Journal of Civil Engineering and Management

基于非牛顿指数渗流的饱和黏土一维流变 固结分析

刘忠玉, 黄家涛, 夏洋洋, 张家超, 崔鹏陆

(郑州大学 土木工程学院,河南 郑州 450001)

摘 要: 为了深入探讨黏性土变形的弹黏塑性和渗流的非达西特性对一维固结进程的影响,分别引入考虑时间效应的统一硬化(UH)本构模型和用非牛顿指数描述的非达西渗流模型,考虑随时间变化施工荷载的影响,修正了太沙基一维固结方程,并给出了有限体积法数值求解格式。通过与相关文献的退化算例进行对比,验证了本文算法的有效性。在此基础上,分析了次固结系数、非牛顿指数、施工荷载和施工工期等参数对饱和黏土流变固结的影响。结果表明:竣工初期地基底部不排水面处孔压异常升高的现象是由饱和黏土的黏滞性引起的,且考虑非牛顿指数渗流和减小施工荷载时,这一现象更为明显;增加施工荷载将使得竣工后地基中孔压的整体消散速度加快;相较于瞬时加载,施工工期对地基流变固结的影响主要体现在初期。

关键词: 土力学; 饱和黏土; 非达西渗流; 流变固结; 有限体积法; 弹黏塑性; 施工荷载中图分类号: TU433 文献标识码: A 文章编号: 2095-0985(2020) 03-0001-07 DOI:10.13579/j.cnki.2095-0985.2020.03.001

One-dimensional Rheological Consolidation Analysis of Saturated Clay with Non-Darcian Flow Based on Non-Newtonian Index

LIU Zhong-yu , HUANG Jia-tao , XIA Yang-yang , ZHANG Jia-chao , CUI Peng-lu (School of Civil Engineering , Zhengzhou University , Zhengzhou 450001 , China)

Abstract: In order to study the influence of elastic-viscoplasticity of clay deformation and characteristics of non-Darcian flow on one-dimensional consolidation process, the unified hardening (UH) constitutive model considering time effect and the non-Darcian flow described by non-Newtonian index are introduced respectively. Considering the influence of construction load varying with time, Terzaghi's one-dimensional consolidation equation is modified, and the numerical analysis is conducted by the finite volume method. The effectiveness of the algorithm is verified by comparing with the degradation examples in related literature. On this basis, the effects of the secondary consolidation coefficient, non-Newtonian index, construction load and construction period on the rheological consolidation of saturated clay are analyzed. The calculated results show that the abnormal increase of pore pressure at the impermeable surface of the soil layer at the initial stage of completion is caused by the viscosity of saturated clay, and this phenomenon is more obvious when the non-Darcian flow described by non-Newtonian index is considered and the construction load is reduced. In addition, increasing the construction load will accelerate the overall dissipation rate of pore pressure in the soil layer after completion. At the same time, compared with instantaneous loading, the influence of construction period on the rheological consolidation of foundation is mainly reflected in the initial stage.

Key words: soil mechanics; saturated clay; non-Darcian flow; rheological consolidation; finite volume method; elastic-viscoplasticity; construction load

在饱和软黏土地区, 地基土的固结和沉降问 题向来都是学者们较为关注的问题之一[1]。而

收稿日期: 2019-07-22 修回日期: 2019-10-21

作者简介: 刘忠玉(1968-) 男 河南延津人 博士 教授 研究方向为土力学与基础工程(Email: zhyliu@ zzu.edu.cn)

基金项目: 国家自然科学基金(51578511)

大量的试验表明,许多饱和黏土具有显著的流变 性[2-6] 其中孔隙水的渗流也存在明显偏离达西 定律的现象[7~11]。但传统一维 Terzaghi 固结理论 并没有考虑这些因素,因此学者们便从上述两个 方面开始对 Terzaghi 固结理论不断进行修正。在 流变方面 Taylor 等[2] 首先引入 Kelvin 模型对一 维固结试验中发现的蠕变现象进行了解释。随后 先后有学者引入 Maxwell^[12], Merchant^[13], Voigt[14] 等元件模型对一维固结问题进行了分析。 但此类元件模型是由基本元件组合而成,有时为 了更好地模拟实际情况 需要组合较多的元件 这 会导致本构方程参数多而复杂 给应用带来不便。 于是,一些学者[15~19]便引入分数导数描述流变固 结问题 或引入流变经验表达式对一维非线性流 变固结问题进行探讨。同时,一些学者[20~23]建立 或扩展了弹黏塑性理论 其中 Yao 等[23] 考虑了土 体的蠕变效应 将基于修正剑桥模型的统一硬化 (Unified Hardening ,UH) 模型推广至可以考虑土 体的流变特性,即考虑时间效应的 UH 模型。由 于该模型能够描述土体的大部分变形特性 ,且参 数少,物理意义明确,并可通过常规试验方便获 取,所以已被引入到一维固结分析中,且进一步解 释了传统固结理论所不能解释的现象[22 24 25]。另 外 ,Liu 等[26 27] 对萧山黏土和香港海相黏土进行 了相关的理论模拟表明该模型具有较广的适用 性。

