文章编号:1674-2974(2020)05-0048-10

DOI: 10.16339/j.cnki.hdxbzkb.2020.05.006

基于能量法的基桩变形 P-△ 效应模拟分析

杨明辉[†],李勇智,罗宏 (湖南大学 岩土工程研究所,湖南 长沙 410082)

摘要:复杂荷载下基桩受力分析是桩基设计计算重要内容之一.引入能量原理,针对基 桩荷载倾斜与偏心的特殊情况,并考虑土体的成层特性,建立了三维基桩-土体系统能量控制 微分方程.在此基础上,结合不同边界条件及桩土位移条件,基于有限差分方式得出了倾斜偏 心荷载下基桩位移的半解析解答,该解答可充分考虑轴向与横向荷载共同作用对基桩变形的 P-Δ放大效应.而后,开展了倾斜偏心荷载下单桩的室内模型加载验证试验.对比结果表明,本 文理论解答与试验测试结果吻合较好,较好地模拟了组合荷载下基桩变形 P-Δ放大效应.最 后,对影响基桩 P-Δ 放大效应的主要因素进行了分析,结果表明,轴、横向荷载相对大小、桩顶 自由段长度、桩身刚度及浅层地基土刚度等都对 P-Δ 放大效应有较大影响.

关键词:单桩;倾斜偏心荷载;最小势能原理;变分原理;*P-Δ* 效应 **中图分类号:**TU473.1 **文献标志码:**A

Simulation Analysis on $P-\Delta$ Effect for Piles Based on Energy Method

YANG Minghui[†], LI Yongzhi, LUO Hong

(Geotechnical Engineering Institute, Hunan University, Changsha 410082, China)

Abstract: The force analysis of piles under complex loads is one of the important contents in the design and calculation of pile foundation. In this paper, a energy control differential equation of three-dimensional pile-soil system is established according to the energy principle, considering the special case of tilting and eccentricity of pile loads as well as the layering characteristics of soils. On this basis, combined with different boundary conditions of pile and displacement conditions of pile and soil, a semi-analytical solution of pile displacement under inclined and eccentric loads is obtained based on finite difference method. The solution can fully consider the $P-\Delta$ amplification effect of pile deformation. Then, an indoor model loading test of single pile under inclined eccentric load is carried out to validate the solution. The comparison results show that the theoretical solution and the experimental test results are in good agreement, and the $P-\Delta$ amplification effect of the pile deformation under combined load is well simulated. Finally, the influencing factors affecting the $P-\Delta$ amplification effect of the piles are analyzed. The results show that the relative magnitude of the axial and lateral loads, the length of the free section of the pile, the stiffness of the pile and the stiffness of the surface soil all have a significant impact on the $P-\Delta$ amplification effect.

Key words: single pile; inclined eccentric loads; principle of minimum potential energy; variational principle; $P-\Delta$ effect

作者简介:杨明辉(1978—)),男,湖南武冈人,湖南大学副教授,博士

^{*} 收稿日期:2019-03-02

基金项目:国家自然科学基金资助项目(51278184,51678230), National Natural Science Foundation of China(51278184,51678230); 教育部 新世纪优秀人才支持计划项目(NCET-13-194), Program for New Century Excellent Talents in University(NCET-13-194); 湖南省科技重点 研发项目(2015CK3003), Hunan Provincial Science and Technology Key R&D Projects(2015CK3003)

[†]通讯联系人, E-mail: yamih@126.com

桩基础是应用最为广泛的基础型式之一,其主 要功能为承受竖向荷载,但不少实际工程中,基桩还 将承受水平方向荷载,如波浪力、边坡土体推力等, 因此轴、横向荷载共同作用下的基桩受力分析也日 益得到重视^[1-5].对轴、横向荷载共同作用桩基的受力 计算,工程中常采用简化分析方法,即先将竖向与横 向荷载分开计算,而后再按小变形迭加原理计算桩 身内力和位移.但越来越多的研究表明,二者相互影 响,不仅水平荷载将使桩身产生较大的弯矩和挠曲 变形,而且竖向荷载也会由于桩身挠曲变形而产生 附加弯矩,即产生所谓的 *P-Δ* 效应^[4-7].因此,如何合 理考虑该效应已成为复杂荷载下基桩受力分析的关 键问题.

近年来,已有大量国内外学者对该问题进行了 深入分析.根据对桩-土相互作用分析方法的不同, 主要可分为2类.第1类为Winkler地基模型.如赵 明华^[4]采用 m 法导得了考虑桩身自重和桩侧阻力时 倾斜受荷柔性桩的幂级数解;Zhang 等¹⁸推导了考虑 桩周土体屈服的轴、横向荷载共同作用高桩的弹塑 性解答方法:Zhu 等^{19]}基于传递矩阵法和 Laplace 变 换推导了轴、横向荷载同时作用单桩响应的统一解 答方法,该方法适用于任何形式桩土相互作用弹簧 模型;Zhang 等10分别采用水平弹簧和竖向弹簧来模 拟桩-土相互作用,并考虑桩周土体屈服,导得了轴、 横向荷载同时作用单桩响应的半解析解.另一类为 弹性连续体模型,即将土体视为均匀连续线弹性介 质. 如 Liang 等^[1]和 Zhang 等^[12]在均质弹性半无限空 间中引用 Mindlin 基本方程,提出了轴、横向荷载共 同作用单桩内力位移的边界有限元解法. 随后, Liang 等四在此基础上,采用最小势能原理和变分方法分析 了轴向荷载对单桩水平响应的影响,并指出轴向荷 载对基桩内力变形的影响与横向荷载水平及桩的长 径比有关.

上述方法中,Winkler 地基模型无法考虑土体连续性以及桩土之间复杂的三维相互作用,而弹性连续体模型虽然能较好地考虑土体连续性,但其求解过程过于复杂,求解耗时,需基于数值解析才能得到解答,不便于实际工程应用.基于此,本文充分考虑桩周土体连续性、桩-土三维相互作用以及*P-Δ*效应,引入能量法,基于最小势能原理导得倾斜偏心荷载作用单桩桩身响应的半解析解,并开展室内小模型试验进行验证与对比分析.最后,对影响组合荷载作用下基桩 *P-Δ*效应的主要因素进行了探讨.

1 计算模型分析

1.1 问题描述

如图 1(a)所示,基桩桩顶承受水平荷载 Q_0 、竖向荷载 P_0 和力偶 M_0 . 桩身总长度为 L,直径为 2R, 桩顶自由段长度为 L_0 . 桩周土体为分为 n 层,每层土 的厚度为 H_i - H_{i-1} ,其中 H_0 =0, H_n = ∞ . 桩身抗弯刚度 为 $E_p I_p$. 在实际工程中,为了保证稳定的受力状态, 基桩承受的荷载水平大都较低,桩周土体为小变形 情况,接近于弹性受力状态,因此为了简化计算,本 文假定桩周各层土体为弹性各向同性的连续介质, 其弹性模量和泊松比分别为 $E_{s,i}$, $\mu_{s,i}$. 桩土体系采用 柱坐标系,如图 1(b)所示. 此外,假定受荷过程中桩 土界面接触紧密,桩和桩周土体无相对滑动和分离.



