

ТЕОРЕТИЧЕСКОЕ ОПРЕДЕЛЕНИЕ НАПРЯЖЕНИЙ В ОБЛАСТИ КОНТАКТА ЖЕСТКОГО КОЛЕСА С ДЕФОРМИРУЕМЫМ ГРУНТОМ

При качении колеса по деформируемому грунту в области контакта возникают нормальные и касательные напряжения. Характер их распределения зависит от нагрузки, размеров, геометрии, конструкции и упругих свойств шины, а также от упругих свойств грунта, характера движения колеса (с буксованием, без буксования).

В литературе по взаимодействию колеса с грунтом авторами предлагаются различные зависимости напряжения от деформации грунта [1–3]. В большинстве случаев это нелинейные законы, не позволяющие в точной постановке решать задачи деформации грунта под колесом. Однако приближенное решение задачи с помощью ЭВМ возможно, аппроксимируя на отдельных участках кривую зависимости деформаций грунта от напряжения прямыми линиями. Для этого важно решить задачу о деформации грунта под колесом в упругой постановке. В случае если кривая деформации будет разбита на ряд прямолинейных участков, то решение задачи сводится к решению ряда краевых задач с заданными на поверхности деформациями или напряжениями. В первом приближении считаем колесо абсолютно жестким. Допустим, что заданы перемещения грунта под колесом U, V, W как функции от координат X, Y (рис. 1). Оси координат X и Y расположены на поверхности грунта. Ось OX направлена по линии пересечения средней плоскости вращения колеса с горизонтальной поверхностью грунта в сторону движения колеса.

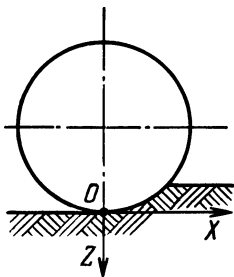


Рис. 1. Схема расположения осей координат.

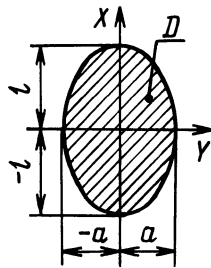


Рис. 2. След колеса в плане.

U, V, W — перемещение частиц грунта соответственно по осям OX, OY, OZ . В предположении, что грунт является упругим, перемещения U, V, W должны удовлетворять уравнениям Ламе.

$$\nabla U + (K + 1) \frac{\partial \theta}{\partial X} = 0;$$

$$\begin{aligned} \nabla V + (K+1) \frac{\partial \theta}{\partial Y} &= 0; \\ \nabla W + (K+1) \frac{\partial \theta}{\partial Z} &= 0, \end{aligned} \quad (1)$$

где $K = \frac{\lambda}{\mu}$; $\lambda = \frac{E \sigma}{(1+\sigma)(1-2\sigma)}$; $\mu = \frac{E}{2(1+\sigma)}$, E – модуль Юнга, σ – коэффициент Пуассона.

Уравнения (1) написаны в предположении того, что отсутствуют объемные силы, которые по сравнению с действующими силами пренебрежимо малы:

$\theta = \frac{\partial U}{\partial X} + \frac{\partial V}{\partial Y} + \frac{\partial W}{\partial Z}$ – объемная деформация; ∇ – оператор Лапласа.

Общее решение уравнений (1) имеет вид

$$\begin{aligned} U &= \varphi_1 + Z \frac{\partial \psi}{\partial X}; \\ V &= \varphi_2 + Z \frac{\partial \psi}{\partial Y}; \\ W &= \varphi_3 + Z \frac{\partial \psi}{\partial Z}, \end{aligned} \quad (2)$$

где $\varphi_1, \varphi_2, \varphi_3$ – произвольные гармонические функции от координат X, Y, Z , а функция $\psi(X, Y, Z)$ определяется из уравнения

$$\frac{\partial \psi}{\partial Z} = \frac{K+1}{K+3} \left(\frac{\partial \varphi_1}{\partial X} + \frac{\partial \varphi_2}{\partial Y} + \frac{\partial \varphi_3}{\partial Z} \right). \quad (3)$$