在非达西渗流方面,鄂健等[28-30] 先后将 Hansbo 渗流和非牛顿指数渗流引入到一维固结 分析中,证明了考虑非达西渗流的必要性。随后, 时刚^[31]在刘忠玉等^[29]的基础上引入了 Merchant 流变模型。李传勋等[32]在考虑起始水力坡降渗 流的同时 将四元件模型、Merchant 模型、Maxwell 模型及线弹性模型进行了对比,强调了同时考虑 非达西渗流和流变效应的必要性。但上述依然是 元件模型研究范畴。后来,刘忠玉等[25,33]先后在 考虑 Hansbo 渗流的基础上引入了分数阶 Merchant 模型和考虑时间效应的 UH 模型 ,对一维固 结问题进行了探讨,但对实际工程中施工荷载的 影响未做分析。另外,在常用的非达西渗流模型 中 Swartzendruber [9] 提出的非牛顿指数渗流模型 相比分段形式的 Hansbo 渗流模型 ,参数更为简 单 ,也能较好地拟合 Hansbo^[7]的试验数据。

因此,为进一步深入研究饱和黏土的流变固结特性,本文在考虑非牛顿指数渗流和变荷载的同时,引入考虑时间效应的 UH 本构模型,对一维固结方程进行重新推导,并用有限体积法进行了

数值求解,然后着重分析了次固结指数、非牛顿指数、施工工期及外荷载对一维流变固结进程的影响。

1 流变固结方程的推导及求解

1.1 考虑时间效应的 UH 模型介绍

考虑时间效应的 UH 模型一维应力应变增量型表达式为^[22 23]:

$$d\varepsilon_{v} = \begin{cases} d\varepsilon_{v}^{e} + d\varepsilon_{v}^{sp} + d\varepsilon_{v}^{tp} & d\sigma' \ge 0 \\ d\varepsilon_{v}^{e} + d\varepsilon_{v}^{tp} & d\sigma' < 0 \end{cases}$$
(1)

式中: 有效应力增量 $\mathrm{d}\sigma$ 产生的弹性应变增量 $\mathrm{d}\varepsilon_{v}^{\mathrm{s}}$ 、塑性应变增量 $\mathrm{d}\varepsilon_{v}^{\mathrm{s}}$ 和延时应变增量 $\mathrm{d}\varepsilon_{v}^{\mathrm{tp}}$ 分别为:

$$d\varepsilon_{v}^{e} = \frac{C_{s}}{\ln 10(1 + e_{0})} \frac{d\sigma'}{\sigma'}$$
 (2)

$$d\varepsilon_{v}^{sp} = \frac{C_{c} - C_{s}}{\ln 10(1 + e_{0})} \frac{M^{4} d\sigma'}{M_{c}^{4} \sigma'}$$
 (3)

$$d\varepsilon_{v}^{tp} = \frac{C_{\alpha}}{\ln 10(1 + e_{0})} \frac{dt}{t_{\alpha} + t_{0}}$$
 (4)

式中: C_s 为回弹指数; C_c 为压缩指数; e_0 为初始孔隙比; C_α 为次固结系数; t_0 为单位时间; t_α 为老化时间; M 和 M_t 分别为临界状态应力比和潜在破坏应力比 即

$$(t_a + t_0) / t_0 = R^{-\alpha}$$
 (5)

$$M = \frac{6\sin\varphi'}{3-\sin\varphi'} \tag{6}$$

$$M_{\rm f} = 6 \left[\sqrt{\frac{\chi}{R} \left(1 + \frac{\chi}{R} \right)} - \frac{\chi}{R} \right] \tag{7}$$

式中: $\chi = M^2 / [12(3-M)]$; $\alpha = (C_c - C_s) / C_\alpha$; φ^{\prime} 为 土的有效内摩擦角; R 为超固结参数 即

$$R = \frac{\sigma'}{\sigma'_{c0}} \exp\left[-\ln 10\varepsilon_{v}^{P}(1+e_{0}) / (C_{c}-C_{s})\right]$$
 (8)

