

МИНИСТЕРСТВО СЕЛЬСКОГО ХОЗЯЙСТВА  
РОССИЙСКОЙ ФЕДЕРАЦИИ

ФГБОУ ВО «Кубанский государственный  
аграрный университет имени И. Т. Трубилина»

Архитектурно-строительный факультет

Кафедра сопротивления материалов

**НЕЛИНЕЙНЫЕ ЗАДАЧИ  
СТРОИТЕЛЬНОЙ МЕХАНИКИ**

**МЕТОДИЧЕСКИЕ УКАЗАНИЯ**

по дисциплине  
и для самостоятельной работы студентов специальности  
08.05.01 Строительство уникальных  
зданий и сооружений

Краснодар  
КубГАУ  
2019

*Составители:* П. Г. Пасниченко, А. Д. Гумбаров.

**Нелинейные задачи строительной механики** : метод. указания по дисциплине и для самостоятельной работы / сост. П. Г. Пасниченко, А. Д. Гумбаров. – Краснодар : КубГАУ, 2019. – 26 с.

Данные методические указания содержат задания для самостоятельного выполнения, указания по выполнению расчетов для студентов по дисциплине «Нелинейные задачи строительной механики».

Предназначено для студентов специальности 08.05.01 Строительство уникальных зданий и сооружений.

Рассмотрено и одобрено методической комиссией архитектурно-строительного факультета Кубанского государственного аграрного университета, протокол № 2 от 22.10.2019.

Председатель  
методической комиссии



А. М. Блягоз

- © П. Г. Пасниченко,  
А. Д. Гумбаров.,  
составление, 2019
- © ФГБОУ ВО «Кубанский  
государственный аграрный  
университет имени  
И. Т. Трубилина», 2019

## ВВЕДЕНИЕ

Основная задача строительной механики - совершенствование известных и создание новых методов расчета конструкций на прочность, жесткость и устойчивость.

При этом алгоритмы расчета должны отвечать противоречивым требованиям: с одной стороны должна быть обеспечена безопасность сооружения, с другой – экономичность, причем понятие экономичности содержит не только приемлемую стоимость возведения и эксплуатации сооружения, но и стоимость проектных работ

Более точные механические модели позволяют глубже проникнуть в физическую сущность работы конструкции, более правильно оценить распределение внутренних усилий, жесткость сооружения и, как следствие, позволяет повысить экономичность проектного решения. Одним из факторов уточнения расчетных схем сооружения является учет нелинейно-упругих и упруго-пластичных свойств материала. Известно, что, начиная с определенного уровня напряженно-деформированного состояния (н.д.с) сооружения, закон Гука, закон прямой пропорциональности у всех материалов перестает соблюдаться и заменяется нелинейной зависимостью между напряжениями ( $\sigma$ ) и деформациями ( $\epsilon$ ).

Использование нелинейной зависимости между  $\sigma$  и  $\epsilon$  в расчетах сооружения составляет сущность так называемой физической нелинейности.

Решение нелинейно-упругих и упруго-пластичных задач сопряжено со значительными математическими трудностями [6]. Многие задачи за пределами упругости до сих пор не имеют решения. Поэтому в нелинейной теории упругости и теории пластичности еще в большей степени, чем в теории упругости, имеют значение приближенные методы решения.

Наиболее распространенными из них являются методы, в которых нелинейная задача сводится к последовательности линейно-упругих задач. Впервые один из вариантов такого метода был предложен А.А.Илюшиным. В дальнейшем эта идея была развита в трудах И.А.Биргера

. В настоящем пособии рассматривается расчет статически неопределимых ферм, выполненных из нелинейно-упругого и упруго-пластического материала. При решении используется обобщенный метод переменных параметров упругости, описанный в работе.

В первой части данной работы излагается теория расчета ферм методом сил и методом перемещения, приводятся несложные иллюстрированные примеры. Материал первой части рекомендуется при изучении темы строительной механики: «Расчет строительных конструкций с учетом нелинейных свойств материала».

Во второй части работы приводятся более сложные примеры, формулируются темы УИРС.