Полагаем, что на поверхности грунта (при $Z = 0$) заданы перемещения

$$\begin{aligned} U_0 &= f_1(X, Y); \\ V_0 &= f_2(X, Y); \\ W_0 &= f_3(X, Y). \end{aligned} \quad (4)$$

Следовательно, задача сводится к нахождению гармонических функций $\varphi_1, \varphi_2, \varphi_3$, удовлетворяющих условиям

$$\begin{aligned} \varphi_1(X, Y, 0) &= f_1(X, Y); \\ \varphi_2(X, Y, 0) &= f_2(X, Y); \\ \varphi_3(X, Y, 0) &= f_3(X, Y). \end{aligned} \quad (5)$$

Допустим, что след колеса в плане представляет собой некоторую область (D) (рис. 2).

Полагаем, что функции $f_k(X, Y)$ (5) обладают необходимым условием разложения их в двукратный ряд Фурье по X и Y в области (D) . Тогда любая из трех функций (5) может быть представлена в виде

$$f_k(X, Y) = \frac{4}{al} \sum_{\nu=0}^{\infty} \sum_{\epsilon=0}^{\infty} [(M_{\epsilon\nu k} \sin \frac{\epsilon\pi}{a} Y + D_{\epsilon\nu k} \cos \frac{\epsilon\pi}{a} Y) \sin \frac{\nu\pi}{l} X + \\ + (N_{\epsilon\nu k} \sin \frac{\epsilon\pi}{a} Y + F_{\epsilon\nu k} \cos \frac{\epsilon\pi}{a} Y) \cos \frac{\nu\pi}{l} X],$$

где

$$M_{\epsilon\nu k} = \int_0^a \int_0^l [\int f_k(\xi, Y) \sin \frac{\nu\pi}{l} \xi d\xi] \sin \frac{\epsilon\pi}{a} Y dY;$$

$$D_{\epsilon\nu k} = \int_0^a \int_0^l [\int f_k(\xi, Y) \sin \frac{\nu\pi}{l} \xi d\xi] \cos \frac{\epsilon\pi}{a} Y dY;$$

$$N_{\epsilon\nu k} = \int_0^a \int_0^l [\int f_k(\xi, Y) \cos \frac{\nu\pi}{l} \xi d\xi] \sin \frac{\epsilon\pi}{a} Y dY;$$

$$F_{\epsilon\nu k} = \int_0^a \int_0^l [\int f_k(\xi, Y) \cos \frac{\nu\pi}{l} \xi d\xi] \cos \frac{\epsilon\pi}{a} Y dY.$$

А соответствующая ей гармоническая функция будет иметь вид

$$\varphi_k(X, Y, Z) = \frac{4}{al} \sum_{\nu=0}^{\infty} \sum_{\epsilon=0}^{\infty} [(M_{\epsilon\nu k} \sin \frac{\epsilon\pi}{a} Y + D_{\epsilon\nu k} \cos \frac{\epsilon\pi}{a} Y) \sin \frac{\nu\pi}{l} X + \\ + (N_{\epsilon\nu k} \sin \frac{\epsilon\pi}{a} Y + F_{\epsilon\nu k} \cos \frac{\epsilon\pi}{a} Y) \cos \frac{\nu\pi}{l} X] \exp[-\pi \sqrt{(\frac{\epsilon}{a})^2 + (\frac{\nu}{l})^2} \cdot Z]$$

$k = (1, 2, 3)$.

После того как найдены функции φ_1, φ_2 и φ_3 , из уравнения (3) может быть определена функция ψ , а по формулам (2) – перемещения U, V, W .

Далее по известным из теории формулам можно определить компоненты деформации и напряжения при $Z = 0$, т.е. области контакта колеса с грунтом. Данный метод позволяет определять напряжения по глубине.

Литература

1. Гуськов В.В. Тракторы: Теория. Минск, 1977, ч. II, с. 8–20.
2. Агейкин Я.С. Вездеходные колесные и комбинированные движители. – М., 1972, с. 30–60.
3. Амарян Л.С. Прочность и деформируемость торфяных грунтов. – М., 1969, с. 10–18.