1.2 土体位移模式

基桩在桩顶荷载作用下发生位移,进而导致桩 周土体变形.由于桩土相互作用的复杂性,桩周土体 的位移形式也较为复杂.若能建立桩周土体位移和 桩身位移之间的函数关系,那么问题将得到明显简 化.为此,已有许多学者做了相关研究.Seo¹⁴¹在分 析成层地基轴向受荷单桩时,提出了如下土体位移 模式:

$$u_{z}(r,z) = w(z)\phi(r) \tag{1}$$

式中:u_z表示桩周土体竖向位移;w(z)表示桩身竖向 位移;φ(r)表示桩周土体位移沿径向的衰减函数. 在 此基础上, Seo 推导了桩身位移和内力的解析解,并 通过与原型试验、有限元等方法对比,验证了该位移 模式的合理性. 此外,Basu(2009)^[15]在文献[16]基础上 提出了水平受荷单桩桩周土体的位移模式:

$$\begin{aligned} u_{r} &= w(z)\phi_{r}(r)\cos\theta \\ u_{\theta} &= -w(z)\phi_{\theta}(r)\sin\theta \\ u_{z} &= 0 \end{aligned}$$
 (2)

式中:u_r和 u_θ分别表示桩周土体沿径向和切向的水 平位移;w(z)表示桩身水平位移;φ_r(r)和 φ_θ(r)分别 表示桩周土体沿径向和切向的位移衰减函数.在此 基础上,Basu 进一步推导出成层地基中水平受荷单 桩桩身内力与位移的半解析解.而本文研究的倾斜 偏心受荷基桩中,桩土体系既有水平位移,也有竖向 位移,二者均不能忽略.因此,结合式(1)和式(2),本文 提出倾斜偏心荷载作用基桩桩周土体的位移模式:

$$u_{r} = u_{\theta} = u_{z} = 0, 0 \le z < L_{0}$$

$$u_{r} = w(z)\phi_{r}(r)\cos\theta$$

$$u_{\theta} = -w(z)\phi_{\theta}(r)\sin\theta, z \ge L_{0}$$

$$u_{z} = v(z)\phi_{z}(r)$$
(3a)
(3b)

式中: u_r 、 u_θ 和 u_z 分别表示桩周土体沿径向、切向和 竖向的位移.w(z)和v(z)分别表示桩身水平位移和 竖向位移. ϕ_r 、 ϕ_θ 和 ϕ_z 是描述桩周土体位移的无量纲 衰减函数,满足边界条件: $\phi_r(r=R)=1$, $\phi_r(r=\infty)=0$; ϕ_θ (r=R)=1, $\phi_\theta(r=\infty)=0$; $\phi_z(r=R)=1$, $\phi_z(r=\infty)=0$. $\phi_r(r)$ 和 $\phi_\theta(r)$ 描述了桩周土体水平向位移的衰减,而 $\phi_z(r)$ 则描述了桩周土体竖向位移的衰减.需要说明 的是,上述位移模式忽略了水平位移和竖向位移的 相互影响,即认为桩周土体水平位移和竖向位移的 相互影响,即认为桩周土体水平位移和竖向位移可 以分开计算.此外,基桩受组合荷载作用时,横截面 上各点位移分布是不均匀的,为了使问题简化,以基 桩中性轴处位移近似代替该截面位移.

1.3 桩土体系能量方程

由上述土体位移模式,可得到土体应变:



根据弹性力学理论,引入虚土桩法,可得桩土体 系总势能方程:

$$\Pi = \frac{1}{2} \int_{0}^{L} E_{p} I_{p} (w'')^{2} dz + \frac{1}{2} \int_{0}^{L} E_{p} A_{p} (v')^{2} dz + \int_{L_{0}}^{\infty} \int_{0}^{2\pi} \int_{R}^{\infty} \frac{1}{2} \sigma_{kl} \varepsilon_{kl} r dr d\theta dz + \int_{L}^{\infty} \int_{0}^{2\pi} \int_{0}^{R} \frac{1}{2} \sigma_{kl} \varepsilon_{kl} r dr d\theta dz - \frac{1}{2} \int_{0}^{L} N(z) (w') dz - P_{0} v|_{z=0} - Q_{0} w|_{z=0} + M_{0} w'|_{z=0}$$
(5)

式中:第1项和第2项为桩身弹性变形能;第3项和 第4项为土体抗力做功产生的势能,其中应力张量 σ_{kl} 可由应变张量 ε_{kl} 通过胡克定律求得;最后3项表 示系统外荷载做功产生的势能.而其中第5项,如图 1(c)所示,当桩身发生挠曲时,桩顶自由端将产生向 下的变位 Δ ,向下的轴向荷载会做正功,导致系统势 能减少.而 Δ 值等于桩身挠曲线长与弦长之差,即 d Δ = ds - dz = $\sqrt{1+w'^2}$ dz - dz,在小变形的前提下, 忽略高阶微分,d Δ = w'^2 dz/2,则轴向荷载所做的功可 以表示为: $\int_0^L N(z)w'^2$ dz/2.可见,该项考虑了轴向荷 载对桩身挠曲变形的影响,进而可合理解释轴向荷 载所产生的 *P*- Δ 效应.

1.4 桩身水平位移分析

桩土体系势能 是一个含有 $w(z),v(z),\phi_r(r),$ $\phi_{\theta}(r)和\phi_z(r)这5个未知函数的泛函数,由最小势能$ $原理,该泛函的变分应等于0.对 <math>\Pi$ 中与 w 有关的项 进行变分,则可得桩身水平位移 w 的微分控制方程:

$$E_{p}I_{p}\frac{d^{4}w^{(0)}}{dz^{4}} + \frac{d}{dz}\left[N(z)\frac{dw^{(0)}}{dz}\right] = 0, 0 \le z \le L_{0} \quad (6a)$$

$$E_{p}I_{p}\frac{d^{4}w^{(i)}}{dz^{4}} - 2t_{i}\frac{d^{2}w^{(i)}}{dz^{24}} + \frac{d}{dz}\left[N(z)\frac{dw^{(i)}}{dz}\right] + k_{i}w^{(i)} = 0, L_{0} \le z \le L \quad (6b)$$