## § 1 . Зависимости между напряжениями и деформациями

На рис 1 показаны типичные экспериментальные диаграммы растяжения для различных металлов ( стали , алюминиевые и медные сплавы )

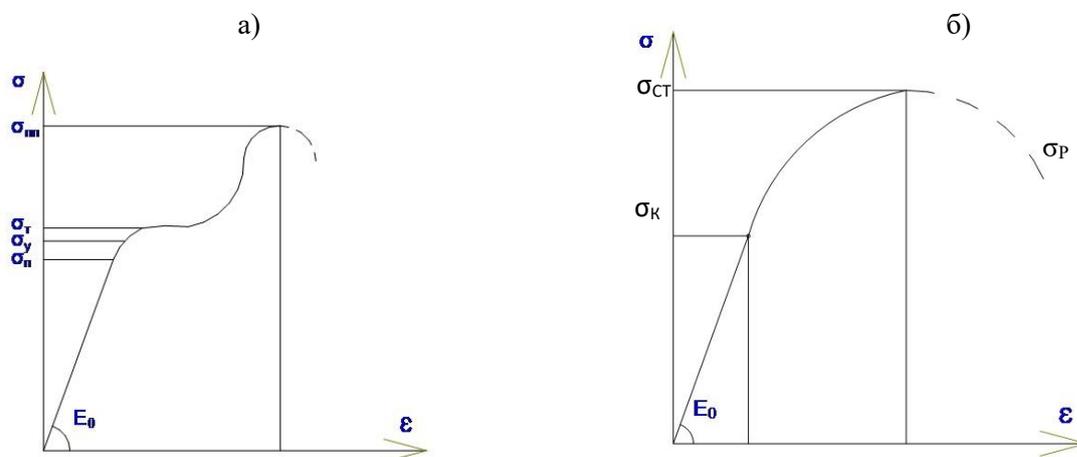


Рис . 1

Экспериментальные диаграммы имеют несколько характерных точек.

Предел пропорциональности  $\sigma_n$  определяет верхний предел напряжений , при которых соблюдается закон Гука .

Предел упругости  $\sigma_y$  - верхний предел напряжений , при которых материал при полной разгрузке не имеет остаточных деформаций . Разница между  $\sigma_y$  и  $\sigma_n$  невелика , поэтому эти точки иногда отождествляются .

Предел текучести  $\sigma_T$  – граница между упруго-пластическими и чисто пластическими деформациями. Эта точка определяет начало так называемой площадки текучести.

Предел прочности  $\sigma_{mp}$  – соответствует точке максимума функции  $\sigma=\sigma(\epsilon)$  в стадии упрочнения . Участок разрушения на рис.1 показан пунктиром .

Многие материалы не имеют четко выраженной площадки текучести (рис.1 б) участок нелинейной упругости плавно переходит в участок упруго-пластических деформаций. На таких диаграммах отмечается точка  $\sigma=\sigma_k$  в которой кривизна функции  $\sigma(\epsilon)$  имеет минимальное значение (радиус кривизны стремится к бесконечности). Напряжение  $\sigma_k$  в практических расчетах играет роль условного предела текучести .

Характерным напряжением, описанным выше, соответствуют деформации, которые обозначаются буквой  $\epsilon$  с такими же индексами , что и у напряжений . Например ,  $\epsilon_T$  – деформация предела

текучности. Величины  $E_K = \frac{d\sigma}{d\varepsilon}$ ;  $E_C = \frac{\sigma}{\varepsilon}$  являются важными механическими характеристиками материала и называются соответственно касательными и секущими модулями (рис. 2)

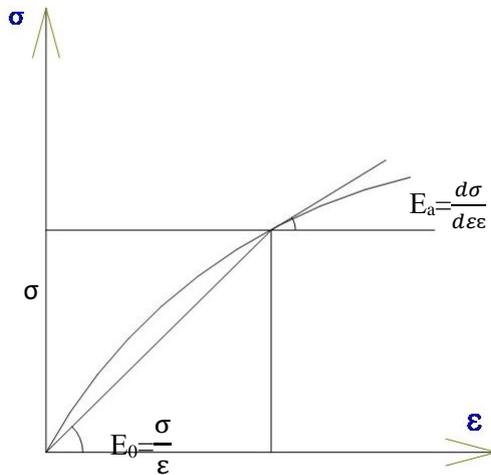


Рис . 2 .

