

ОПРЕДЕЛЕНИЕ СЕКУЩИХ ОБЪЕМНЫХ МОДУЛЕЙ УПРУГОСТИ И СДВИГА ДЛЯ БЕТОНА

Фомин В.М. , Фомина И.П. (Одесская государственная академия
строительства и архитектуры)

При исследовании нелинейных колебаний железобетонных конструкций возникает необходимость в аналитических зависимостях между средними напряжениями σ_0 и средними относительными деформациями ϵ_0 , а также между октаэдрическими касательными напряжениями τ_0 и сдвигами на октаэдрических площадках γ_0 для бетона. Подобные зависимости приведены в статье [1], однако они достаточно громоздки и неудобны для качественного исследования колебаний. В настоящей работе предлагается вывод указанных зависимостей и аналитических выражений для соответствующих секущих модулей из формул для диаграмм одноосного растяжения (сжатия) и поперечных деформаций, приведенных в книге [2].

Пусть бетонный стержень испытывает деформацию одноосного продольного сжатия. Обозначив через ϵ_b и ϵ_p соответственно продольную и поперечную относительные деформации, будем иметь

$$\epsilon_0 = (\epsilon_b + 2\epsilon_p) / 3 \quad (1)$$

Учитывая, что $\epsilon_p = -\nu_b \epsilon_b$, а $\epsilon_b = \sigma_b / (E_0 V_b)$ (σ_b - нормальное напряжение в поперечном сечении стержня, ν_b - коэффициент Пуассона, E_0 - начальный модуль упругости бетона, V_b - коэффициент изменения секущего модуля [2]), можем записать

$$\epsilon_0 = \frac{\sigma_b (1 - 2\nu_b)}{3E_0 V_b} \quad (2)$$

Заметим, что [2]

$$V_b = \bar{V}_b + (V_0 - \bar{V}_b) \sqrt{1 - \omega_1 \eta - \omega_2 \eta^2} \quad (3)$$

$$\nu_b = \bar{\nu}_b + (\nu_0 - \bar{\nu}_b) \sqrt{1 - \eta^2} \quad (4)$$

В формуле (3) \widehat{V}_b - максимальное значение коэффициента V_b , V_0 - его начальное значение; ω_1 и ω_2 - некоторые постоянные величины. Их значения определяются из формул

$$\widehat{V}_b = \frac{\widehat{\sigma}_b}{\widehat{\varepsilon}_b E_0}, \quad \widehat{\sigma}_b = -R_{b,ser} \quad (5)$$

$$\widehat{\varepsilon}_b = -\frac{(18 + R_{b,ser})(62R_{b,ser} + 0.675R_{b,ser}^2 + 22)}{(53000 - 62R_{b,ser})(7R_{b,ser} + R_{b,ser}^2 + 22)} \quad (6)$$

($R_{b,ser}$ в МПа – приводится в СнИПе, а $V_0 = 1$, $\omega_1 = 2 - 2,5V_b$ для восходящей ветви диаграммы одноосного сжатия; $V_0 = 2,05\widehat{V}_b$, $\omega_1 = 1,95\widehat{V}_b - 0,138$ для нисходящей; $\omega_2 = 1 - \omega_1$).

В формуле (4) $\widehat{\nu}_b$ - максимальное значение ν_b :

$$\widehat{\nu}_b = \nu_0 + 1 - \sqrt[3]{\widehat{V}_b} \quad (7)$$

Заметим, что величины V_b и ν_b в формулах (3) и (4) являются функциями уровня нормальных напряжений η :

$$\eta = \sigma_b / \widehat{\sigma}_b \quad (8)$$

Введем величину ζ , которая характеризует уровень среднего напряжения:

$$\zeta = \varepsilon_0 / \widehat{\varepsilon}_b \quad (9)$$

Тогда (2) может быть записано так:

$$\zeta = A\eta f(\eta) \quad \left(A = \frac{\widehat{\sigma}_b(1 - 2\nu_0)}{3E_0\widehat{\varepsilon}_b}; f(\eta) = \frac{1 - 2\nu_b(\eta)}{[1 - 2\nu_0]V_b(\eta)} \right) \quad (10)$$

