

УДК 624.131.526

С. Ш. НУРИДЖАНЫН

УЧЕТ НАЧАЛЬНОГО ГРАДИЕНТА НАПОРА
В МЕТОДЕ ЭКВИВАЛЕНТНОГО СЛОЯ ГРУНТА

Предлагается метод прогнозирования осадок фундаментов во времени по теории консолидации с учетом начального градиента напора. Расчетные зависимости записаны в простой форме и не требуют применения ЭВМ для получения численных результатов.

Ил. 1. Библиогр. 3 назв.

Առաջարկվում է մոտանալիք ընթացքում հիմքերի նստվածքների կանխագուշակման եղանակը ամրագրվածան տեսության հիման վրա՝ հաշվի առնելով ճնշման փոքրեական գրգռվածությունը։ Հաշվարկային առնչությունները ստացված են պարզ տեսքով և թվային արդյունքներ ստանալու համար չի պահանջվում հաշվիչ մեքենաների կիրառումը։

Как известно, метод эквивалентного слоя, предложенный проф. Н. А. Цытовичем в 1934 г. для определения величины конечной осадки фундамента, в дальнейшем им и другими авторами был усовершенствован. С помощью этого метода оказалось возможным прогнозирование протекания осадки во времени для фундаментов, расположенных на водонасыщенных грунтах, путем приведения сложной пространственной задачи консолидации к одномерной. При рассмотрении одномерной задачи энкура уплотняющихся напряжений принимается в виде треугольника, высота которого h определяется из условия равенства стабилизированной осадки ее величине, полученной по строгому решению на базе теории линейно-деформируемой среды

$$h = 2a, \quad h_x = \lambda ab, \quad \lambda = (1 - \nu_0^2)/(1 - 2\nu_0), \quad (1)$$

где h — толщина эквивалентного слоя, ν_0 — коэффициент Пуассона, b — ширина подошвы фундамента, λ — коэффициент, зависящий от формы фундамента в плане и от его жесткости, значения которого можно найти в [1]. Зная величину h_x , значение стабилизированной осадки можно определить по формуле $S = m_0 q h_x$, где m_0 — коэффициент относительной сжимаемости, q — интенсивность внешней нагрузки.

Если основанием является водонасыщенный глинистый грунт, то для прогнозирования осадки фундамента во времени можно использовать приведенные в [1] решения. Однако в случае, когда фильтрация протекает с отклонением от закона Дарси из-за наличия начального градиента напора эти решения не могут быть использованы. Учет начального градиента напора при прогнозировании консолидации является обязательным, т. к. он не только влияет на величину конечной осадки, но и на скорость протекания процесса. Ниже предлагается простой инженерный способ учета начального градиента

напора в методе эквивалентного слоя грунта путем применения интегрального метода, использованного ранее в [2], применительно к одномерной задаче консолидации при прямоугольной эпюре сжимающих напряжений.