式中: σ_{c0}^{\prime} 类似于先期固结压力 ,为回弹线与瞬时压缩线交点的竖向应力; $\varepsilon_{v}^{p}=\varepsilon_{v}^{sp}+\varepsilon_{v}^{tp}$ 为塑性应变。

1.2 问题的描述

有一厚为 H 的均质饱和黏土地基(见图 1),顶面透水,底面不透水,且在初始有效应力 σ_0 作用下地基已完成固结。假设地基中孔隙水和土颗粒不可压缩,且只考虑地基中竖向的渗流和变形。现于地基顶面施加施工荷载 p(t) (见图 2),荷载初值为 0 終值为 p_0 。 p(t) 的线性表达式为:

$$p(t) = \begin{cases} \frac{t}{t_c} p_0, & t < t_c \\ p_0, & t \ge t \end{cases}$$
 (9)

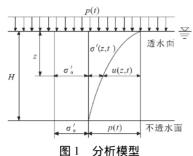
式中: t。为工期。

假定渗流用式(1) 所示的基于非牛顿指数描

述的非达西渗流公式来表达[9] 即:

$$v = -k \left[i - i_0 (1 - e^{-i/i_0}) \right]$$
 (10)

式中: v 为渗流速度; i 为水力梯度; k 为渗透系数; i_0 为 v-i 曲线渐近线的截距, 称为非牛顿指数; e 为孔隙比。



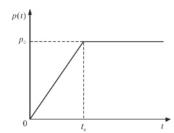


图 2 施工荷载随时间变化关系曲线

设在地基深度 z 处,时刻 t 的有效应力和超静孔隙水压力分别为 $\sigma'(z,t)$ 和 u(z,t) ,二者的关系可表示为:

$$\sigma'(z|t) = \sigma'_0 + p(t) - u(z|t)$$
 (11)

在式(11) 中对z 求偏导,可得:

$$\frac{\partial \sigma'}{\partial z} = -\frac{\partial u}{\partial z} \tag{12}$$

考虑渗流的连续性:

$$\frac{\partial v}{\partial z} = -\frac{\partial \varepsilon_{v}}{\partial t} \tag{13}$$

结合式(1)(10)(12)(13)可得控制方程为:

$$\psi \frac{\partial^2 \sigma}{\partial z^2} = \beta \frac{\partial \sigma}{\partial t} + \eta \tag{14}$$

式中:
$$\psi = 1 - \exp\left(-\frac{1}{\gamma_{x}i_{0}} \frac{\partial \sigma'}{\partial z}\right)$$
;

$$\beta = \begin{cases} \frac{\gamma_{\rm w} \left[C_{\rm s} + \left(C_{\rm c} - C_{\rm s} \right) M^4 / M_{\rm f}^4 \right]}{k \left(1 + e_0 \right) \sigma \ln 10} \, d\sigma' \ge 0 \\ \frac{\gamma_{\rm w} C_{\rm s}}{k \left(1 + e_0 \right) \sigma \ln 10} \, d\sigma' < 0 \end{cases};$$

$$\eta = \frac{C_{\scriptscriptstyle \alpha} \gamma_{\scriptscriptstyle \rm w}}{k \ln 10 (\ 1 + e_{\scriptscriptstyle 0}) \ (\ t_{\scriptscriptstyle \alpha} + t_{\scriptscriptstyle 0})}; \gamma_{\scriptscriptstyle \rm w} \ 为水的重度 \, .$$

与图 1 对应的初始条件和边界条件分别为:

$$\sigma'(z|\Omega) = \sigma'_0 |\Omega \leq z \leq H$$
 (15)

$$\sigma'(0 t) = p(t) + \sigma'_0$$
 (16)

$$\left. \frac{\partial \sigma'}{\partial z} \right|_{z=H} = 0 \quad t > 0 \tag{17}$$

1.3 方程的有限体积法求解

由于式(14)是非齐次偏微分方程,求其解析解很困难,所以本文借鉴刘忠玉^[29]等引入的有限体积法对其进行求解。

首先把饱和黏土层从上到下均分为 n 层 ,每 层厚 Δz ,每层中点为该层的控制节点; 以步长 Δt 对时间离散 ,那么在 Δt 时间间隔内(从时刻 t_j 到 t_{i+1}) ,第 m 个控制节点的方程为:

$$\int_{t_{j}}^{t_{j+1}} \int_{\Delta z} \left(\psi \frac{\partial^{2} \sigma'}{\partial z^{2}} \right) dz dt = \int_{t_{j}}^{t_{j+1}} \int_{\Delta z} \left(\beta \frac{\partial \sigma'}{\partial t} + \eta \right) dz dt$$
(18)

