

Для замыкания начально-краевой задачи к (1), (5) добавляются соответствующие гиперболическому типу системы уравнений начальные условия.

В случае изотропного материала физические соотношения (2), (3) с использованием (4) существенно упрощаются и приобретают вид

$$\begin{aligned}
 T_{ij}/h &= (\mu + \alpha) \nabla_i u_j + (\mu - \alpha) \nabla_j u_i - 2\alpha \pi_{ij} \omega + \lambda g_{ij} (\operatorname{div} \mathbf{u} + \psi_3); \\
 M_{ij}/I &= (\mu + \alpha) \nabla_i \psi_j + (\mu - \alpha) \nabla_j \psi_i - 2\alpha \pi_{ij} \varphi_3 + \lambda g_{ij} \operatorname{div} \boldsymbol{\psi}; \\
 T_{i3}/h &= (\mu - \alpha) \psi_i + (\mu + \alpha) \nabla_i w - 2\alpha \pi_{ki} \omega^k, M_{i3}/I = (\mu + \alpha) \nabla_i \psi_3 - 2\alpha \pi_{ki} \varphi^k; \\
 T_{3i}/h &= (\mu + \alpha) \psi_i + (\mu - \alpha) \nabla_i w + 2\alpha \pi_{ki} \omega^k; \\
 M_{3i}/I &= (\mu - \alpha) \nabla_i \psi_3 + 2\alpha \pi_{ki} \varphi^k, N/h = \lambda \operatorname{div} \mathbf{u} + (\lambda + 2\mu) \psi_3; \\
 R_{ij}/h &= (\gamma + \varepsilon) \nabla_i \omega_j + (\gamma - \varepsilon) \nabla_j \omega_i + \beta g_{ij} (\operatorname{div} \boldsymbol{\omega} + \varphi_3); \\
 S_{ij}/I &= (\gamma + \varepsilon) \nabla_i \varphi_j + (\gamma - \varepsilon) \nabla_j \varphi_i + \beta g_{ij} \operatorname{div} \boldsymbol{\varphi}, R_{i3}/h = (\gamma + \varepsilon) \nabla_i \omega + (\gamma - \varepsilon) \varphi_i, S_{i3}/I = (\gamma + \varepsilon) \nabla_i \varphi_3; \\
 R_{3i}/h &= g_{ik} R^{3k}/h = (\gamma - \varepsilon) \nabla_i \omega + (\gamma + \varepsilon) \varphi_i, N_\omega/h = \beta \operatorname{div} \boldsymbol{\omega} + (\beta + 2\gamma) \varphi_3,
 \end{aligned} \tag{6}$$

где  $\lambda, \mu$  – упругие постоянные Ламе;  $\alpha, \beta, \gamma, \varepsilon$  – дополнительные физические параметры среды при наличии моментных эффектов [2].

При этом уравнения движения с помощью (6), (7) преобразуются в две независимых системы уравнений в «перемещениях» (кинематических параметрах):

$$\begin{aligned}
 \rho \ddot{\mathbf{u}} &= (\lambda + \mu - \alpha) \operatorname{grad} \operatorname{div} \mathbf{u} + (\mu + \alpha) \Delta \mathbf{u} - 2\alpha [\mathbf{n}, \operatorname{grad} \omega] + \mathbf{q}/h, \\
 J \ddot{\omega} &= (\gamma + \varepsilon) \Delta \omega + (\gamma - \varepsilon) \operatorname{div} \boldsymbol{\varphi} + 2\alpha (\operatorname{rot}_n \mathbf{u} - 2\omega) + \tilde{m}_M/h, r^2 = I/h, \\
 J \ddot{\boldsymbol{\varphi}} &= (\gamma + \varepsilon) \Delta \boldsymbol{\varphi} + (\beta + \gamma - \varepsilon) \operatorname{grad} \operatorname{div} \boldsymbol{\varphi} - [r^{-2} (\gamma + \varepsilon) + 4\alpha] \boldsymbol{\varphi} - r^{-2} (\gamma - \varepsilon) \operatorname{grad} \omega + \tilde{m}_{2M}/I; \\
 \rho \ddot{\mathbf{w}} &= (\mu - \alpha) \operatorname{div} \boldsymbol{\psi} + (\mu + \alpha) \Delta w + 2\alpha \operatorname{rot}_n \boldsymbol{\omega} + q/h, \\
 \rho \ddot{\boldsymbol{\psi}} &= (\lambda + \mu - \alpha) \operatorname{grad} \operatorname{div} \boldsymbol{\psi} + (\mu + \alpha) \Delta \boldsymbol{\psi} - r^{-2} \{ (\mu + \alpha) \boldsymbol{\psi} + (\mu - \alpha) \operatorname{grad} w + 2\alpha [\mathbf{n}, \boldsymbol{\omega}] \} + \mathbf{m}/I, \\
 J \ddot{\boldsymbol{\omega}} &= (\gamma + \varepsilon) \Delta \boldsymbol{\omega} + (\beta + \gamma - \varepsilon) \operatorname{grad} \operatorname{div} \boldsymbol{\omega} - 4\alpha \boldsymbol{\omega} + 2\alpha [\mathbf{n}, \boldsymbol{\psi} - \operatorname{grad} w] + \tilde{m}_M/h.
 \end{aligned} \tag{8}$$