其中

$$N(z) = -E_{\rm p}A_{\rm p}\frac{\mathrm{d}v}{\mathrm{d}z} \tag{7}$$

$$k_{i} = \pi \left[\left(\lambda_{s,i} + 2G_{s,i} \right) \int_{R}^{\infty} r \left(\frac{\mathrm{d}\phi_{r}}{\mathrm{d}r} \right)^{2} \mathrm{d}r + G_{s,i} \int_{R}^{\infty} \left(\frac{\mathrm{d}\phi_{\theta}}{\mathrm{d}r} \right)^{2} \mathrm{d}r + 2\lambda_{s,i} \int_{R}^{\infty} \left(\phi_{r} - \phi_{\theta} \right) \frac{\mathrm{d}\phi_{r}}{\mathrm{d}r} \mathrm{d}r + 2G_{s,i} \int_{R}^{\infty} \left(\phi_{r} - \phi_{\theta} \right) \frac{\mathrm{d}\phi_{\theta}}{\mathrm{d}r} \mathrm{d}r + 2G_{s,i} \int_{R}^{\infty} \left(\phi_{r} - \phi_{\theta} \right) \frac{\mathrm{d}\phi_{\theta}}{\mathrm{d}r} \mathrm{d}r + 2G_{s,i} \int_{R}^{\infty} \left(\phi_{r} - \phi_{\theta} \right) \frac{\mathrm{d}\phi_{\theta}}{\mathrm{d}r} \mathrm{d}r + 2G_{s,i} \int_{R}^{\infty} \left(\phi_{r} - \phi_{\theta} \right) \frac{\mathrm{d}\phi_{\theta}}{\mathrm{d}r} \mathrm{d}r + 2G_{s,i} \int_{R}^{\infty} \left(\phi_{r} - \phi_{\theta} \right) \frac{\mathrm{d}\phi_{\theta}}{\mathrm{d}r} \mathrm{d}r + 2G_{s,i} \int_{R}^{\infty} \left(\phi_{r} - \phi_{\theta} \right) \frac{\mathrm{d}\phi_{\theta}}{\mathrm{d}r} \mathrm{d}r + 2G_{s,i} \int_{R}^{\infty} \left(\phi_{r} - \phi_{\theta} \right) \frac{\mathrm{d}\phi_{\theta}}{\mathrm{d}r} \mathrm{d}r + 2G_{s,i} \int_{R}^{\infty} \left(\phi_{r} - \phi_{\theta} \right) \frac{\mathrm{d}\phi_{\theta}}{\mathrm{d}r} \mathrm{d}r + 2G_{s,i} \int_{R}^{\infty} \left(\phi_{r} - \phi_{\theta} \right) \frac{\mathrm{d}\phi_{\theta}}{\mathrm{d}r} \mathrm{d}r + 2G_{s,i} \int_{R}^{\infty} \left(\phi_{r} - \phi_{\theta} \right) \frac{\mathrm{d}\phi_{\theta}}{\mathrm{d}r} \mathrm{d}r + 2G_{s,i} \int_{R}^{\infty} \left(\phi_{r} - \phi_{\theta} \right) \frac{\mathrm{d}\phi_{\theta}}{\mathrm{d}r} \mathrm{d}r + 2G_{s,i} \int_{R}^{\infty} \left(\phi_{r} - \phi_{\theta} \right) \frac{\mathrm{d}\phi_{\theta}}{\mathrm{d}r} \mathrm{d}r + 2G_{s,i} \int_{R}^{\infty} \left(\phi_{r} - \phi_{\theta} \right) \frac{\mathrm{d}\phi_{\theta}}{\mathrm{d}r} \mathrm{d}r + 2G_{s,i} \int_{R}^{\infty} \left(\phi_{r} - \phi_{\theta} \right) \frac{\mathrm{d}\phi_{\theta}}{\mathrm{d}r} \mathrm{d}r + 2G_{s,i} \int_{R}^{\infty} \left(\phi_{r} - \phi_{\theta} \right) \frac{\mathrm{d}\phi_{\theta}}{\mathrm{d}r} \mathrm{d}r + 2G_{s,i} \int_{R}^{\infty} \left(\phi_{r} - \phi_{\theta} \right) \frac{\mathrm{d}\phi_{\theta}}{\mathrm{d}r} \mathrm{d}r + 2G_{s,i} \int_{R}^{\infty} \left(\phi_{r} - \phi_{\theta} \right) \frac{\mathrm{d}\phi_{\theta}}{\mathrm{d}r} \mathrm{d}r + 2G_{s,i} \int_{R}^{\infty} \left(\phi_{r} - \phi_{\theta} \right) \frac{\mathrm{d}\phi_{\theta}}{\mathrm{d}r} \mathrm{d}r + 2G_{s,i} \int_{R}^{\infty} \left(\phi_{r} - \phi_{\theta} \right) \frac{\mathrm{d}\phi_{\theta}}{\mathrm{d}r} \mathrm{d}r + 2G_{s,i} \int_{R}^{\infty} \left(\phi_{r} - \phi_{\theta} \right) \frac{\mathrm{d}\phi_{\theta}}{\mathrm{d}r} \mathrm{d}r + 2G_{s,i} \int_{R}^{\infty} \left(\phi_{r} - \phi_{\theta} \right) \frac{\mathrm{d}\phi_{\theta}}{\mathrm{d}r} \mathrm{d}r + 2G_{s,i} \int_{R}^{\infty} \left(\phi_{r} - \phi_{\theta} \right) \mathrm{d}r + 2G_{s,i} \int_{R}^{\infty} \left(\phi_{r} - \phi_{\theta} \right) \frac{\mathrm{d}\phi_{\theta}}{\mathrm{d}r} \mathrm{d}r + 2G_{s,i} \int_{R}^{\infty} \left(\phi_{r} - \phi_{\theta} \right) \mathrm{d}r + 2G_{s,i} \int_{R}^{\infty} \left(\phi_{r} - \phi_{\theta} \right) \mathrm{d}r + 2G_{s,i} \int_{R}^{\infty} \left(\phi_{r} - \phi_{\theta} \right) \mathrm{d}r + 2G_{s,i} \int_{R}^{\infty} \left(\phi_{r} - \phi_{\theta} \right) \mathrm{d}r + 2G_{s,i} \int_{R}^{\infty} \left(\phi_{r} - \phi_{\theta} \right) \mathrm{d}r + 2G_{s,i} \int_{R}^{\infty} \left(\phi_{r} - \phi_{\theta} \right) \mathrm{d}r + 2G_{s,i} \int_{R}^{\infty} \left(\phi_{r} -$$

$$(\lambda_{s,i}+3G_{s,i})\left[\sum_{R}^{\infty}\frac{1}{r}(\phi_{r}-\phi_{\theta})^{2}\mathrm{d}r\right]$$
(8)

$$t_{i} = \begin{cases} \frac{\pi}{2} G_{s,i} \Big|_{R} (\phi_{r}^{2} + \phi_{\theta}^{2}) r dr, i=1,2,\cdots,n \\ \frac{\pi}{2} G_{s,n} \Big[\int_{R}^{\infty} (\phi_{r}^{2} + \phi_{\theta}^{2}) r dr + R^{2} \Big], i=n+1 \end{cases}$$
(9)

式中: $w^{(0)}$ 为自由段桩身的水平位移; $w^{(i)}$ 为第i层土 中桩段的水平位移; $\lambda_{s,i}$ 和 $G_{s,i}$ 分别为土体拉梅常数 和剪切模量.可以看到,方程(6)含有与竖向位移 v(z)相关的项,且其系数 k_i 和 t_i 又与 $\phi_i(r),\phi_{\theta}(r)$ 有 关,其求解较为困难.而Zhu⁹的研究已表明,桩身轴 力分布形式对轴、横向荷载共同作用基桩内力和位 移影响较小,可忽略不计.因此,为了便于求解上述 方程,假定桩身轴力N(z)沿深度线性分布,即:

$$N(z) = \begin{cases} N_0 + f_0 \cdot z, 0 \le z \le L_0 \\ N_0 + f_0 L_0 + f \cdot z, L_0 \le z \le L \end{cases}$$
(10)

