弹 性土体固结度达到 80%~90%时,黏弹性土体与线 弹性土体固结固结度差异较大。

图 6 为第 2 层土体黏滞性参数 η_1 从 1.0×10⁻⁷ 变化到 0,该土层土体中心点处孔压消散情况,从图 中可以看出,当 $\eta_1 = 1.0 \times 10^{-9}$ 时,与粘弹性土体与 线弹性土体固结度差异较小,最大差异值为 3%。 η_1 越大,粘弹性土体与线弹性土体固结度差异越大,且 对土体的固结度影响也越提前。





图 6 流变参数 η 对孔压消散的影响

4 结 语

1)基于 Merchant 流变模型,利用 Galerkin 加 权残值方法,推导了层状黏弹性地基一维固结有限 元矩阵方程,并给出了求解过程。采用 Fortran 语 言将本文有限元求解方法编制成应用程序。通过单 层黏弹性地基和双层线弹性地基一维固结问题本文 有限元解答与解析解答的比较,验证了本文求解方 法和程序的有效性。

2)对 3 层地基一维固结研究表明,在土层分界 面处孔压消散出现转折点。黏滞性土体孔压消散要 滞后于线弹性土体,且随着时间的延长,两者差异会 越来越大。同一时刻,随着土体离透水面距离的增 大,黏滞性影响会越大。

3)土体的粘弹性对孔压消散的影响时间与其离 排水面距离有关,土层离排水面距离越大,黏滞性对 孔压消散的影响时间也越滞后。黏滞性土体与线弹 性固结度差异呈现两头小中间大的特点。工程中常 要求地基固结度达到 80%~90%,而这一时间段内 考虑考虑土体的粘弹性和不考虑粘弹性固结度差异 较大。因此,在实际工程中应考虑土体粘弹性对孔 压消散的影响。

38

4)土体粘弹性参数 η_1 越大,则孔压消散越慢, 与线弹性土体固结度差异越大。在实际工程若 $\eta_1 < 1.0 \times 10^{-9}$ s⁻¹时,粘弹性土体与线弹性土体固结度 差异在 3%以内,可以不考虑粘弹性对土体固结度 的影响。

参考文献:

- [1] Hsu T W, Lu S C. Behavior of one-dimensional consolidation under time-dependent loading [J]. Journal of Engineering Mechanics, 2006, 132(4): 457-462.
- [2] Liu J C, Zhao W B, Zai J M. Research on seepage force influence on one-dimensional consolidation [J]. Geotechnical Special Publication, 2006, 148:203-209.
- [3] Qin A F, Chen G J, Tan Y W, et al. Analytical solution to one-dimensional consolidation in unsaturated soils
 [J]. Applied Mathematics and Mechanics, 2008, 29 (10):1329-1340.
- [4] Morris P H. Analytical solutions of linear finite-and small-strain one-dimensional consolidation [J]. International Journal for Numerical and Analytical Methods in Geomechanics, 2005, 29(2):127-140.
- [5] Yang L A, Tan T S. One-dimensional consolidation of lumpy clay with non-linear properties [J]. Geotechnique, 2005, 55(3):227-235.
- [6]鄂建,陈刚,孙爱荣.考虑低速非 Darcy 渗流的饱和黏性 土一维固结分析[J]. 岩土工程学报,2009,31(7): 1115-1119.

E Jian, CHEN Gang, SUN Airong. One-dimensional consolidation of saturated cohesive soil considering [J]. Chinese Journal of Geotechnical Engineering, 2009, 31 (7): 1115-1119.

- [7] Xie K H, Xie X Y, Jiang W. A study on one-dimensional nonlinear consolidation of double-layered soil [J]. Computers and Geotechnics, 2002, 29(2): 151-168.
- [8] Lee P K K, Xie K H, Cheung Y K. Study on onedimensional consolidation of layered systems [J]. International Journal for Numerical and Analytical Methods in Geomechanics, 1992, 16(11): 815-831.

- [9]赵维炳. 广义 Voigt 模型模拟的饱水土体一维固结理论 及其应用[J]. 岩土工程学报, 1989, 11(5): 78-85. ZHAO Weibin. Theory of one-dimensional consolidation of saturated clays with generalized Voigt model and its applications [J]. Chinese Journal of Geotechnical Engineering, 1989, 11(5): 78-85.
- [10] Hawlader B C, Muhunthan B, Imai G. Viscosity effects on one-dimensional consolidation of clay [J]. International Journal of Geomechanics, 2003, 3(1/2); 99-110.
- [11] Li J Z, Peng F L, Xu L S. One-dimensional viscous behavior of clay and its constitutive modeling [J]. International Journal of Geomechanics, 2009, 9(2):43-51.
- [12] Xie K H, Xie X Y, Li X B. Analytical theory for onedimensional consolidation of clayey soils exhibiting rheological characteristics under time-dependent loading
 [J]. International Journal for Numerical and Analytical Methods in Geomechanics, 2008, 32(14): 1833-1855.
- [13] Cai Y Q, Xu C J, Yuan H M. One-dimensional consolidation of layered and viscoelastic solids under arbitrary loading [J]. Applied Mathematics and Mechanics, 2001, 22(3): 307-313.
- [14] 刘加才,赵维炳,宰金珉,等. 双层黏弹性地基一维固结 分析[J]. 岩土力学, 2007, 28(4):743-746,752.
 LIU Jiacai, ZHAO Weibing, ZAI Jinmin, et al. Analysis of one-dimensional consolidation of double — layered viscoelastic ground [J]. Rock and Soil Mechanics, 2007, 28(4):743-746,752.
- [15] Thomas J W. Numerical partial differential equations: finite difference methods [M]. Beijing: Beijing World Publishing Corporation, 1997.
- [16] Smith J M, Griffiths D V. Programming the finite element method [M]. 4th ed. New York: John Wiley Sons Ltd., 2004.

(编辑 王秀玲)