Первая из них описывает движение в срединной плоскости, а вторая – изгиб.

Отметим, что при  $\alpha = 0$  (8) и (9) переходят в построенные в [3, 4] уравнения движения упругих пластин с учетом независимого поворота нормального волокна и его обжатия.

#### Список литературы

- 1 Май, Куок Чиен. Начально-краевые задачи для моментных упругих оболочек / Куок Чиен Май, Д. В. Тарлаковский // Динамические и технологические проблемы механики конструкций и сплошных сред : материалы XXVII Международного симпозиума им. А. Г. Горшкова. Т. 1. – М. : ТРП, 2021. – С. 150–151.
- 2 Новацкий, В. Теория упругости / В. Новацкий. – М. : Мир, 1975. – 872 с.
- 3 Михайлова, Е. Ю. Обобщенная линейная модель динамики тонких упругих оболочек / Е. Ю. Михайлова, Д. В. Тарлаковский, Г. В. Федотенков // Ученые записки Казанского университета. Сер. Физико-математические науки. – 2018. – Т. 160, No. 3. – С. 561–577.
- 4 Михайлова, Е. Ю. Общая теория упругих оболочек : учеб. пособие / Е. Ю. Михайлова, Д. В. Тарлаковский, Г. В. Федотенков. – М. : Изд-во МАИ, 2018. – 112 с.

УДК 539.3: 624.131

## ДИНАМИЧЕСКИЕ СВОЙСТВА ГРУНТОВ В РЕЗОНАНСНОЙ ЗОНЕ

Е. Ю. ТРАЦЕВСКАЯ

Гомельский государственный университет им. Ф. Скорины, Республика Беларусь

При расчете устойчивости сооружений, передающих динамические нагрузки на основания, нужно учитывать, что свободные колебания системы «фундамент – грунт» при возмущающей нагрузке постоянной интенсивности могут изменяться в большом диапазоне частот в связи как с

увеличением жесткости грунта при уплотнении, так и с возрастанием его сжимаемости при увеличении влажности. Чаще всего резонансное усиление разупрочнения для разных глинистых грунтов регистрируется в диапазоне 1522 Гц [1]. По нашим данным, для рассматриваемых грунтов частоты собственных колебаний образцов грунтов изменяются в интервале 28166 Гц. Учитывая то обстоятельство, что частотный спектр динамических техногенных нагрузок разного происхождения (рельсовый транспорт, строительная техника, колесный транспорт, технологическое оборудование) находится в диапазоне 2100 Гц, следует ожидать, что при эксплуатации различных инженерных сооружений резонансная область может достигаться неоднократно и обусловить возобновляющиеся осадки грунта.

Ранее проводились теоретические исследования физико-механических свойств дисперсных грунтов [1–6]. Экспериментальное определение характеристик устойчивости и пластичности различного вида грунтов отражено в публикациях [7–10].

Для прогноза возможности появления резонанса необходимо знать частоту собственных колебаний системы «фундамент – грунт». Наиболее просто ее определяют по резонансным кривым колебаний.