式中: $f_0 = \gamma A_p$; $f = \gamma A_p - \tau u/2$; γ 为桩身重度; A_p 为桩 截面面积;u 为桩截面周长; τ 为桩周土体极限侧阻 力.基于式(10),式(6)可化简为:

$$\frac{d^4 w^{(0)}}{dz^4} + (\lambda_0^2 + \alpha_0^3 z) \frac{d^2 w^{(0)}}{dz^2} + \alpha_0^3 \frac{dw^{(0)}}{dz} = 0$$
(11a)
$$\frac{d^4 w^{(i)}}{dz^4} + [\alpha_i^3 (z - L_0 - H_{i-1}) + \lambda_i^2 - 2\tilde{t}_i] \frac{d^2 w^{(i)}}{dz^2} + \frac{dw^{(i)}}{dz^2} + \frac{dw^{(i)}}{dz$$

$$\alpha_i^3 \frac{dw^{(i)}}{dz} + \widetilde{k}_i w^{(i)} = 0, i = 1, 2, \cdots, n$$

$$(11b)$$

式中:
$$\lambda_i^2 = \frac{P_0 + f_0 L_0 + f_1 (H_1 - H_0) + \dots + f_i (H_i - H_{i-1})}{E_p I_p}$$
,
 $\alpha_i^3 = \frac{f_i}{E_p I_p}$, $\alpha_0^3 = \frac{f_0}{E_p I_p}$, $\lambda_0^2 = \frac{P_0}{E_p I_p}$, $\tilde{t}_i = \frac{t_i}{E_p I_p}$, $\tilde{k}_i = \frac{k_i}{E_p I_p}$.
易知,上式满足边界条件: $z=0$ 时,

$$\begin{cases} \frac{d^{3}w^{(0)}}{dz^{3}} + \lambda_{0}^{2} \frac{dw^{(0)}}{dz} = \widetilde{Q}_{0}(桩顶自由或嵌固) \\ \frac{d^{2}w^{(0)}}{dz^{2}} = \widetilde{M}_{0}(桩顶自由) \\ \frac{dw^{(0)}}{dz} = 0(桩顶嵌固) \end{cases}$$

$$z = L 时,$$

$$(12a)$$

$$\frac{d^{3}w^{(n)}}{dz^{3}} + (\lambda_{n+1}^{2} - 2\tilde{t}_{n}) \frac{dw^{(n)}}{dz} - \beta w^{(n)} = 0(桩顶自由)$$

$$\frac{d^{2}w^{(n)}}{dz^{2}} = 0(桩顶自由)$$

$$w^{(n)} = 0(桩端固支) \qquad (12b)$$

$$\frac{dw^{(n)}}{dz} = 0(柱端固支)$$

 $z=L_0时$,

$$\begin{cases} w^{(0)} = w^{(1)} \\ \frac{\mathrm{d}w^{(0)}}{\mathrm{d}z} = \frac{\mathrm{d}w^{(1)}}{\mathrm{d}z} \\ \frac{\mathrm{d}^3 w^{(0)}}{\mathrm{d}z^3} + \lambda_1^2 \frac{\mathrm{d}w^{(0)}}{\mathrm{d}z} = \frac{\mathrm{d}^3 w^{(1)}}{\mathrm{d}z^3} + (\lambda_1^2 - 2\tilde{t}_1) \frac{\mathrm{d}w^{(1)}}{\mathrm{d}z} \quad (12c) \\ \frac{\mathrm{d}^2 w^{(0)}}{\mathrm{d}z^2} = \frac{\mathrm{d}^2 w^{(1)}}{\mathrm{d}z^2} \\ z = H_i \, \mathrm{Ib}^{+}_{J}, \end{cases}$$

$$\begin{cases} w^{(i)} = w^{(i+1)} \\ \frac{\mathrm{d}w^{(i)}}{\mathrm{d}z} = \frac{\mathrm{d}w^{(i+1)}}{\mathrm{d}z} \\ \frac{\mathrm{d}^{3}w^{(i)}}{\mathrm{d}z^{3}} + [\lambda_{i+1}^{2} - 2t_{i}]\frac{\mathrm{d}w^{(i)}}{\mathrm{d}z} = \frac{\mathrm{d}^{3}w^{(i+1)}}{\mathrm{d}z^{3}} + [\lambda_{i+1}^{2} - 2t_{i+1}]\frac{\mathrm{d}w^{(i+1)}}{\mathrm{d}z} \\ \frac{\mathrm{d}^{2}w^{(i)}}{\mathrm{d}z^{2}} = \frac{\mathrm{d}^{2}w^{(i+1)}}{\mathrm{d}z^{2}} \end{cases}$$
(12d)

式中:
$$\tilde{Q}_0 = \frac{Q_0}{E_p I_p}$$
, $\tilde{M}_0 = \frac{M_0}{E_p I_p}$, $\beta = \frac{\sqrt{2t_{n+1}k_n}}{E_p I_p}$

1.5 土体位移衰减函数分析

对 *Π* 中与 $\phi_r(r)$ 有关的项进行变分,则可得到 $\phi_r(r)$ 的微分控制方程:

$$\frac{\mathrm{d}^{2}\phi_{\mathrm{r}}}{\mathrm{d}r^{2}} + \frac{1}{r} \frac{\mathrm{d}\phi_{\mathrm{r}}}{\mathrm{d}r} - \left[\left(\frac{\gamma_{1}}{r}\right)^{2} + \left(\frac{\gamma_{2}}{R}\right)^{2}\right]\phi_{\mathrm{r}} = \frac{\gamma_{3}^{2}}{r} \frac{\mathrm{d}\phi_{\theta}}{\mathrm{d}r} - \left(\frac{\gamma_{1}}{r}\right)^{2}\phi_{\theta} \qquad (13)$$

式中:

$$\begin{split} \gamma_{1} &= \sqrt{\sum_{i=1}^{n+1} \left(\lambda_{s,i} + 3G_{s,i}\right) \int_{H_{i}}^{H_{i}} w_{i}^{2} dz} \\ \gamma_{2} &= R \times \sqrt{\frac{\sum_{i=1}^{n+1} \left(\lambda_{s,i} + 2G_{s,i}\right) \int_{H_{i}}^{H_{i}} w_{i}^{2} dz}{\sum_{i=1}^{n+1} \left(\lambda_{s,i} + 2G_{s,i}\right) \int_{H_{i}}^{H_{i}} w_{i}^{2} dz} , \\ \gamma_{3} &= \sqrt{\frac{\sum_{i=1}^{n+1} \left(\lambda_{s,i} + G_{s,i}\right) \int_{H_{i}}^{H_{i}} w_{i}^{2} dz}{\sum_{i=1}^{n+1} \left(\lambda_{s,i} + 2G_{s,i}\right) \int_{H_{i}}^{H_{i}} w_{i}^{2} dz} } , \end{split}$$

