

УДК 539.371

ОБ ЭФФЕКТЕ ПОПЕРЕЧНЫХ ДЕФОРМАЦИЙ  
В МЕХАНИКЕ СПЛОШНОЙ СРЕДЫ

*А. Ф. Ревуженко, Е. И. Шемякин*

(*Новосибирск*)

Обсуждается эффект поперечных деформаций для упругих и пластических тел. Показано, что для пластических тел поперечные деформации имеют ту же природу, что и продольные — поворот упругих элементов, вырезанных линиями Людерса. Для упругих тел продольные (активные) и поперечные (пассивные) деформации имеют различную природу и появление внутренних усилий связано с градиентами активных, а не полных смещений. В соответствии с этим уравнения состояния записываются в форме связей напряжений с активными деформациями и активных деформаций с пассивными.

Показано, что связь напряжений и деформаций, вычисленных по произвольной площадке, имеет физический смысл только для некоторых (определяющих) площадок. Деформации, вычисленные на остальных площадках, физического смысла не имеют, их роль сводится к инвариантному описанию процессов, происходящих на определяющих площадках. Поэтому для описания процессов, происходящих на всех площадках одного тензора деформаций недостаточно. Показано, что в случае линейно-упругого тела для такого описания достаточно тензора активных и тензора пассивных деформаций.

1. Рассмотрим деформирование упругого твердого тела. Математическая теория упругости строится обычно следующим образом [1]:

1) вводятся понятия тензоров напряжений и деформаций, причем тензор деформаций по определению характеризует изменение расстояний между парами близких точек упругого тела;

2) утверждается, что тензор напряжений есть некоторая функция тензора деформаций и постулируется вид этой функции.

С физической точки зрения такой путь построения модели упругого тела либо противоречив, либо неявно содержит некоторые дополнительные гипотезы. Действительно из последней гипотезы и определения тензора деформаций можно заключить, что единственной причиной возникновения внутренних усилий в теле является изменение расстояний между всевозможными парами его близких точек. Отсюда следует, что по известным деформациям усилия на любой площадке можно вычислять двумя способами: либо через функцию, введенную гипотезой 2), либо через функции, характеризующие взаимодействия материальных точек упругого тела.

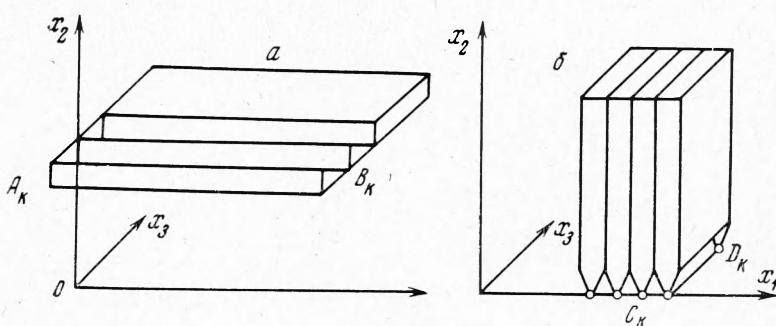
Если, следуя [2], предположить, что взаимодействуют только пары близких точек, то получится модель упругого тела с одним параметром  $C$ , если предположить, что взаимодействуют четверки близких точек, одна из которых лежит в вершине прямоугольного репера, а три другие — на его сторонах, то в изотропном случае получится модель тела с двумя параметрами ( $E$  и  $v$ ). Если  $E$  и  $v$  постоянны, то оба способа определения напряжений приводят к одним и тем же результатам. Если  $E$  и  $v$  меняются в процессе деформирования, то внутренние усилия, вычисленные вторым способом, не образуют тензора, и гипотезы 1), 2) противоречат заключенному в них физическому смыслу деформирования.