Нами в лабораторных условиях получены резонансные кривые. Явление резонанса моделировалось на границе «источник колебания – грунт» и по резонансным кривым были получены частоты собственных колебаний образцов грунтов.

В условиях резонанса отношение частот  $\alpha/\omega$  возмущающих и свободных колебаний стремится к 1, соответственно, амплитуда вынужденных колебаний  $A_p$  – к бесконечности. Но в силу наличия сопротивления среды амплитуда вынужденных колебаний  $A_p$  и соответственно динамический коэффициент вынужденных колебаний  $k_d$  имеют ограниченное значение. В рассматриваемых условиях постоянные параметры (амплитуда и частота) вынуждающих колебаний и первоначальная плотность сложения супеси коэффициент нарастания амплитуды  $k_d$  существенно зависят от влажности. Вне резонансной зоны он увеличивается от 0,5 до 1,8 при уменьшении влажности  $W$  – от 0,135 до 0,080. В зоне резонанса зависимость носит обратный характер – при изменении влажности в указанных пределах коэффициент  $k_d$  уменьшается от 8,1 до 4,0. Явление резонанса с увеличением влажности проявляется более четко, и резонансные пики смещаются в сторону уменьшения частот вынужденных колебаний. Полученные зависимости можно объяснить следующим образом. При ослаблении структурных связей за счет изменения влажности амплитуда вынужденных колебаний  $A_p$  растет, и соответственно увеличиваются значения коэффициента  $k_d$ .

В резонансной зоне динамический коэффициент  $k_d$  принимает свое максимальное значение и в этом случае можно рассчитать логарифмический декремент затухания  $D$ :

$$k_d = \frac{1}{2\pi D} \sqrt{4 - \frac{D^2}{\pi^2}}.$$

По полученным данным декремент затухания  $D$  для супеси при увеличении влажности  $W$  от 0,080 до 0,135 уменьшился от 0,62 до 0,57, т. е. при увеличении влажности показатели демпфирующих свойств образцов грунтов уменьшаются.

**Выводы.** 1. При приложении вибродинамической нагрузки грунт уплотняется, процесс уплотнения имеет затухающий характер. При этом изменение значений модулей общей и упругой деформаций носит также затухающий характер, модули общей деформации приближаются к значениям модулей упругости, а жесткость  $\alpha$  и соответственно собственная частота образцов грунта  $\omega$  увеличивается.

2. При прочих равных условиях при увеличении влажности от максимальной гигроскопической влажности  $W_r$  до влажности нижнего предела пластичности  $W_p$  увеличивается сжимаемость грунта; жесткость  $\alpha$ , частоты собственных колебаний образцов  $\omega$ , логарифмические декременты затухания  $D$  и коэффициенты нарастания амплитуды вне резонансной зоны уменьшаются. Явление резонанса с увеличением влажности проявляется более четко.

3 Свободные колебания системы «фундамент – грунт» при возмущающей нагрузке постоянной интенсивности могут изменяться в большом диапазоне частот в связи как с увеличением жесткости грунта  $\alpha$  при уплотнении, так и возрастанием его сжимаемости (уменьшением жесткости  $\alpha$ ) при увеличении влажности  $W$ .

Следует отметить, что полученные механические характеристики грунтов использовались при расчетах композитных элементов конструкций, связанных с упругим основанием [11–14].