В начале координат ( $\varepsilon = 0$ ) касательный и секущий модули совпадают.

$$E_0 = \left. \frac{d\sigma}{d\varepsilon} \right|_{\varepsilon=0} = \left. \frac{\sigma}{\varepsilon} \right|_{\varepsilon=0}$$

Величина  $E_0$  называется начальным модулем упругости . На площадке текучести  $E_K = 0$  .

Реальные диаграммы деформирования , имеющие иногда довольно сложный вид , как , например , диаграммы, изображенные на рис 1 а , в практических расчетах аппроксимируют ( заменяют в каком-либо смысле) близкими кривыми , описываемыми несложными аналитическими формулами. Приведем некоторые простейшие из них .

### Степенной закон Бюльфингера (рис.3а)

$$\sigma = A^k, (0 < k < 1) . \quad (1)$$

$A, K$  – константы материала . Величина  $A$  имеет размерность напряжений;  $k$ - безразмерная величина. При  $k=0$  и  $A=\sigma_T$  – закон деформирования для жестко-пластического тела, т.е. тела , для которого предполагают , что материал является абсолютно жестким до достижения в нем напряжения  $\sigma_T$  и идеально пластичным после.

Недостаток зависимости ( 1) заключается в том , что в начале диаграммы  $E_{0=\infty}$

$$E_0 = \left. \frac{d\sigma}{d\varepsilon} \right|_{\varepsilon=0} = KA\varepsilon^{K-1} \Big|_{\varepsilon=0} = \infty$$

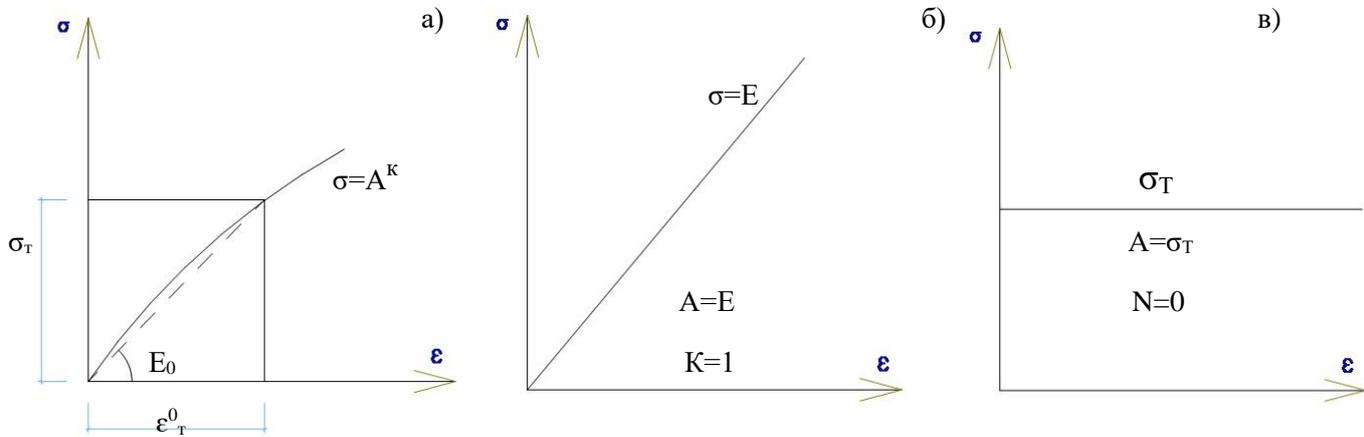


Рис . 3.

Этот недостаток исправляется введением начальной ветви диаграммы в виде прямой ( на рис. За прямая изображена пунктиром) до точки , соответствующей условному пределу текучести .