H_n=L,*H_{n+1}→∞*,*G*_{s,n+1}=*G*_{s,n}, λ _{s,n+1}= λ _{s,n}. 同理,可得 φ_θ(*r*)的微分控制方程:

$$\frac{\mathrm{d}^{2}\phi_{\theta}}{\mathrm{d}r^{2}} + \frac{1}{r} \frac{\mathrm{d}\phi_{\theta}}{\mathrm{d}r} - \left[\left(\frac{\gamma_{4}}{r}\right)^{2} + \left(\frac{\gamma_{5}}{R}\right)^{2}\right]\phi_{\theta} = \frac{\gamma_{6}^{2}}{r} \frac{\mathrm{d}\phi_{r}}{\mathrm{d}r} - \left(\frac{\gamma_{4}}{r}\right)^{2}\phi_{r} \qquad (14)$$

$$\vec{x} \oplus : \gamma_4 = \sqrt{\frac{\sum_{i=1}^{n+1} (\lambda_{s,i} + 3G_{s,i}) \int_{H_{i}}^{H_i} w_i^2 dz}{\sum_{i=1}^{n+1} G_{s,i} \int_{H_{i+1}}^{H_i} w_i^2 dz}}, \gamma_5 = R \times \sqrt{\frac{\sum_{i=1}^{n+1} G_{s,i} \int_{H_{i+1}}^{H_i} (\frac{dw_i}{dz})^2 dz}{\sum_{i=1}^{n+1} G_{s,i} \int_{H_{i+1}}^{H_i} w_i^2 dz}},$$

$$\gamma_{6} = \sqrt{\frac{\sum_{i=1}^{n+1} (\lambda_{s,i} + G_{s,i}) \int_{H_{i}}^{H_{i}} w_{i}^{2} dz}{\sum_{i=1}^{n+1} G_{s,i} \int_{H_{i}}^{H_{i}} w_{i}^{2} dz}}$$

2 控制方程的求解

2.1 桩身水平位移的求解

桩身水平位移控制方程(11a)和(11b)式均为四 阶线性变系数齐次微分方程,难以直接获得解析解, 本文采用中心差分法求解. 桩身差分网格划分如图 2 所示. 将自由段桩划分为 N_0 段,每段长度 $h_0=L_0/N_0$, 在桩顶以上和地面下分别取虚拟点-2,-1, N_0+1 , N_0+ 2. 将地面下各土层中的桩段划分为 N_i 段,每段长度 为 $h_i = (H_i - H_{i-1})/N_i$,在每段桩的上下取虚拟点-2,-1, N_{i+1}, N_{i+2} .则式(11)可以化为:



图 2 桩及桩周土体的差分网格 Fig.2 Difference grid of pile and soil

$$w_{j+2}^{(0)} + A_{j}^{(0)} w_{j+1}^{(0)} + B_{j}^{(0)} w_{j}^{(0)} + C_{j}^{(0)} w_{j-1}^{(0)} + w_{j-2}^{(0)} = 0$$
(15a)

$$w_{j+2}^{(i)} + A_j^{(i)} w_{j+1}^{(i)} + B_j^{(i)} w_j^{(i)} + C_j^{(i)} w_{j-1}^{(i)} + w_{j-2}^{(i)} = 0$$
(15b)
$$\vec{x} \oplus : A_j^{(0)} = -4 + (\gamma_0^2 + \alpha_0^3 i h_0) h_0^2 + \frac{1}{2} \alpha_0^3 h_0^3,$$

$$\begin{split} B_{j}^{(0)} &= 6 - 2(\lambda_{0}^{2} + \alpha_{0}^{3} i h_{0}) h_{0}^{2}, \\ C_{j}^{(0)} &= -4 + (\lambda_{0}^{2} + \alpha_{0}^{3} i h_{0}) h_{0}^{2} - \frac{1}{2} \alpha_{0}^{3} h_{0}^{3}, \\ A_{j}^{(i)} &= -4 + (\alpha_{i}^{3} j h_{i} + \lambda_{1}^{2} - 2\tilde{t}_{i}) h_{i}^{2} + \frac{1}{2} \alpha_{i}^{3} h_{i}^{3}, \\ B_{j}^{(i)} &= 6 - 2(\alpha_{i}^{3} j h_{i} + \lambda_{1}^{2} - 2\tilde{t}_{i}) h_{i}^{2} + \tilde{k}_{i} h_{i}^{4}, \\ C_{j}^{(i)} &= -4 + (\alpha_{i}^{3} j h_{i} + \lambda_{i}^{2} - 2\tilde{t}_{i}) h_{i}^{2} - \frac{1}{2} \alpha_{i}^{3} h_{i}^{3}, \\ C_{i}^{(i)} &= -4 + (\alpha_{i}^{3} j h_{i} + \lambda_{i}^{2} - 2\tilde{t}_{i}) h_{i}^{2} - \frac{1}{2} \alpha_{i}^{3} h_{i}^{3}, \\ C_{i}^{(i)} &= -4 + (\alpha_{i}^{3} j h_{i} + \lambda_{i}^{2} - 2\tilde{t}_{i}) h_{i}^{2} - \frac{1}{2} \alpha_{i}^{3} h_{i}^{3}, \end{split}$$

u(=1,2,…,*n*)为土层编号;*j*(=0,1,2,…,*n_i*)为差分 节点编号.结合边界条件(12)式,可得:

$$\begin{cases} w_{1}^{(0)} + aw_{1}^{(0)} - aw_{-1}^{(0)} - w_{-2}^{(0)} = 2\widetilde{Q}_{0}h_{0}^{3} \\ w_{1}^{(0)} - 2w_{0}^{(0)} + w_{-1}^{(0)} = \widetilde{M}_{0}h_{0}^{2} \\ (16a) \\ w_{n,+2}^{(n)} + d_{n+1}w_{n,+1}^{(n)} - 2\beta h_{n}^{3}w_{n,-}^{(n)} - d_{n+1}w_{n,-1}^{(n)} - w_{n,-2}^{(n)} = 0 \\ w_{n,+1}^{(n)} - 2w_{n,-}^{(n)} + w_{n,-1}^{(n)} = 0 \\ \begin{cases} w_{n,+2}^{(0)} - w_{n,-}^{(0)} + h_{1}^{0}w_{n,-1}^{(0)} - h_{0}^{0}w_{1,-1}^{(1)} + h_{0}w_{-1,-1}^{(1)} = 0 \\ h_{1}^{3}w_{n,+2}^{(0)} - bw_{n,+1}^{(0)} - bw_{n,-1}^{(0)} - h_{1}^{3}w_{n,-2}^{(0)} - 0 \\ h_{1}^{3}w_{n,+2}^{(0)} - d_{0}w_{1,-1}^{(1)} + h_{0}w_{-1,-1}^{(1)} + h_{0}^{3}w_{-2}^{(1)} = 0 \\ h_{1}^{2}w_{n,+2}^{(0)} - 2h_{1}^{2}w_{n,-1}^{(0)} - h_{0}^{2}w_{-1}^{(1)} = 0 \\ h_{1}^{2}w_{n,+2}^{(0)} - 2h_{1}^{2}w_{n,-1}^{(1)} - h_{0}w_{1,-1}^{(1)} + h_{0}^{2}w_{-1}^{(1)} = 0 \\ h_{1}^{3}w_{n,+2}^{(1)} - d_{1}w_{n,+1}^{(1)} - d_{1}w_{n,-1}^{(1)} - h_{1}^{3}w_{n,-2}^{(1)} - h_{1}^{3}w_{-2}^{(1)} = 0 \\ h_{1}^{3}w_{n,+2}^{(1)} - d_{1}w_{n,+1}^{(1)} - d_{1}w_{n,-1}^{(1)} - h_{1}^{2}w_{-1}^{(1)} + h_{1}^{3}w_{-2}^{(1)} = 0 \\ h_{1}^{3}w_{1}^{(1)} - 2h_{1}^{2}w_{n,+1}^{(1)} - d_{1}w_{n,-1}^{(1)} - h_{1}^{2}w_{-1}^{(1)} + h_{1}^{3}w_{-2}^{(1)} = 0 \\ h_{1}^{2}w_{0}^{(1)} - h_{1}^{2}w_{-1}^{(1)} = 0 \\ R_{1}^{2}w_{0}^{(1)} - h_{1}^{2}w_{-1}^{(1)}$$