Формула (10) выражает зависимость ε_0 от σ_b , а значит, и от σ_0 , так как $\sigma_0 = \sigma_b / 3$ при одноосном сжатии. Поскольку нас интересует обратная зависимость σ_0 от ε_0 , то проблема состоит в обращении выражения (10). Для однозначного обращения будем рассматривать только восходящую ветвь диаграммы, т.е. при $\zeta_b < \widehat{\zeta}_b$, $\eta < 1$ ($\widehat{\zeta}_b = Af(1)$). Обозначим искомую зависимость η от ζ так: $\eta = \chi(\zeta)$. Тогда (10) можно представить так:

$$\eta = \frac{1}{A}\zeta \frac{1}{f[\chi(\zeta)]} \quad (11)$$

Так как $\nu(0) = \nu_0$, а $V_b(0) = 1$, то $f(0) = 1$. Как уже отмечалось, на восходящей ветви диаграммы зависимость $\eta = \chi(\zeta)$ однозначна. Отсюда следует, что $\eta(0) = 0$. Поэтому можно записать следующее равенство:

$$\frac{1}{f[\chi(\zeta)]} = 1 + \varphi(\zeta) \quad (12)$$

где $\varphi(0) = 0$. Используя (12), запишем (11) в следующем виде:

$$\eta = \frac{1}{A} \zeta [1 + \varphi(\zeta)] \quad (13)$$

Аналитическая запись функции $\varphi(\zeta)$ неизвестна, однако, ее аппроксимацию при помощи полиномов легко построить. Разбиваем отрезок $[0, \eta^*]$ ($\eta^* < 1$) на n частей и для каждой точки $\eta_k = k\eta^* / n$ ($k = 0, 1, \dots, n$) определяем соответствующее значение ζ_k по формуле (10). Далее из формулы (13) при найденных значениях η_k и ζ_k определяется $\varphi(\zeta_k)$. Используя какую-либо интерполяционную формулу (Лагранжа, Ньютона или др.), можем записать

$$\eta = \frac{1}{A} \zeta [1 + \tilde{\varphi}(\zeta)], \quad \tilde{\varphi}(\zeta) = \sum_{k=0}^n a_k \zeta^k \quad (14)$$

Заменяя η и ζ их выражениями (8) и (9) и учитывая, что $\sigma_0 = \sigma_b / 3$, получаем

$$\begin{aligned} \sigma_0 &= 3K(\varepsilon_0)\varepsilon_0 \\ K(\varepsilon_0) &= K_0 \left[1 + \tilde{\phi}\left(\frac{\varepsilon_0}{\hat{\varepsilon}_b}\right) \right] \end{aligned} \quad (15)$$

Здесь $K(\varepsilon_0)$ - секущий объемный модуль упругости бетона, $K_0 = \frac{\hat{\sigma}_b}{3A\hat{\varepsilon}_b}$. Легко убедиться в том, что $K_0 = \frac{E_0}{3(1-2\nu_0)}$, т.е. представляет собой начальный объемный модуль упругости.

Переходим к определению сдвига на октаэдрических площадках. Из формулы $\gamma_0 = \frac{2}{3} \sqrt{(\varepsilon_1 - \varepsilon_2)^2 + (\varepsilon_2 - \varepsilon_3)^2 + (\varepsilon_3 - \varepsilon_1)^2}$ получаем

$$\gamma_0 = \frac{2\sqrt{2}}{3} |\varepsilon_b| (1 + \nu_b) \quad (16)$$

так как $\varepsilon_1 = \varepsilon_b$, $\varepsilon_2 = \varepsilon_3 = -\nu_b \varepsilon_b$. Таким же образом получаем, что октаэдрические касательные напряжения определяются по формуле

$$\tau_0 = \sqrt{2} |\sigma_b| / 3 \quad (17)$$

Тогда из зависимости

$$\tau_0 = G\gamma_0 \quad (18)$$

следует, что

$$G = \frac{\tau_0}{\gamma_0} = \frac{E_0 V_b(\eta)}{2[1 + \nu_b(\eta)]} \quad (19)$$