式(18) 进一步展开为:

$$\int_{t_{j}}^{t_{j+1}} \left(\psi \frac{\partial \sigma'}{\partial z} \Big|_{L} - \psi \frac{\partial \sigma'}{\partial z} \Big|_{N} \right) dt = \int_{\Delta_{z}} \int_{t_{j}}^{t_{j+1}} \left(\beta \frac{\partial \sigma'}{\partial t} + \eta \right) dt dz$$
(19)

式中: 下标 L ,N 分别代表该控制体积的下、上边界点。

对式(19) 中有效应力关于时间 t 和空间 z 的偏导数进行差分,可得:

$$\int_{t_{j}}^{t_{j+1}} \left[\psi_{m+1/2} \left(\frac{\sigma_{m+1}^{\prime} - \sigma_{m}^{\prime}}{\Delta z} \right) - \psi_{m-1/2} \left(\frac{\sigma_{m}^{\prime} - \sigma_{m-1}^{\prime}}{\Delta z} \right) \right] dt =$$

$$\beta_{m}^{j+1} \left(\sigma_{m}^{j+1} - \sigma_{m}^{j} \right) \Delta z + \eta_{m}^{j+1} \Delta z \Delta t$$
(20)

为便于对上式等号左边积分,一般取时刻 t_m 和 t_{m+1} 的有效应力加权平均值进行计算。如取时刻 t_m 和 t_{m+1} 的权重分别为0和1,即为全隐格式。则式(20) 变为:

$$\sigma_{m}^{j+1} = \sigma_{m}^{j} + \left[\psi_{m+1/2}^{j+1} \left(\sigma_{m+1}^{j+1} - \sigma_{m}^{j+1}\right) - \psi_{m-1/2}^{j+1}\right] \cdot \left(\sigma_{m}^{j+1} - \sigma_{m-1}^{j+1}\right) \left[\Delta t / \left(\beta_{m}^{j+1} \Delta z^{2}\right) - \eta_{m}^{j+1} \Delta t / \beta_{m}^{j+1}\right]$$
(21)

1.4 初始条件和边界条件的处理

初始条件式(15)可离散为:

$$\sigma_m^0 = \sigma_0 m = 1 \ 2 \ \dots \ n \tag{22}$$

对控制体积 1 考虑透水边界式(16) 则:

$$\left. \frac{\partial \boldsymbol{\sigma}'}{\partial z} \right|_{N} = \frac{\boldsymbol{\sigma}_{1}^{j+1} - [p(t) + \boldsymbol{\sigma}_{0}']}{\Delta z/2}$$
 (23)

式(23) 可离散为:

$$\sigma_{1}^{j+1} = \sigma_{1}^{j} + \left[\psi_{3/2}^{j+1} \left(\sigma_{2}^{j+1} - \sigma_{1}^{j+1} \right) - 2 \psi_{1/2}^{j+1} \right] \bullet$$

$$(\sigma_1^{j+1} - p(t) - \sigma_0)]\Delta t / (\beta_1^{j+1} \Delta z^2) - \eta_1^{j+1} \Delta t / \beta_1^{j+1}$$
 (24)

对于控制体积 n ,考虑不透水边界式(17) ,即:

$$\frac{\partial \sigma'}{\partial z}\Big|_{L} = 0$$
 (25)

将式(25)代入式(19) 然后再离散可得:

$$\sigma_{n}^{j+1} = \sigma_{n}^{j} - \psi_{n-1/2}^{j+1} (\sigma_{n}^{j+1} - \sigma_{n-1}^{j+1}) \Delta t / (\beta_{n}^{j+1} \Delta z^{2}) -$$

$$\eta_{-}^{j+1} \Delta t / \beta_{-}^{j+1}$$
 (26)

至此,式(21)(22)(24)(26)构成的方程组

是封闭的 ,用迭代法求解各点的有效应力。然后 ,可得各点的超静孔隙水压力为:

$$u_m^j = \sigma_0' + p(t) - \sigma_m^{-j} \tag{27}$$

为表示地基的孔压消散速率 ,引入按孔压定义的固结度 ,即:

$$U_{p} = \frac{p(t)}{p_{n}} - \frac{\sum_{m=1}^{n} u_{m}^{j}}{np_{n}}$$
 (28)

同时按式(29)计算地基的沉降:

$$S_{t} = \Delta z \sum_{m=1}^{n} \varepsilon_{vm}^{j}$$
 (29)