 $\begin{aligned} & + : a = \lambda_0 h_0 - 2, \\ & b = \lambda_1^2 h_0^2 h_1^3 - 2h_1^3, \\ & d_0 = (\lambda_1^2 - 2\tilde{t}_1) h_0^3 h_1^2 - 2h_0^3, \\ & d_i = (\lambda_{i+1}^2 - 2\tilde{t}_1) h_i^2 h_{i+1}^3 - 2h_{i+1}^3, \\ & d_{i+1} = (\lambda_{i+1}^2 - 2\tilde{t}_{i+1}) h_i^3 h_{i+1}^2 - 2h_i^3, \\ & d_{n+1} = (\lambda_{n+1}^2 - 2\tilde{t}_n) h_n^2 - 2. \end{aligned}$

由式(15)形成的方程组,经边界条件式(16)修 正后,即可求解桩身水平位移 w(z).由于篇幅限制, 此处仅给出了桩顶自由、桩端固支时的差分解法,其 他边界条件亦可按照上述方法求解.

2.2 土体水平位移衰减函数的求解

土体水平位移衰减函数 $\phi_r(r)$ 和 $\phi_{\theta}(r)$ 由式(13) (14)控制,同样其解析解不易求,故仍采用有限差分 进行求解.而由于式(13)和式(14)相互关联,必须同 时求解,因此采用了迭代算法.桩周土体网格划分如 图 2 所示,则式(13)和(14)可以化为:

$$\frac{\boldsymbol{\phi}_{r}^{i+1}-2\boldsymbol{\phi}_{r}^{i}+\boldsymbol{\phi}_{r}^{i-1}}{\Delta r^{2}}+\frac{1}{r_{i}}\frac{\boldsymbol{\phi}_{r}^{i+1}-\boldsymbol{\phi}_{r}^{i-1}}{2\Delta r}-\left[\left(\frac{\boldsymbol{\gamma}_{1}}{r_{i}}\right)^{2}+\left(\frac{\boldsymbol{\gamma}_{2}}{R}\right)^{2}\right]\boldsymbol{\phi}_{r}^{i}=\frac{\boldsymbol{\gamma}_{3}^{2}}{r_{i}}\frac{\boldsymbol{\phi}_{\theta}^{i+1}-\boldsymbol{\phi}_{\theta}^{i-1}}{2\Delta r}-\left(\frac{\boldsymbol{\gamma}_{1}}{r_{i}}\right)^{2}\boldsymbol{\phi}_{\theta}^{i}$$
(17)

$$\frac{\phi_{\theta}^{i+1} - 2\phi_{\theta}^{i} + \phi_{\theta}^{i-1}}{\Delta r^{2}} + \frac{1}{r_{i}} \frac{\phi_{\theta}^{i+1} - \phi_{\theta}^{i-1}}{2\Delta r} - \left[\left(\frac{\gamma_{4}}{r_{i}} \right)^{2} + \left(\frac{\gamma_{5}}{R} \right)^{2} \right] \phi_{\theta}^{i} = \frac{\gamma_{6}^{2}}{r_{i}} \frac{\phi_{r}^{i+1} - \phi_{r}^{i-1}}{2\Delta r} - \left(\frac{\gamma_{4}}{r_{i}} \right)^{2} \phi_{r}^{i}$$
(18)

由式(17)和式(18)形成的方程组,再加上前述 $\phi_r(r)和\phi_{\theta}(r)边界条件,采用迭代计算法即可求解<math>\phi_r$ 和 ϕ_{θ} 对于 ϕ_r 和 ϕ_{θ} 具体的求解过程,Basu¹¹⁵已作了 极为详细的说明,此处不再赘述.

2.3 算法步骤

为了求解桩身水平位移 w(z),必须知道土体参数 k_i 和 t_i ,这些参数与未知函数 ϕ_r 和 ϕ_{θ} 有关;而要求解 ϕ_r 和 ϕ_{θ} ,其系数 $\gamma_1 \sim \gamma_6$ 又与 w(z)有关.因此,为了同时求解 w(z)、 ϕ_r 和 ϕ_{θ} ,必须采用迭代的算法.具体求解过程如下:

1) 假定 $\gamma_1 \sim \gamma_6$ 的初始值, 例如都取 1;

2)由 $\gamma_1 \sim \gamma_6$ 的值求得 ϕ_r 和 ϕ_{θ} 的值;

3)由 r 和 θ 的值计算 k_i 、 t_i 的值;

4)由 k_i、t_i 的值计算得到 w(z)的值;

5)根据求得的 w(z)的值,重新计算 $\gamma_1 \sim \gamma_6$ 的值, 并记为 $\gamma_1^{new} \sim \gamma_6^{new}$,重复上述计算过程,直到 $|\gamma_{1/2/3/4/5/6}^{new}$ - $\gamma_{1/2/3/4/5/6}^{old}| \leq 10^{-6}$;

6)最后一次迭代得到的 w(z)值即为桩身各节点的水平位移值.根据上述求解过程,本文基于 MAT-LAB 编制了计算程序.

3 方法验证

与现场试验相比,小比例模型试验更容易把握 与控制各主要影响因素及条件,因此在机理分析问 题上已被众多学者采用并证明了其有效性 四. 鉴于 此,本文以小比例室内模型试验来探讨倾斜偏心荷 载下桩基的受力性能.目前国内外对倾斜荷载下桩 基受力性能试验研究主要针对于砂土地基单一地 基,而对黏性土环境中或多层地基研究相对较少.为 了进一步研究倾斜偏心荷载下单桩受力性能,参考 Meyerhof^{1-3]}等人的小比例试验模拟方法及主要参数 选取原则,本次试验分别采用黏土及砂性土模拟上 覆软弱地基及下卧优良持力层,选用木桩模拟实际 桩体.经过室内土工试验测量,可得桩和土体的相关 参数如表1和表2所示.图3和图4分别为本次模 型试验加载示意图和模型试验照片.为了消除试验 箱中桩-桩之间的相互影响,将桩与桩之间的最小距 离设为 400 mm, 即约为 13 倍的桩径, 根据文献[18] 基桩的最大影响范围为8倍桩径的结论,本试验可 忽略桩与桩之间相互影响.