### Кубическая парабола

$$\sigma = E_0 - A^3 \quad (2)$$

Постоянная материала А определяется из условия , когда касательный модуль при  $\varepsilon = \varepsilon_{пп}$  равняется нулю

$$\left. \frac{d\sigma}{d\varepsilon} \right|_{\varepsilon = \varepsilon_{пп}} = E_0 - 3A\varepsilon_{пп}^2 = 0 ;$$

Откуда

$$A = \frac{E_0}{3\varepsilon_{пп}} \quad (3)$$

Принимая во внимание , что при  $\varepsilon = \varepsilon_{пп}$  -  $\sigma = \sigma_{пп}$  после подстановки (3) В (2) , получим

$$\sigma_{пп} = \frac{2}{3} \sqrt{\frac{E_0^3}{3A}}$$

Откуда следует вторая формула для определения постоянной А

$$A = \frac{4}{27} \frac{E_0^3}{\sigma_{пп}^2}$$

Формула (2) обладает рядом достоинств. Она обеспечивает симметричность диаграммы относительно растяжения-сжатия; при  $E \rightarrow 0$   $E_K \rightarrow E_0$ ;  $E_C \rightarrow E_0$ . Недостаток : формула (2) довольно приближенно аппроксимирует реальные диаграммы при больших деформациях .

Диаграмма с линейным упрочнением является едва ли не самой распространенной в практических расчетах (рис 4а) .

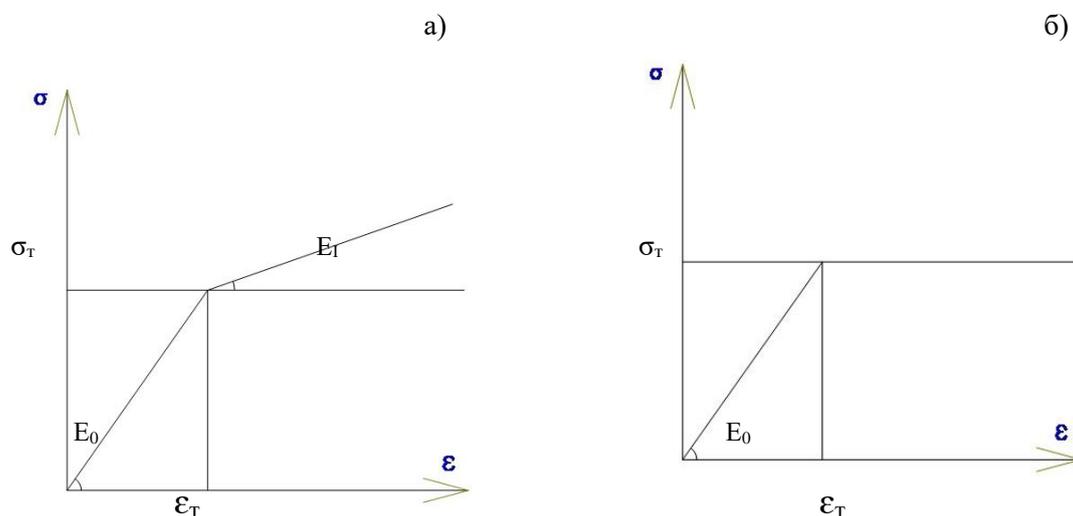


Рис . 4.

Если модуль упрочнения положить равным нулю ( $E_1=0$ ), то получается диаграмма Прандтля для упруго-пластического тела, которую принимают для материалов с ярко выраженной площадкой текучести.

Настоящий параграф написан по книге [10], в которой достаточно подробно написаны наиболее распространенные аппроксимации экспериментальных диаграмм.

## §2. Обобщенный метод переменных параметров упругости

Известно, что в шарнирно-стержневой системе при узловой нагрузке возникают только постоянные по длине стержней продольные силы. В дальнейшем изложении предполагается, что в пределах одного стержня его площадь поперечного сечения постоянна, поэтому постоянными будут напряжения ( $\sigma$ ) и деформации ( $\epsilon$ ).