Гипотезу 2) можно изменить следующим образом: предположим, что только на некоторых (определяющих) площадках внутренние усилия воз-

никают вследствие изменения расстояний между близкими точками тела; усилия и деформации на остальных площадках должны вычисляться по правилам тензорного проектирования через усилия и деформации на определяющих площадках. Следовательно, только на определяющих площадках связь напряжений и деформаций имеет физический смысл, на всех остальных площадках эта связь имеет только формальный смысл. Это можно интерпретировать следующим примером: пусть кинематика деформирования сплошной среды определяется равенствами

$$(1.1) \quad u_1 = \gamma(t)x_2, \quad u_2 \equiv 0, \quad u_3 \equiv 0$$

где  $u_1, u_2, u_3$  — компоненты вектора смещений,  $\gamma(t)$  — гладкая функция времени.



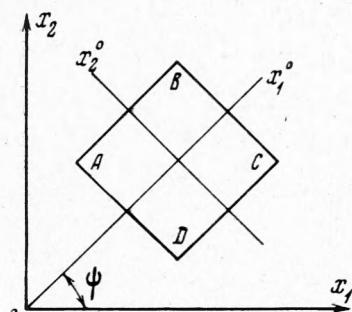
Фиг. 1

Движение (1.1) может быть реализовано тонкими жесткими пластинами  $A_k B_k$ , между которыми действуют определенные силы (фиг. 1, а). Для такой сплошной среды физический смысл имеют сдвиги только на площадках, параллельных плоскости  $0x_1x_3$ . Сдвиги и удлинения на других площадках имеют формальный смысл. Поэтому связь напряжений и деформаций имеет физический смысл только для площадок, параллельных плоскости  $0x_1x_3$ , которые будут в данном случае определяющими.

При малых значениях  $|\gamma(t)|$  деформирование (1.1) можно также реализовать вращением тонких жестких пластин вокруг точек  $C_k, D_k$  (фиг. 1, б). В этом случае определяющими будут площадки, параллельные плоскости  $0x_2x_3$ .

Вопрос об отыскании определяющих площадок в рамках феноменологических представлений однозначного решения не имеет. Для его решения необходимы данные о физическом механизме деформирования исследуемого материала.

Предположим, что для упругого материала определяющими площадками являются площадки главных напряжений. Рассмотрим плоский случай деформирования. Предположим также, что до деформации упругое тело является однородным и изотропным. Выделим элемент  $ABCD$  и рассмотрим его поведение под действием внешних нагрузок (фиг. 2). Если к сторонам  $AD$  и  $BC$  приложить нормальные усилия, то переместятся не только стороны  $AD$  и  $BC$ , но и стороны  $AB$  и  $DC$ . Перемещение площадки  $AD$



Фиг. 2

будем называть активным; оно вызывается силой, действующей на эту же площадку. Перемещение площадки  $AB$  назовем пассивным, так как площадка  $AB$  свободна от напряжений. Внутренние усилия в теле возникают вследствие появления градиентов активных, а не полных смещений. В работе [3], содержащей подробную библиографию, исследуются причины возникновения пассивных смещений.

При классическом подходе достаточно считать, что единственной причиной пассивного смещения является активное смещение ортогональной площадки. В общем случае смещение каждой точки элемента  $ABC\bar{D}$  имеет две составляющие — активную  $\bar{q}$  и пассивную  $\bar{p}$ . Введем понятия активной и пассивной деформаций элемента  $ABC\bar{D}$ .

$$(1.2) \quad q_{ij} = \frac{1}{2} \left( \frac{\partial q_i}{\partial x_j} + \frac{\partial q_j}{\partial x_i} \right), \quad p_{ij} = \frac{1}{2} \left( \frac{\partial p_i}{\partial x_j} + \frac{\partial p_j}{\partial x_i} \right), \quad i, j = 1, 2$$

Здесь  $\varepsilon_{ij}, p_{ij}, q_{ij}, i, j = 1, 2$  — компоненты полной пассивной и активной деформаций.