2 解法及流变模型的验证

2.1 解法验证

根据上述解法 ,编写相应的 Fortran 程序 ,并 将本课题退化为与胡晶 $^{[22]}$ 一样的课题 ,即达西渗流下的 UH 模型。参数取值如下: i_0 =0 R_0 =0.95 , M=1.112 \mathcal{L}_{α} =0.0108 \mathcal{L}_{s} =0.0131 \mathcal{L}_{c} =0.0217 \mathcal{L}_{s} =1 m σ_{0} =10 kPa p_0 =90 kPa p_0 =0.53 p_0 =3.63×10 $^{-7}$ m/min p_0 =0 p_0 =50 p_0 50 p_0 5

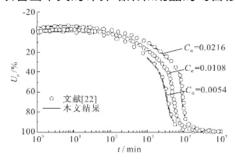


图 3 本文理论解与胡晶[22] 理论解对比

2.2 UH 模型的验证

为进一步验证 UH 模型的适用性 ,取河南某地的黏土进行试验。取样深度为地表下 $2.5~\mathrm{m}$ 。为了保证土体的均匀性以及方便试验对比 ,参照 $\mathrm{Yin}^{[4]}$ 的方法 ,首先将土样加水制成泥浆 ,并通过 $0.075~\mathrm{mm}$ 的筛子以滤去杂质 ,然后加压制成重塑 土样 ,其土工参数见表 1。最后 ,在高压固结仪中进行了一维流变固结试验 ,沉降 S 与时间 t 的关系见图 4。按上述理论对试验结果进行模拟时 ,考虑到固结试验中试样厚度仅有 $2~\mathrm{cm}$,非达西渗流对固结过程的影响难以体现 [29] ,这里按达西渗流进行分析 ,即令 i_0 = 0; UH 模型相关参数如压缩指数 C_{c} 、次固结指数 C_{c} 和回弹指数 C_{c} 均根据试验结果取值 ,而渗透系数 k 和初始超固结参数 k0

根据试算取值 ,有效内摩擦角按经验取值 $\varphi' = 20^{\circ}$ (M = 0.772) ,如表 2 所示。理论曲线见图 4。从图 4 可看出 ,试验结果与理论预测值吻合较好。

表 1 试样的基本参数

参数	含水量	密度 ρ/g •cm ⁻³	比重 d_{s}	液限 w _L /%	塑限 w _P /%	塑性指 数 <i>I</i> _P	孔隙比 e_0
数值	34.14	1.86	2.71	39.4	22.3	17.1	0.95

表 2 参数的选取

	 加荷级别/kPa							
参数 -	50~100				800~1600			
H/cm	1.988	1.959	1.899	1.789	1.512			
e_0	0.940	0.911	0.852	0.745	0.622			
$C_{ m e}$			0.42					
$C_{ m s}$			0.065					
C_{α}	0.003	0.0092	0.0135	0.019	0.0135			
R_{0}	0.58	0.53	0.65	0.60	0.66			
$k/10^{-8} \text{ m} \cdot \text{min}^{-1}$	1.20	0.90	0.40	0.20	0.09			

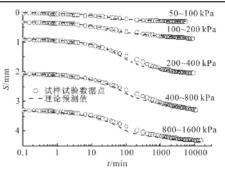


图 4 沉降理论预测值与试验结果对比

3 参数分析

目前 基于非牛顿指数渗流的试验较少 其参数 i_0 的规律还不明朗 ,下面单因素分析时取 i_0 = 3.0。同时 在李西斌^[34]的基础上 ,选取其他分析参数如下: R_0 = 0.5 M = 0.772 , C_α = 0.03 , C_s = 0.08 , C_c = 0.45 ,H = 5 m , σ_0 = 50 kPa , P_0 = 150 kPa , P_0 = 1.5 k = 3.0×10⁻⁷ m/min t_c = 90 d ,并取 n = 100 Δz = 0.05 m Δt = 0.0001 min ,迭代误差为 10^{-7} 。

3.1 次固结系数 C_{α} 对流变固结的影响

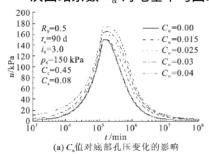
UH 模型中表示土体黏滞性的指标是次固结系数 C_{α} ,它对地基流变固结过程的影响如图 5 所示。图 5a 是不同 C_{α} 值下地基底部不排水面处的孔压随时间的变化曲线。从中可看出 ,在施工阶段 ,该处的孔压都随时间而累积。当不考虑土体黏滞性(C_{α} > 0) 时 ,可认为是施工荷载增加的结果。但是当考虑土体黏滞性(C_{α} > 0) 时 ,该处的孔压可以大于对应时刻的施工荷载值 ,这就不能仅仅用施工荷载增加来解释。另外 ,在竣工后 ,当 C_{α} = 0 时 ,孔压将随时间增长而消散;但当 C_{α} > 0 时 ,竣工后一定时期内 ,孔压还会继续累积 ,甚至