表 1 桩的相关参数 Tab 1 Pile parameters

	1 ab.1	гпе	paramet	ers
--	--------	-----	---------	-----

桩	<i>d</i> /mm	L/mm	L_0 /mm	$I/10^{-8} \mathrm{m}^4$	<i>E</i> /GPa
1#	30.73	1022	360	4.377	8.765
2#	32.43	1184	520	5.429	7.831
3#	31.57	1350	660	4.876	8.361

表 2 土体相关参数 Tab.2 Soil parameters

				-			
土类	H_i/m	w/%	$\gamma/(kN \cdot m^{-3})$	$c_{\rm u}/{\rm kPa}$	$\varphi/({}^{\circ})$	$E_{\rm s}/{ m MPa}$	μ
黏土	0.30	24.18	19.05	44.91	9.16	8	0.32
砂土	0.70	4.34	14.81	6.97	32.79	20	0.27



图 3 试验加载示意图 Fig.3 Schematic diagram of test loading



图 4 模型试验装置 Fig.4 Model test device

图 5 为当竖向荷载为 757.632 N,偏心弯矩为 22.491 N·m时,桩顶及地面处桩身水平位移的变化 曲线.由图 5 可知,本文方法所得结果与模型试验结 果较为接近,而由于本文主要考虑土体弹性小变形 阶段,因此本文方法结果在加载后期略小于试验结 果.同时,图5还给出了本文方法不考虑 P-Δ 效应时 的计算结果,其与试验结果相差较大.图6为当水平 荷载为 29.4 N 时, 桩顶及地面处桩身位移的变化曲 线. 当竖向荷载小于 400 N 时,本文方法与模型试验 结果吻合较好;而当竖向荷载大于400N时,两者之 间差值较大.这是由于当荷载较小时,桩周土体主要 表现弹性,此时理论值与实测值较为接近;而随着荷 载逐渐增大, 上层黏土将表现明显的弹塑性和非线 性,并且塑性变形所占的比例越来越大,理论值逐渐 小于实测值.但由于实际工程中,基桩承受荷载时大 都处于低荷载水平以保证结构的稳定受力状态,因 此本文理论解答应用于工程实际是可行的.同时,作 为对比,图5和图6也给出了规范推荐方法,即m法 的计算结果. 以图 5(b)和图 6(a)为例, 竖向荷载 757.632 N时,本文方法计算的地面处桩身位移与实 测值最大相差 6.9%, 而 m 法计算结果与实测值最大





相差 14.6%;水平荷载 29.4 N时,本文方法计算的桩顶水平位移与试验实测值最大相差 9.6%,而m法计算结果与实测值最大相差 19.5%.由此可见,与试验结果相比,m法计算误差约为本文方法计算误差的 2倍,因此本文方法在考虑 P-Δ 效应对桩身受力影响时比m法更加精确合理.



图 6 水平何载为 29.4 N 时在的 S 向何载-水平 位移曲约 Fig.6 Vertical load-horizontal displacement curve of pile under horizontal load 29.4 N

为进一步验证本文方法,下面将本文方法与文献[11]方法进行对比. Liang 等^{[11}]月 Mindlin 基本方程,提出了轴、横向荷载共同作用单桩内力位移的边界有限元解法,随后采用文献[18]模型试验的数据进行了验证.本文采用与文献[11]相同的参数进行了计算,结果如图 7 所示.由对比可知,本文方法与文献[11]方法计算结果极为接近.但与文献[11]的边界有限元方法相比,本文计算方法相对更加简单,求解效率更高,便于用于实际工程.



4 参数分析

参考实际工程,在本节的分析中,相关计算参数 的取值如下:桩长 *L*=60 m,自由段长度 *L*₀=20 m,直 径 *d* =1.8 m,桩弹性模量 *E*_p=18 GPa. 桩周土体分为 2 层,上层土体厚度 *H*₁=6 m,弹性模量 *E*_{s1} = 10 MPa,泊 松比 μ_{s1} = 0.3;下层土体弹性模量 *E*_{s2} = 20 MPa,泊 松比 μ_{s2} = 0.2. 桩顶、桩端均自由. *Q*₀ = 400 kN,*P*₀ = 4 000 kN,*M*₀ = 400 kN·m.

4.1 竖向荷载与水平荷载相对大小的影响

图 6 表明,随着竖向荷载的增加,桩身位移和弯 矩都增加,并且竖向荷载越大,其增加速度越快,由 此可见,竖向荷载和水平荷载的相对大小对基桩 P-Δ 效应起着至关重要的作用. 图 8 给出了不同竖向 荷载和水平荷载下的桩身响应曲线. 图 9 给出了当 水平荷载为 600 kN 时,不同竖向荷载下的桩身水平 位移和弯矩.由图分析可知,当水平荷载小于 200 kN 时,竖向荷载对桩身响应的影响较小,几乎可以忽略 不计;而当水平荷载大于 400 kN 时,竖向荷载的 P- Δ 增大效应较为明显.这是由于当水平荷载较小时, 桩身发生的挠曲变形较小, 竖向荷载产生的附加弯 矩也较小;而当水平荷载较大时,桩身将发生较大的 挠曲变形,导致竖向荷载也会产生较大的附加弯矩. 此外,图8和图9亦可说明,当竖向荷载与水平荷载 的比值小于5时,竖向荷载的P-Δ 增大效应并不明 显,且在本文的计算假定下,桩身最大位移和最大弯 矩与水平荷载近似呈直线关系. 而当竖向荷载和水 平荷载的比值大于10时,竖向荷载对桩身响应的影 响非常显著,并且桩身最大位移和最大弯矩随水平 荷载增加而急剧增加.在实际工程中,作用在基桩顶 部的竖向荷载通常是远远大于水平荷载的,可见,在 进行桩基设计时,考虑竖向荷载的 *P-*Δ 增大效应是 非常必要的.









Fig.9 Diagram of pile displacement and bending moment under horizontal load of 600 kN

4.2 自由段长度 L₀ 的影响

自由段长度对桩身的变形起着重要控制作用. 为了研究自由段长度的影响,分别考虑了水平荷载 $Q_0 = 400 \text{ kN}$ 和 $Q_0 = 600 \text{ kN}$ 时,桩身最大位移和最大 弯矩随自由段长度变化曲线,同时作为比较,也给出 了不考虑 $P-\Delta$ 效应时的情况,计算结果如图 10 所 示.结果表明,随着 L_0 增加,桩身最大位移和最大弯 矩都增加,并且 L_0 和 Q_0 的值越大,其增加速度越快. 从图 10 中还可看到,随着 L_0 增加,不考虑 $P-\Delta$ 效应 所得的桩身最大位移和最大弯矩的偏差越来越大, 表明 $P-\Delta$ 效应对桩身响应的影响更加明显.