В системе координат  $0x_1^{\circ}x_2^{\circ}$  (фиг. 2) выполняются равенства

$$(1.3) \quad \begin{aligned} \varepsilon_{ij}^{\circ} &= p_{ij}^{\circ} + q_{ij}^{\circ}, \quad \sigma_{12}^{\circ} = 0, \quad p_{12}^{\circ} = 0, \quad q_{12}^{\circ} = 0 \\ \sigma_{11}^{\circ} &= \sigma_{11} / E_1, \quad q_{22}^{\circ} = \sigma_{22} / E_2, \quad p_{11}^{\circ} = -v_{12}q_{22}^{\circ}, \\ p_{22}^{\circ} &= -v_{21}q_{11}^{\circ} \end{aligned}$$

В исходной системе координат  $0x_1x_2$  уравнения (1.3) преобразуются к виду

$$(1.4) \quad \varepsilon_{11} = p_{11} + q_{11}, \quad \varepsilon_{22} = p_{22} + q_{22}, \quad \varepsilon_{12} = p_{12} + q_{12}$$

$$\frac{2\varepsilon_{12}}{\varepsilon_{11} - \varepsilon_{22}} = \operatorname{tg} 2\psi, \quad \frac{2p_{12}}{p_{11} - p_{22}} = \operatorname{tg} 2\psi, \quad \frac{2q_{12}}{q_{11} - q_{22}} = \operatorname{tg} 2\psi$$

$$\begin{aligned} \frac{q_{11} + q_{22}}{2} + \frac{q_{11} - q_{22}}{2} \cos 2\psi + q_{12} \sin 2\psi &= \\ = \frac{1}{E_1} \left[ \frac{\sigma_{11} + \sigma_{22}}{2} + \frac{\sigma_{11} - \sigma_{22}}{2} \cos 2\psi + \sigma_{12} \sin 2\psi \right] & \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \frac{q_{11} + q_{22}}{2} - \frac{q_{11} - q_{22}}{2} \cos 2\psi - q_{12} \sin 2\psi &= \\ = \frac{1}{E_2} \left[ \frac{\sigma_{11} + \sigma_{22}}{2} - \frac{\sigma_{11} - \sigma_{22}}{2} \cos 2\psi - \sigma_{12} \sin 2\psi \right] & \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \frac{p_{11} + p_{22}}{2} + \frac{p_{11} - p_{22}}{2} \cos 2\psi + p_{12} \sin 2\psi &= \\ = -v_{12} \left[ \frac{q_{11} + q_{22}}{2} - \frac{q_{11} - q_{22}}{2} \cos 2\psi - q_{12} \sin 2\psi \right] & \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \frac{p_{11} + p_{22}}{2} - \frac{p_{11} - p_{22}}{2} \cos 2\psi - p_{12} \sin 2\psi &= \\ = -v_{21} \left[ \frac{q_{11} + q_{22}}{2} + \frac{q_{11} - q_{22}}{2} \cos 2\psi + q_{12} \sin 2\psi \right] & \end{aligned}$$

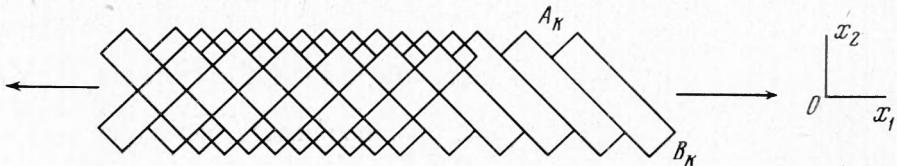
Активные и пассивные деформации кинематически неразличимы, поэтому условие неразрывности должно выполняться только для суммы  $p_{ij} + q_{ij}$

$$(1.5) \quad \partial^2 \epsilon_{11} / \partial x_2^2 + \partial^2 \epsilon_{22} / \partial x_1^2 = 2 \partial^2 \epsilon_{12} / \partial x_1 \partial x_2$$

Уравнения равновесия

$$(1.6) \quad \begin{aligned} \partial \sigma_{11} / \partial x_1 + \partial \sigma_{12} / \partial x_2 + \rho X_1 &= 0, \\ \partial \sigma_{12} / \partial x_1 + \partial \sigma_{22} / \partial x_2 + \rho X_2 &= 0 \end{aligned}$$

где  $\rho X_1, \rho X_2$  — компоненты массивных сил,  $\sigma_{ij}$  — напряжения, замыкают систему (1.4), (1.5).