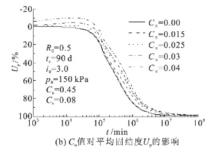
载值。

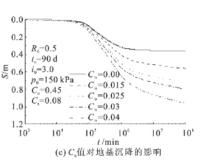
基沉降就越大。

超过最大荷载值 ,达到极值后再随时间增长而消散。此外 图 5a 还表明 , C_{α} 越大 ,孔压达到的极值就越大 ,达到极值需要的时间也越长。这种现象与 "曼德尔效应"相似 ,但实质上是不同的: 曼德尔效应仅出现在二维或三维 Biot 固结中 ,而在太沙基固结理论范畴 ,以及不考虑黏滞性的一维固结分析或线性弹黏性一维固结分析中是不会出现的。正如 Yin [20]、胡晶[22]、刘忠玉[25] 等学者的分析 ,这种现象源于饱和黏性土的黏滞性或主次固结耦合机制。刘忠玉[25] 等称之为 "类曼德尔效应"。

次固结系数 C_{α} 对地基平均固结度 U_{α} 的影响







规律见图 5b。从中可看出 增大 C_a 值 将使得固

结度减小 地基孔压整体消散变慢。这与一般的 线性弹黏性固结分析结果[12,14,19,32,33] 类似。但

是 图 5b 还表明 ,当考虑土体黏滞性($C_a > 0$) 时 ,

在施工阶段甚至竣工初期 固结度为负 这说明地

基内较大范围内的孔压累积都超过了地面施工荷

线。图 5c 表明 ,当 $C_a = 0$ 时 ,地基沉降会随着孔

压的消散而逐渐趋于稳定; 当 $C_{\alpha} > 0$ 时 ,地基沉降

会在孔压完全消散后继续发展,并且 C_a 越大 ,地

图 5c 是次固结系数 C_a 对地基沉降的影响曲

图 5 C_{α} 对流变固结的影响

3.2 施工工期 te 对流变固结的影响

施工工期 t。对地基流变固结的影响见图 6。 其中图 6a 表明 ,与瞬时加载相比,延长施工工期 将使得固结前期的地基沉降变慢。但随着时间的 增长,各条曲线基本趋于重合,即施工工期不会对 后期沉降造成影响。另外,图 6b 所示的固结度随 时间的变化曲线与图 6a 规律相似。也就是说,施 工工期对地基孔压的整体消散只在施工期及竣工 初期有较大的影响,且工期越长,该期间孔压消散 越慢。故在实际工程中可以通过合理安排施工工 期来控制施工期和竣工初期的地基沉降速率和孔 压消散速率。

3.3 施工荷载 p_0 对流变固结的影响

图 7 反映的是施工荷载 p_0 对地基流变固结的影响。图 7a 和图 7b 表明,施工荷载 p_0 越大,地基的沉降就越大,地基中孔压的整体消散也就越快。这与黄文熙教授 [1] 的结论一致,也是太沙基固结理论和线性黏弹性理论所不能预测的。图 7b 还表明,在固结初期,施工荷载 p_0 越小,固结度出现负值的时间就越长,其绝对值也越大。这说明地基中较大范围内出现了孔压累积现象。这也可与图 7c 中的地基底部不排水面处孔压随时间的变化曲线相互印证。图 7c 表明 施工荷载 p_0 越小,前期的地基中的"类曼德尔效应"就越显著,而后期的孔压消散也越慢。这与李传勋 [30] 的

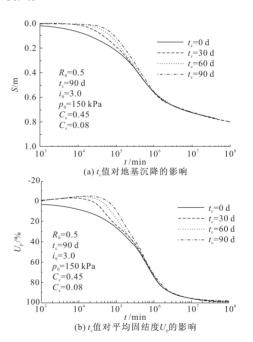


图 6 t_c 对流变固结的影响

施工荷载越大 孔压消散越快的结论一致。

3.4 非牛顿指数 i_0 对流变固结的影响

图 8 为不同非牛顿指数 i_0 值下的流变固结曲线。从图 8a 中可以看出,非牛顿指数 i_0 值并不影响地基沉降变形的最终值,但却极大地影响着地基的沉降进程。与达西渗流(i_0 =0) 相比,非牛顿指数越大,地基同一时刻的沉降就越小,达到同一沉降值需要的时间也越长。