#### Список литературы

- 1 Трацевская, Е. Ю. Особенности тектоники территории г. Гомеля в связи с оценкой устойчивости геологической среды / Е. Ю. Трацевская, А. Н. Галкин, И. А. Красовская // Литосфера. – 2003. – № 1 (18). – С. 78–85.
- 2 Трацевская, Е. Ю. Закономерности развития суффозионно-просадочных явлений на территории Белоруссии / Е. Ю. Трацевская, А. Н. Галкин // Инженерная геология массивов лессовых пород : тр. Междунар. науч. конф. / под ред. В. Т. Трофимова, В. А. Королева (Москва, 25–26 мая 2004 г.). – М., 2004. – С. 108–109.
- 3 Трацевская, Е. Ю. Особенности формирования техногенного подтопления дисперсных грунтов / Е. Ю. Трацевская // Природные ресурсы. – 2008. – № 2. – С. 106–112.
- 4 Трацевская, Е. Ю. Современное динамическое состояние геологической среды г. Гомеля и его влияние на инженерно-геологические условия / Е. Ю. Трацевская, О. К. Абрамович // Литосфера. – 2008. – № 2 (29). – С. 129–137.
- 5 Трацевская, Е. Ю. Геологическая опасность развития подтопления грунтов и оценка экономических рисков при ее реализации / Е. Ю. Трацевская // Природные ресурсы. – 2009. – № 1. – С. 102–109.
- 6 Трацевская, Е. Ю. Влияние развития техногенного подтопления в дисперсных грунтах на надежность системы «основание – фундамент – здание» / Е. Ю. Трацевская // Экология урбанизированных территорий. – 2011. – № 2. – С. 71–76.
- 7 Трацевская, Е. Ю. Динамическая неустойчивость квазитиксотропных моренных грунтов / Е. Ю. Трацевская // Литосфера. – 2017. – № 1 (46). – С. 107–111.
- 8 Трацевская, Е. Ю. Характеристики пластичности супесчаных неводонасыщенных грунтов юго-востока Беларуси / Е. Ю. Трацевская // Литосфера. – 2018. – № 1 (48). – С. 12–17.
- 9 Трацевская, Е. Ю. Демпфирующие свойства слабосвязных трехфазных грунтов / Е. Ю. Трацевская // Литосфера. – 2019. – № 2(51). – С. 115–121.
- 10 Трацевская, Е. Ю. Экспериментальное исследование параметров автотранспортного вибродинамического воздействия на массивы грунтов / Е. Ю. Трацевская // Вестник Белорусского государственного университета транспорта: Наука и транспорт. – 2020. – № 1 (40). – С. 58–61.
- 11 Starovoitov, E. I. Vibrations of Circular Composite Plates on an Elastic Foundation under the Action of Local Loads / E. I. Starovoitov, D. V. Leonenko // Mechanics of Composite Materials. – 2016. – Vol. 52, no. 5. – P. 665–672.
- 12 Starovoitov, E. I. Resonance vibrations of circular composite plates on an elastic foundation / E. I. Starovoitov, D. V. Leonenko, D. V. Tarlakovsky // Mechanics of Composite Materials. – 2015. – Vol. 51, no. 5. – P. 561–570.
- 13 Gorshkov, A. G. Harmonic Vibrations of a Viscoelastoplastic Sandwich Cylindrical Shell / A. G. Gorshkov, É. I. Starovoitov, A.V. Yarovaya // International applied mechanics. – 2001. – Vol. 37, no. 9. – P. 1196–1203.
- 14 Starovoitov, É. I. Vibrations of round three-layer plates under the action of distributed local loads / É. I. Starovoitov, D. V. Leonenko, A.V. Yarovaya // Strength of materials. – 2002. – Vol. 34, no. 5. – P. 474–481.

УДК 532.536; 536.21

## СОПРЯЖЕННЫЙ ТЕПЛОМАССОБЕН ПРИ ЕГО ОБТЕКАНИИ ВЫСОКОСКОРОСТНЫМ ДИССОЦИИРУЮЩИМ ПОТОКОМ ГАЗА

*О. В. ТУШАВИНА*

*Московский авиационный институт (НИУ), Российская Федерация*

Рассматривается тепломассоперенос в окрестности передней критической точки затупленного конуса при обтекании его высокоскоростным диссоциирующим потоком воздуха на основе приближенно-аналитического решения полных уравнений пограничного слоя в переменных Дородницына – Лиза. Определяются конвективные и диффузионные потоки теплоты, подводимые к поверхности затупления, а также температура поверхности из баланса конвективно-диффузионных, лучистых и тепловых потоков, отводимых теплопроводностью внутрь тепловой защиты летательного аппарата (ЛА).

Проектирование высокоскоростных летательных аппаратов (ЛА) предполагает, прежде всего, определение уровня тепловых потоков и температур в условиях аэрогазодинамического нагрева и выбора на основе этого теплостойких теплозащитных материалов, выдерживающих огромные динамические и тепловые нагрузки.