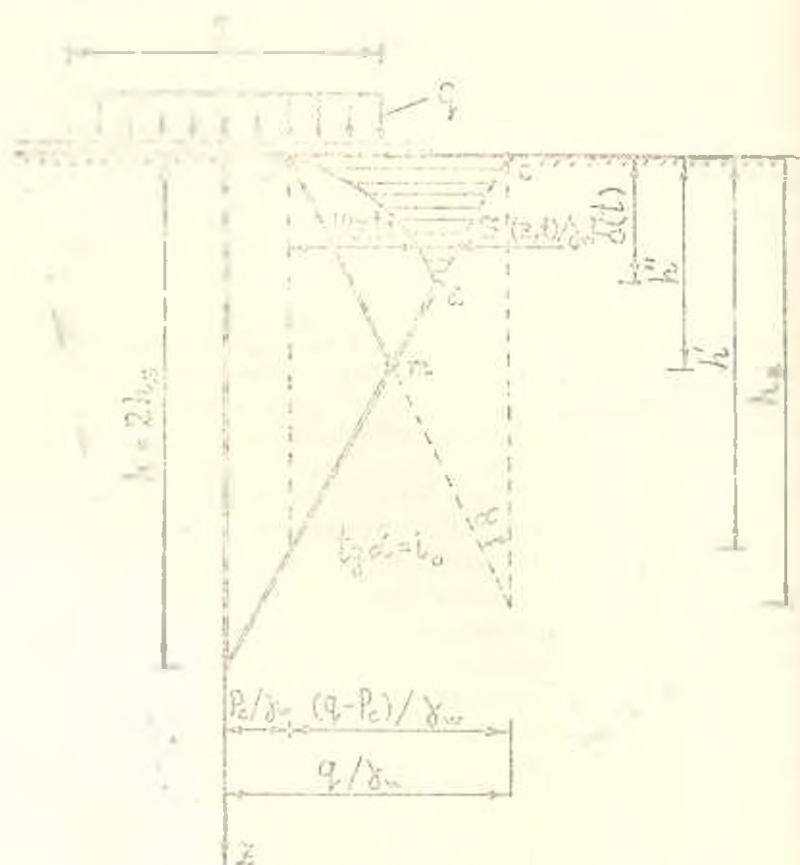


Рис. Расчетная схема

Рассмотрим консолидацию водонасыщенного глинистого грунта под воздействием равномерно распределенной по площади прямой угольной нагрузки интенсивностью q (рис.). Если грунт обладает структурной прочностью, то при мгновенном приложении внешней нагрузки часть ее, равная P_0 , будет воспринята скелетом грунта, а оставшаяся часть будет передана порочной воде. При этом глубина активной зоны будет равна $h = 2h_0(q - P_0)/q$. Если же фильтрация в грунте начинается при градиентах, больших начального ($i > i_0 = i_{00}$), то глубина активной зоны уменьшится до величины $h' = h_0(h/h_0 + 1)$, где $h_0 = (q - P_0)/\gamma_w i_0 q \gamma_w i_0$.

Таким образом, пропозирование консолидации по методу эквивалентного слоя грунта с учетом начального градиента напора сводится к интегрированию уравнения

$$\frac{\partial H}{\partial t} = (1 - m_v \gamma_w) \frac{\partial}{\partial z} (k \frac{\partial H}{\partial z} - i_0) \frac{\partial z}{\partial t}.$$

которое при постоянном коэффициенте фильтрации k запишется в виде

$$\partial H / \partial t = C_v \partial^2 H / \partial z^2; \quad C_v = k m \gamma_w \quad (2)$$

Здесь $H(z, t) = (q_0 - z(z, t)) \gamma_w$, а $z(z, t)$ — напряжение, возникающее в скелете грунта (сверху P_p), под воздействием которого происходит уплотнение. Решение уравнения (2) должно быть найдено при краевых условиях

$$H(z, 0) = q_0(1 - z/h) \gamma_w = H_0(1 - z/h), \quad z \leq h, \quad (3)$$

$$H(0, t) = 0, \quad H(z(t), t) = H_0(1 - z(t)/h), \quad \partial H(z(t), t) / \partial z = -\gamma_w \quad (4)$$

Последние два условия заданы на движущейся границе $z(t)$, закон движения которой заранее неизвестен и должен быть найден из самого решения. Впервые постановка двух граничных условий на движущейся границе раздела, разделяющей область, в которой происходит фильтрация, от области, в которой она отсутствует, была дана в [3]. Для удобства перейдем к безразмерным переменным, вводя обозначения

$$\tau = t C_v h^2, \quad \xi = z/h, \quad \bar{H} = H/H_0, \quad \bar{h} = h/h_0, \quad \xi(\tau) = z(t)/h_0.$$