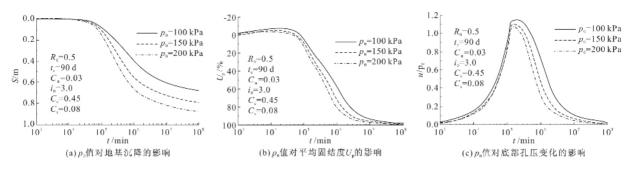


图 7 p_0 对流变固结的影响

图 8b 描述了非牛顿指数 i_0 对平均固结度 U_p 的影响。与李传勋 i_0 结果相似的是 图 i_0 移 表明,非牛顿指数渗流下的地基孔压的整体消散要慢于达西渗流,且非牛顿指数 i_0 越大,地基孔压的整体消散就越慢。

图 8c 描述的是不同 i_0 值下地基底部不排水面处孔压随时间的变化规律。图 8c 表明 ,与达西

渗流相比 非牛顿指数 i_0 使得"类曼德尔效应"更加显著: 随着 i_0 的增大,孔压极值有所增大,且达到孔压极值需要的时间也相应延长。纵观整个流变固结过程,在施工阶段,孔压累积的速率并没有因为 i_0 的不同而有太大的差别,但在竣工后孔压的消散却随着 i_0 的增大而减慢。这表明,非牛顿指数 i_0 对地基流变固结的影响主要体现在竣工后。

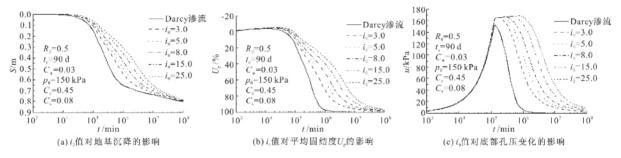


图 8 非牛顿指数 i₀ 对流变固结的影响

基内孔压的整体消散 但不影响其最终沉降量。

4 结 论

本文在考虑时间效应的 UH 模型的基础上,结合非牛顿指数渗流,重新推导了饱和黏土一维固结控制方程,并分析了在施工荷载作用下黏土地基的流变固结特性,得出如下结论:

- (1) 土体的黏滞性是引起"类曼德尔效应"的主要原因。与不考虑黏滞性相比,随着次固结指数的增大,地基沉降速率变慢,且同一时刻地基的沉降量增大。即不考虑黏滞性的影响会低估地基的沉降变形量。高估地基的沉降变形率。
- (2)施工工期仅对施工期和竣工初期的地基 沉降和孔压消散有影响。随着施工工期的延长, 施工期和竣工初期的地基沉降变慢。
- (3) 地基固结进程明显受施工荷载大小的影响。随着施工荷载的增大,"类曼德尔效应"趋于不明显,且竣工后期地基内孔压的整体消散也变快。
- (4) 非牛顿指数渗流增强了竣工初期的"类 曼德尔效应",延缓了地基的沉降和竣工后期地

参 考 文 献

- [1] 黄文熙. 土的工程性质[M]. 北京: 水利电力出版 計 1983
- [2] Taylor D W, Merchant W. A theory of clay consolidation accounting for secondary compression [J]. Journal of Mathematics and Physics, 1940, 19(3): 167–185.
- [3] Bjerrum L. Engineering geology of Norwegian normally consolidated marine clays as related to settlements of buildings [J]. Geotechnique, 1967, 17(2): 83–118.
- [4] Yin J H. Non-linear creep of soils in oedometer tests
 [J]. Geotechnique, 1999, 49(5): 699-707.
- [5] Chen X P, Luo Q Z, Zhou Q J. Time-dependent behaviour of interactive marine and terrestrial deposit clay [J]. Geomechanics and Engineering, 2014, 7 (3): 279–295.
- [6] Feng W Q, Lalit B, Yin Z Y, et al. Long-term Non-linear creep and swelling behavior of Hong Kong marine deposits in oedometer condition [J]. Computers and Geotechnics, 2017, 84: 1–15.
- [7] Hansbo S. Consolidation of clay with special reference to influence of vertical sand drains [J]. Swedish Geotechnical Institute, 1960, 18: 45.