Введем обозначение

$$\rho = \frac{3\gamma_0}{4\sqrt{2} |\hat{\sigma}_b|} \quad (20)$$

Учитывая, что $\sigma_b = \eta \hat{\sigma}_b$, а также (17), (19), (20), получаем из (18)

$$\rho = B\eta g(\eta) \quad \left(B = \frac{\hat{\sigma}_b(1 + \nu_b)}{2E_0 \hat{\varepsilon}_b}, g(\eta) = \frac{1 + \nu_b(\eta)}{(1 + \nu_0)V_b(\eta)}, g(0) = 1 \right) \quad (21)$$

Теперь проблема состоит в обращении функции (21), т.е. в определении зависимости η от ρ . Действуя аналогично предыдущему случаю, приходим к соотношению, аналогичному (13)

$$\eta = \frac{1}{B} \rho [1 + \psi(\rho)], \quad (\psi(0) = 0) \quad (22)$$

Продолжая так же далее, получаем

$$\eta = \frac{1}{B} \rho [1 + \tilde{\psi}(\rho)], \quad \tilde{\psi}(\rho) = \sum_{k=0}^m b_k \rho^k \quad (23)$$

где коэффициенты b_k ($k = 1, 2, \dots, m$) определяются так же, как a_k ($k = 1, 2, \dots, n$). Заменяя η отношением $\sigma_b / \hat{\sigma}_b$, а ρ в соответствии с (20), находим

$$\tau_0 = G(\gamma_0) \gamma_0 \quad (24)$$

$$G(\gamma_0) = G_0 [1 + \tilde{\psi}(d_b \gamma_0)]$$

($G(\gamma_0)$ - секущий модуль сдвига бетона, а G_0 - соответствующий начальный модуль, $d_b = \frac{3}{4\sqrt{2} |\hat{\sigma}_b|}$).

Пусть теперь стержень подвергается одноосному растяжению. Все вышеприведенные формулы за исключением (6), оказываются верными при замене индекса "b" на индекс "bt". Вместо (6) следует использовать формулу [3]

$$\hat{\varepsilon}_{bt} = A_0 R_{bt}^\alpha \quad (25)$$

где A_0 и α - параметры, зависящие от типа бетона.

Таким образом, формулы (15) и (26) с учетом вышеуказанной замены справедливы и для одноосного растяжения. Следовательно, коэффициенты диаграмм сдвига для сжатия и растяжения (т.е. для разных значений параметра Лоде-Надаи) отличаются друг от друга, что было отмечено в работе [1].

Пример. В качестве примера рассмотрим стержень, выполненный из бетона В40:

$$R_{b,ser} = 29 \text{ МПа}, E_0 = 36 \cdot 10^3 \text{ МПа}, R_{bt,ser} = 2,1 \text{ МПа}.$$

Рассматриваем сначала случай одноосного сжатия. По формулам (3)-(7) находим

$$\hat{\varepsilon}_b = -2,056 \cdot 10^{-3}; \hat{V}_b = 0,392; \omega_1 = 2 - 2,5 \hat{V}_b = 1,02; \omega_2 = 1 - \omega_1 = -0,02; \hat{\nu}_b = 0,468 \text{ (принято, что } \nu_0 = 0,2 \text{)}. \text{ Из формул (3) и (4) определяем}$$

$$V_b = 0,392 + 0,608 \sqrt{1 - 1,02\eta + 0,02\eta^2}, \nu_b = 0,468 - 0,268 \sqrt{1 - \eta^2},$$

а из (10):

$$A = 0,0784; f(\eta) = \frac{0,064 + 0,536 \sqrt{1 - \eta^2}}{0,6(0,392 + 0,608 \sqrt{1 - 1,02\eta + 0,02\eta^2})}$$