Фиг. 3

Для физически нелинейных материалов коэффициенты  $E_i, v_{ij}$  зависят от напряжений. Если  $E_1 \neq E_2$  или  $v_{12} \neq v_{21}$ , то упругое тело в результате деформирования становится анизотропным. Вопрос о поведении такого тела при последующем сложном дрогружении требует специального экспериментального исследования. Если  $E_1 = E_2 = E, v_{12} = v_{21} = v$ , то уравнения (1.4) можно упростить

$$(1.7) \quad \begin{aligned} \epsilon_{11} &= p_{11} + q_{11}, \quad \epsilon_{22} = p_{22} + q_{22}, \quad \epsilon_{12} = p_{12} + q_{12} \\ q_{11} &= \sigma_{11} / E, \quad q_{22} = \sigma_{22} / E, \quad q_{12} = \sigma_{12} / E \\ p_{11} &= -v q_{22}, \quad p_{22} = -v q_{11}, \quad p_{12} = +v q_{12} \end{aligned}$$

Если  $E = \text{const}, v = \text{const}$ , то можно предположить, что все площадки являются определяющими. В этом случае для определяющей площадки необходимо ввести понятия активного и пассивного сдвигов  $q_{12}, p_{12}$ , причем

$$q_{12} = \sigma_{12} / E, \quad p_{12} = v q_{12}$$

**2.** Рассмотрим роль эффекта поперечных деформаций для пластических тел. Эксперименты показывают, что механизм пластической деформации связан с движением дислокаций в определенных направлениях [4], т. е. со сдвигами материала по некоторым (определяющим) площадкам. Для пластических материалов роль определяющих играют площадки наибольшего сдвига. На фиг. 3 схематически изображено пластическое растяжение несжимаемой плоской полосы. Продольная и поперечная деформации отражают один и тот же процесс — поворот элементов  $A_k B_k$ . При повороте элементов их проекция на ось  $0x_1$  возрастает, а на ось  $0x_2$  убывает. Первое дает деформацию удлинения, второе — поперечную деформацию. Для пластических тел (включая сжимаемые) продольная и поперечная деформации равноправны, и формальное разделение деформаций на активную и пассивную составляющие не имело бы физического смысла.

При плоском предельном деформировании несвязных сыпучих материалов роль определяющих площадок играют неортогональные площадки скольжения. Деформирование происходит вследствие изменения объема и скольжения материала по определяющим площадкам. Продольная и поперечная деформации имеют общее происхождение, и разделение деформаций на активную и пассивную составляющие также нецелесообразно. Анализируя процессы на определяющих площадках и используя правила тензорного проектирования, можно построить модель несвязного грунта.

3. Трехмерный случай деформирования упругих материалов рассматривается аналогично плоскому. При пространственном деформировании пластических (сыпучих) материалов различаются случаи неполной и полной пластичности [5]. В случае полной пластичности поперечные деформации имеют ту же природу, что и продольные. В случае неполной пластичности по направлению действия упругой связи и ортогональным направлениям можно выделить активную и пассивную составляющие и связывать соответствующие напряжения только с активными деформациями. Деформирование в плоскости, ортогональной упругому направлению, будет аналогично плоскому пластическому деформированию.