4.3 土体弹性模量和桩身刚度的影响

Zhang¹⁰和 Basu¹¹⁹等人的研究表明,倾斜受荷或 水平受荷基桩的水平响应主要由桩周浅层土体控制. 因此,这里重点研究上层土体弹性模量变化对桩顶 位移和桩身最大弯矩的影响.同时,为研究桩身抗弯 刚度的影响,考虑了2种不同的桩身抗弯刚度,计算 结果如图 11 所示.由图 11 分析可知,随着上层土体





图 10 桩身最大位移和弯矩随自由段长度 L₀的变化曲线

Fig.10 Curve of maximum displacement and bending moment with free length L_0



Fig.11 Curve of maximum displacement and bending moment with elastic modulus of soil

弹性模量增加,桩顶位移和桩身最大弯矩逐渐减小, 且减小幅度越来越小,同时竖向荷载的*P-*Δ增大效

57

应也逐渐减小.此外,桩身响应受桩身抗弯刚度的影 响较大,桩身刚度越大,桩顶位移和桩身最大弯矩越 小,竖向荷载的 P-Δ 增大效应也越小.

5 结 论

本文引进能量原理,对倾斜偏心荷载作用基桩 的 *P*-Δ 效应进行了模拟,并结合室内模型试验进行 了验证,对其影响因素进行了分析,得出以下结论:

1)基于能量原理,建立了成层地基下三维基桩-土体系统能量控制微分方程,并结合不同边界条件 及桩土位移条件,得到了倾斜偏心荷载下基桩位移 的半解析解答.

2)开展了基桩承受倾斜偏心荷载的室内加载试验,室内观测结果与理论值的计算对比表明,本文理论方法可较好地模拟复杂荷载下基桩 P-Δ 效应,在实际工程中具有一定的应用价值.

3)对影响基桩 P-Δ 效应的各主要因素进行了对 比分析. 计算结果表明,当竖向荷载和水平荷载的比 值大于 10 时,该效应不能忽略;P-Δ 效应随桩顶自 由长度的增大而增大,而浅层地基的刚度与桩体刚 度则可在一定程度上制约 P-Δ 效应.

参考文献

- SASTRY V, MEYERHOF G G. Lateral soil pressures and displacements of rigid piles in homogeneous soils under eccentric and inclined loads [J]. Canadian Geotechnical Journal, 1986, 23 (3):281-286.
- [2] MEYERHOF G G, YALCIN A S. Behaviour of flexible batter piles under inclined loads in layered soil [J]. Canadian Geotechnical Journal, 1993, 30(2):247-256.
- [3] SASTRY V, MEYERHOF G G, KOUMOTO T. Behaviour of rigid piles in layered soils under eccentric and inclined loads [J]. Canadian Geotechnical Journal, 1994, 31(4):451-457.
- [4] 赵明华. 轴向和横向荷载同时作用下的桩基计算[J]. 湖南大学 学报(自然科学版), 1987, 14(2):72-85.
 ZHAO M H. The calculation of piles under simultaneous axial and lateral loading [J]. Journal of Hunan University (Natural Sciences), 1987, 14(2):72-85. (In Chinese)
- [5] 范文田. 轴向与横向力同时作用下柔性桩的分析 [J]. 西南交通 大学学报(自然科学版),1986(1):39-44.
 FAN W T. Analysis of slender piles under simultaneous axial and transverse loading [J]. Journal of Southwest Jiao Tong University (Natural Science), 1986 (1):39-44. (In Chinese)
- [6] 吴鸣,赵明华.大变形条件下桩土共同工作及试验研究[J].岩土 工程学报,2001,23(4):436—440.
 WU M,ZHAO M H. Study on pile -soil interaction under large deflection and its model test [J]. Chinese Journal of Geotechnical

Engineering, 2001, 23(4): 436-440. (In Chinese)

- [7] 赵明华,李微哲,单远铭,等. 成层地基中倾斜荷载桩改进有限 杆单元法研究[J]. 工程力学,2008,25(5):79-84.
 ZHAO M H,LI W Z,SHAN Y M,*et al.* Behavior analysis of piles in layered clays under eccentric and inclined loads by improved finite pole element method [J]. Engineering Mechanics,2008,25(5): 79-84. (In Chinese)
- [8] ZHANG L, GONG X N, YANG Z X, et al. Elastoplastic solutions for single piles under combined vertical and lateral loads[J]. Journal of Central South University, 2011, 18(1):216-222.
- [9] ZHU M X,ZHANG Y,GONG W M, et al. Generalized solutions for axially and laterally loaded piles in multilayered soil deposits with transfer matrix method [J]. International Journal of Geomechanics, 2017,17(4):04016104.
- [10] ZHANG L,OU Q,ZHOU S,et al. Semi-analytical solutions for vertically and laterally loaded piles in multilayered soil deposits[J]. Environmental Earth Sciences, 2018, 77(2):51-57.
- [11] LIANG F, CHEN H, CHEN S. Influences of axial load on the lateral response of single pile with integral equation method [J]. International Journal for Numerical & Analytical Methods in Geomechanics, 2012, 36(16):1831-1845.
- [12] ZHANG L, GONG X N, YU J L, et al. Elastic solution for partially embedded single piles subjected to simultaneous axial and lateral loading [J]. Journal of Central South University, 2014, 21 (11): 4330-4337.
- [13] LIANG F, ZHANG H, WANG J. Variational solution for the effect of vertical load on the lateral response of offshore piles [J]. Ocean Engineering, 2015, 99:23–33.
- [14] SEO H, PREZZI M. Analytical solutions for a vertically loaded pile in multilayered soil[J]. Geomechanics and Geoengineering, 2007, 2 (1):51-60.
- [15] BASU D, SALGADO R, PREZZI M. A continuum-based model for analysis of laterally loaded piles in layered soils[J]. Geotechnique, 2009,59(2):127-140.
- [16] SUN K. Laterally loaded piles in elastic media [J]. Journal of Geotechnical Engineering, 1994, 120(8):1324-1344.
- [17] 杨明辉,杨学文,赵明华. 黏性土中倾斜荷载下抗拔桩的模型试验研究[J]. 湖南大学学报(自然科学版),2016,43(11):13—19.
 YANG M H, YANG X W, ZHAO M H. Study of model experiments on uplift piles in clay under oblique loads [J]. Journal of Hunan University (Natural Sciences), 2016, 43 (11): 13—19. (In Chinese)
- [18] ANAGNOSTOPOULOS C, GEORGIADIS M. Interaction of axial and lateral pile responses [J]. Journal of Geotechnical Engineering, 1993,119(4):793-798.
- [19] HAZZAR L, HUSSIEN M N, KARRAY M. Vertical load effects on the lateral response of piles in layered media [J]. International Journal of Geomechanics, 2017, 17(9):04017078.
- [20] HAN F,PREZZI M,SALGADO R. Energy -based solutions for nondisplacement piles subjected to lateral loads [J]. International Journal of Geomechanics, 2017, 17(11):04017104.
- [21] 杨明辉,聂华杰,赵明华.边坡段水平受荷桩桩前土抗力折减效 应的模型试验研究[J].湖南大学学报(自然科学版),2019,46 (3):114-121.

YANG M H,NIE H J,ZHAO M H. Model testing study on effect of predicament resistance reduction on lateral loaded pile near slope [J]. Journal of Hunan University(Natural Sciences),2019,46(3): 114-121. (In Chinese)