Примем $\eta^* = 0,8$ и разобьем отрезок $[1, 0,8]$ на два участка. Тогда из (10) получаем $\eta_0 = 0; \eta_1 = 0,4; \eta_2 = 0,8; \zeta_0 = 0; \zeta_1 = 0,0337; \zeta_2 = 0,0609$. Из (12) находим $\varphi(\zeta_0) = 0; \varphi(\zeta_1) = -0,0695; \varphi(\zeta_2) = 0,0297$. Очевидно, что $a_0 = 0$. Для нахождения a_1 и a_2 составляем систему уравнений

$$a_1 0,0337 + a_2 0,0337^2 = -0,0695$$

$$a_1 0,0609 + a_2 0,0609^2 = 0,0297$$

решая которую находим: $a_1 = -5,224; a_2 = 93,807$. Далее, из (15) получаем

$$\sigma_0 = 3K(\varepsilon_0)\varepsilon_0; K(\varepsilon_0) = 20 \cdot 10^3 (1 + 2,541 \cdot 10^3 \varepsilon_0 + 22,192 \cdot 10^6 \varepsilon_0^2)$$

Последние два слагаемых внутри скобок показывают отклонение поведения материала от линейного в рассматриваемом диапазоне деформаций.

Покажем, что это отклонение мало. Максимальное значение ζ равно $\zeta_2 = 0,0609$. Тогда соответствующее значение $\varepsilon_{0,2} = \hat{\varepsilon}_b \zeta_2 = -0,1252 \cdot 10^{-3}$. Таким образом, необходимо найти максимум модуля

функции $\varphi_0(\epsilon_0) = 2,541 \cdot 10^3 \epsilon_0 + 22,192 \cdot 10^6 \epsilon_0^2$ на отрезке $[-0,1252 \cdot 10^{-3}, 0]$. Приравнивая нулю производную, находим точку минимума функции $\varphi_0(\epsilon_0): \epsilon_{0,\min} = -0,05725 \cdot 10^{-3}$. Соответствующее значение функции: $\varphi_0(\epsilon_{0,\min}) = -0,0728$. Значение $\varphi_0(-0,1252 \cdot 10^{-3}) = -0,0298$. Следовательно, отклонение от линейности $|\varphi_0(\epsilon_0)| \leq 0,0728$, т.е. гораздо меньше 1.

Переходим к определению модуля сдвига. Действуя в соответствии с формулами (17)-(24), получаем

$$\tau_0 = G(\gamma_0)\gamma_0; \quad G(\gamma_0) = 15 \cdot 10^3 (1 - 0,383 \cdot 10^3 \gamma_0 + 0,0468 \cdot 10^6 \gamma_0^2)$$

Аналогично показывается, что отклонение от линейности мало.

Для растяжения имеем

$$\sigma_0 = 3K(\epsilon_0)\epsilon_0; \quad K(\epsilon_0) = 20 \cdot 10^3 (1 - 2,785 \cdot 10^3 \epsilon_0 - 1041,453 \cdot 10^6 \epsilon_0^2)$$

$$\tau_0 = G(\gamma_0)\gamma_0; \quad G(\gamma_0) = 15 \cdot 10^3 (1 - 0,148 \cdot 10^3 \gamma_0 - 23,714 \cdot 10^6 \gamma_0^2)$$

Заметим, что в этом случае $\epsilon_{0,2} = \hat{\epsilon}_{bt} \zeta_2 = 7,753 \cdot 10^{-5} \cdot 0,8 = 6,202 \cdot 10^{-5}$.

Нетрудно показать, что и в этом случае отклонение от линейности в $K(\epsilon_0)$ и $G(\gamma_0)$ малы.

Вывод:

Предложены аналитические выражения для объемных модулей упругости и модулей сдвига для бетона, удобные для исследования статки и динамики бетонных и железобетонных конструкций.

Литература

1. Круглов В.М. Нелинейные соотношения и критерий прочности бетона в трехосном напряженном состоянии // Известия вузов. Строительство и архитектура, 1985, №11, с. 1-5.
2. Карпенко Н.И. Общие модели механики железобетона. М: Стройиздат, 1996.-416 с.
3. Ящук В.Е., Курган П.Г. О связи напряжения-деформации растянутого бетона // Известия вузов. Строительство и архитектура, 1981, №12, с. 12-17.