4. Анализ эффекта поперечных деформаций приводит к следующим выводам:

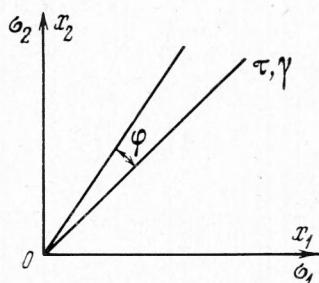
1) для материалов, механизм деформирования которых связан с изменением расстояний между близкими материальными точками (т. е. с растяжением — сжатием волокон) продольные (активные) и поперечные (пассивные) деформации имеют различное происхождение. Внутренние усилия в таких материалах возникают вследствие появления градиентов активных, а не полных смещений, уравнения деформирования этих материалов необходимо записывать в форме, аналогичной (1.7);

2) для материалов, механизм деформирования которых связан со сдвигами, продольные и поперечные деформации имеют одинаковое происхождение. Процесс деформирования таких материалов необходимо выражать в терминах полных деформаций. Тензор деформаций (точнее его девиатор) необходимо интерпретировать как инвариантную характеристику сдвигов на различных площадках;

3) возможны случаи, когда в различных направлениях механизм деформирования материала различен. В соответствии с этим поперечная деформация будет складываться из частей, имеющих различное происхождение;

4) если процесс деформирования тела выражается через некоторую функцию (функционал) тензоров напряжений и деформаций, то эта функция (функционал) имеет физический смысл только для некоторых (определяющих) площадок и направлений в них. Связь напряжений и деформаций на остальных площадках самостоятельного физического смысла не имеет, напряжения и деформации на них служат для инвариантного описания процессов, происходящих на определяющих площадках. Уравнения деформирования необходимо записывать в форме, аналогичной (1.3).

Использование тензоров напряжений и деформаций позволяет в инвариантной форме описать процессы, происходящие только на определяющих площадках. Процессы, происходящие на остальных площадках, при таком описании остаются скрытыми. (Последнее не относится к самим компонентам тензора напряжений). Справедливость вывода 4) для упругих тел показана в п. 1, для пластических тел вывод 4) следует из примера.



Фиг. 4

Рассмотрим плоское деформирование пластического материала при пропорциональном нагружении (фиг. 4). Пусть  $\tau$ ,  $\gamma$  — наибольшие касательное напряжение и сдвиг. Тогда уменьшение модуля  $\mu = \partial\tau / \partial\gamma$  означает ослабление материала по площадке наибольшего сдвига. На площадке  $\varphi \neq 0$  касательное напряжение и сдвиг равны  $\tau \cos 2\varphi$  и  $\gamma \cos 2\varphi$ . Предположим теперь, что тензоры напряжений и деформаций описывают процессы, происходящие на всех площадках. Следовательно, ослабление площадки  $\varphi$  характеризуется модулем сдвига

$$(4.1) \quad \mu_\varphi = \partial(\epsilon \cos 2\varphi) / \partial(\gamma \cos 2\varphi) = \mu$$

Из (4.1) следует, что материал остается изотропным. Эксперименты [6] показывают обратное. Следовательно, предположение неверно и вывод 4) справедлив и для пластических материалов. Отметим, что проблема произвольного нагружения сплошных сред сводится к адекватному описанию процессов, происходящих на всех площадках, т. е. к определению знаменателя в (4.1). С помощью одного тензора деформаций это сделать невозможно. В случае линейно-упругого тела для решения этой задачи оказалось достаточно тензора активных деформаций. В более общих случаях вопрос остается открытым.

Поступила 11 VI 1973

#### ЛИТЕРАТУРА

1. Амензаде Ю. А. Теория упругости. М., «Высшая школа», 1971.
2. Тимошенко С. П. История науки о сопротивлении материалов. М., Гостехиздат, 1957.
3. Кузьменко В. А. Новые схемы деформирования твердых тел. Киев, «Наукова думка», 1973.
4. Хирт Дж., Лоте И. Теория дислокаций. М., Атомиздат, 1972.
5. Христианович С. А., Шемякин Е. И. К теории идеальной пластичности. Инж. ж. МТТ, 1967, № 4.
6. Жуков А. М., Работнов Ю. Н. Исследование пластических деформаций стали при сложном нагружении. Инж. сб., 1954, т. 18.