- [8] Dubin B, Moulin G. Influence of a Critical Gradient on the Consolidation of Clays [M]//Consolidation of Soils: Testing and Evaluation (STP 892). West Conshohocken: ASTM Special Technical Publications, 1986: 354-377.
- [9] Swartzendruber D. Modification of Darcy's Law for the flow of water in soils [J]. Soil Science, 1962, 93(1): 22–29.
- [10] Slepicka F. Contribution to the Solution of the Filtration Law [C]//Proceedings of International Union of Geodesy and Geophysics, Commission of Subterranean Waters. Finland: 1960: 245–258.
- [11] Miller R J, Low P E. Threshold gradient for water flow in clay systems [J]. Soil Science Society of American Journal, 1963, 27(6): 605-609.
- [12] 陈宗基. 固结及次时间效应的单向问题[J]. 土木工程学报,1958,5(1):1-10.
- [13] Lo K Y , Secondary compression of clays [J]. Soil Mechanics and Foundations Division , 1961 , 87(4): 61–88.
- [14] 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]. 土木工程学报,1989,11(5):78-85.
- [15] Barden L. Consolidation of clay with non-linear viscosity [J]. Geotechnique, 1965, 15(4): 345-362.
- [16] 詹美礼,钱家欢,陈绪禄. 软土流变特性试验及流变模型[J]. 岩土工程学报,1993,15(3):54-62.
- [17] 高彦斌. 饱和软粘土一维非线性流变——固结耦合 分析[J]. 工程力学,2006,23(8): 116-121.
- [18] 罗庆姿,陈晓平,王 盛,等. 软黏土变形时效性的试验及经验模型研究[J]. 岩土力学,2016,37 (1):66-75.
- [19] 刘忠玉,杨 强. 基于分数阶 Kelvin 模型的饱和黏 土一维流变固结分析 [J]. 岩土力学, 2017, 38 (12): 3680-3687.
- [20] Yin J H, Graham J. Equivalent times and one-dimensional elastic viscous plastic modeling of time-dependent stress-strain behavior of clays [J]. Canadian Geotechnical Journal, 1994, 31: 42-52.
- [21] Yin J H , Zhu J G , Graham J. A new elastic viscoplastic model for time-dependent behaviour of normally and overconsolidated clays: theory and verification [J]. Ca-

- nadian Geotechnical Journal, 2002, 39: 157-173.
- [22] 胡 晶,姚仰平. 基于考虑时间效应的 UH 模型的一维固结分析[J]. 北京航空航天大学学报, 2015, 41(8): 1492-1498.
- [23] Yao Y P , Kong L M , Hu J , et al. An elastic-viscousplastic model for overconsolidated clays [J]. Science China: Technological Sciences , 2013 , 56(2): 441– 457
- [24] 刘忠玉,张家超,夏洋洋,等.基于分段线性化模型的一维流变固结分析[J].同济大学学报(自然科学版),2019,47(5):640-647.
- [25] 刘忠玉,夏洋洋,张家超,等. 考虑 Hansbo 渗流的 饱和黏土一维弹黏塑性固结分析 [J]. 岩土力学, 2020,41(1): 11-22.
- [26] Liu Z Y , Xia Y Y , Shi M S , et al. Numerical simulation and experiment study on the characteristics of non-darcian flow and rheological consolidation of saturated clay [J]. Water , 2019 , 11(7): 1385-1-16.
- [27] Liu Z Y ,Zhang J C ,Duan S Q ,et al. A consolidation modelling algorithm based on the unified hardening constitutive relation and Hansbo's flow rule [J]. Computer and Geotechnics , 2020 , 117: 103233-1-12.
- [28] 鄂 健,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.
- [29] 刘忠玉,孙丽云,乐金朝,等.基于非 Darcy 渗流的 饱和黏土一维固结理论[J].岩石力学与工程学报, 2009,28(5):973-979.
- [30] 李传勋,谢康和,卢萌盟,等.基于非牛顿指数描述的非达西渗流一维固结分析[J].岩土力学,2011,32(1):281-287.
- [31] 时 刚,刘忠玉,李永辉.循环荷载作用下考虑非达西渗流的软黏土一维流变固结分析[J].岩土力学,2018,39(s1):521-528.
- [32] 李传勋,马浩天,金丹丹. 考虑起始水力坡降的软黏土流变固结解析解[J]. 工程科学与技术,2019,51(2):53-60.
- [33] 刘忠玉,崔鹏陆,郑占垒,等. 基于非牛顿指数渗流和分数阶 Merchant 模型的一维流变固结分析 [J]. 岩土力学, 2019, 40(6): 2029-2038.
- [34] 李西斌. 软土流变固结理论与试验研究[D]. 杭州: 浙江大学,2005.