Тогда задача (2) — (4) запишется в виде

$$\partial \bar{H} / \partial \tau = \partial^2 \bar{H} / \partial \xi^2, \quad (5)$$

$$\bar{H}(\xi, 0) = 1 - \xi/\bar{h}, \quad \bar{H}(0, \tau) = 0, \quad (6)$$

$$\bar{H}(\xi(\tau), \tau) = 1 - \xi(\tau)/\bar{h}, \quad \partial \bar{H}(\xi(\tau), \tau) / \partial \xi = -1.$$

Функцию $\bar{H}(\xi, \tau)$ примем в виде

$$\bar{H}(\xi, \tau) = a_0(\tau) + a_1(\tau)\xi + a_2(\tau)\xi^2.$$

Найдя неизвестные коэффициенты $a_i(\tau)$ путем удовлетворения трем граничным условиям, получим

$$\bar{H}(\xi, \tau) = [2 - \xi(\tau) - 2\xi(\tau)/\bar{h}]\xi^2 + [\xi(\tau) - 1 + \xi(\tau)/\bar{h}]\xi^3 \xi(\tau). \quad (7)$$

Пусть функция $\bar{H}$ удовлетворяет уравнению (5) в среднем от $\xi = 0$ до $\xi = \xi(\tau)$ тогда

$$\int_0^{\xi(\tau)} (\partial \bar{H} / \partial \tau) d\xi = \int_0^{\xi(\tau)} (\partial^2 \bar{H} / \partial \xi^2) d\xi. \quad (8)$$

Подставив (7) в (8) после интегрирования, получим обыкновенное дифференциальное уравнение первого порядка

$$\frac{d\xi(\tau)}{d\tau} = \frac{6(n - \xi(\tau))}{(n + \xi(\tau))\xi(\tau)}, \quad n = \bar{h}/(1 + \bar{h})$$

Разделив переменные и проинтегрировав с учетом начального условия $\xi(0) = 0$, найдем

$$\tau = -\frac{n}{3} \left[(1 + \xi(\tau)/4n) \xi(\tau) - n \ln | \xi(\tau) n + 1 | \right]. \quad (9)$$

Таким образом, в неявном виде найдена зависимость приведенной глубины поверхности раздела ξ от времени.

Величина осадки в произвольный момент времени будет пропорциональна площади криволинейной фигуры «acd», т. е.

$$S(\tau) = m_p \int_0^{\xi(\tau)} z(z, t) dz = m_p \gamma_w H_a h_a \int_0^{\xi(\tau)} [1 - \xi/h - H(\xi, \tau)] d\xi.$$

Учитывая, что величина стабилизированной осадки S_∞ пропорциональна площади треугольника «ast» и равна $S_\infty = m_p^2 \gamma_w H_a h_a n/2$, степень консолидации $Q(\tau)$ получим в виде

$$Q(\tau) = S(\tau)/S_\infty = (2/n) \int_0^{\xi(\tau)} [1 - \xi/h - H(\xi, \tau)] d\xi.$$

Подставив сюда выражение (7), после интегрирования найдем

$$Q(\tau) = \xi(\tau) (2 + \xi(\tau)/n) / 3n. \quad (10)$$

В частном случае, при $n=1$ получается решение для прямоугольной эпюры уплотняющих напряжений, которое было найдено ранее в [2].

Примененный в данном случае интегральный метод, как это показано в [2], приводит к результатам, незначительно отличающимся (в пределах нескольких процентов) от найденных численным методом. А если учесть, что численное решение задачи с использованием ЭВМ связано с довольно значительными затратами машинного времени, удобство применения полученных простых выражений (9) и (10) на практике не вызывает сомнений.

ЛИТЕРАТУРА

1. Цытович Н. А. Механика грунтов.—М.: Высшая школа, 1983.—288 с.
2. Нипиджанян С. Ш., Хачатрян Э. А. Влияние начального градиента напора на процесс консолидации//Изв. АН АрмССР. Сер. ТН.—1983—Т. XXXV, № 5—С. 22—25.
3. Флорин В. А. Основы механики грунтов.—М.—Л.: Гостройиздат, 1961, т. 2.—543 с.