Рассмотрим дифференциальный элемент произвольного  $r$ -го стержня фермы (рис 5а)

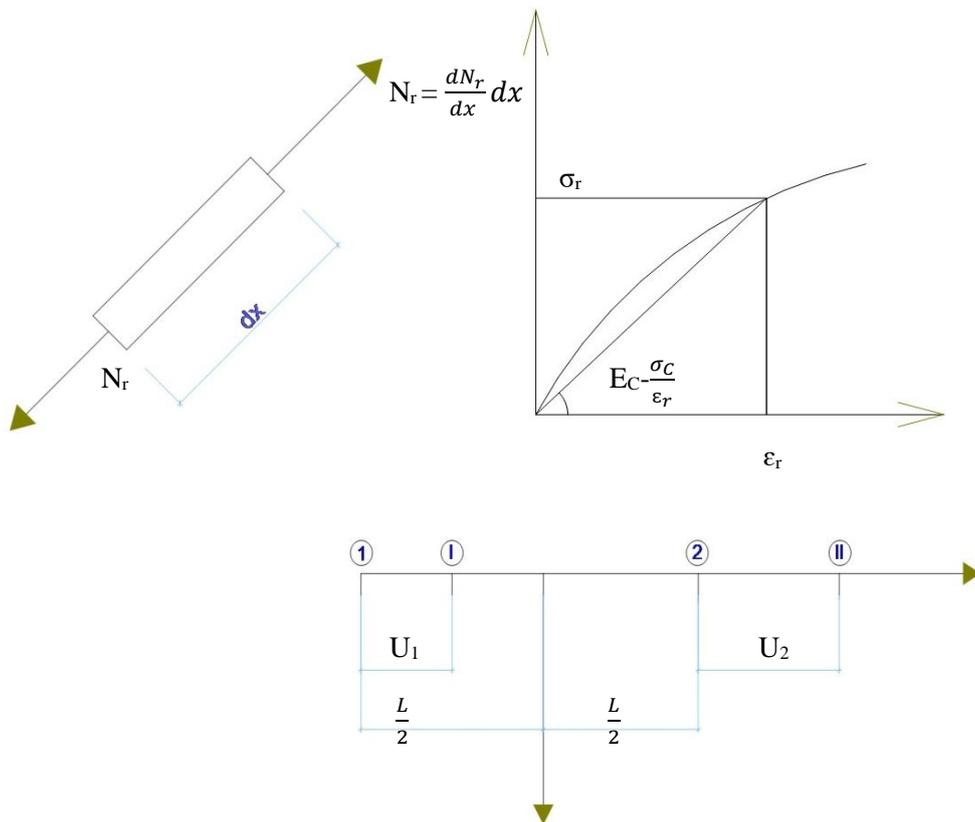


Рис.5.

Из условия равновесия  $\sum x = 0$  имеем  $\frac{dN_r}{dx} = 0$ , но  $N_r = F_r \sigma_r$ , потому  $\frac{d\sigma_r}{dx} = 0$ ,

Т.е.  $\sigma_r = \text{const}$  в пределах  $r$ -го элемента, а по диаграмме деформирования (рис.5б)

$$\epsilon_r = \frac{\sigma_r}{E_{cr}} = \text{const} \quad (5)$$

Геометрическая зависимость для  $r$ -го стержня

$$\epsilon_r = \frac{dU}{dX}$$

Принимая во внимание (5), приходим к выводу, что

$$U = a_0 + a_1 X_p \quad (6)$$

Т.е осевое перемещение произвольного стержня изменяется по линейному закону .

Коэффициенты  $a_0, a_1$  в (б) обычно выражают через концевые перемещения  $u_1$  и  $u_2$  стержня (рис.5в). На рисунке шифрами I и 2 обозначены положения узлов до , а I и II- после деформации стержня . Принимая во внимание , что при  $x = \frac{l}{2} u = u_1$  а при  $x = -\frac{l}{2} u = u_2$  , составим следующую

$$\text{систему уравнений} \begin{cases} a_0 - a_1 \frac{l}{2} = u_1 ; \\ a_0 + a_1 \frac{l}{2} = u_2 ; \end{cases}$$

Решение которой

$$\begin{Bmatrix} a_0 \\ a_1 \end{Bmatrix} = \begin{bmatrix} \frac{1}{2} & \frac{1}{2} \\ -\frac{1}{l} & \frac{1}{l} \end{bmatrix} \cdot \begin{Bmatrix} u_1 \\ u_2 \end{Bmatrix}$$

Подставим в выражение (б) и в результате получим

$$u = \{1 \quad x\} \begin{bmatrix} \frac{1}{2} & \frac{1}{2} \\ -\frac{1}{l} & \frac{1}{l} \end{bmatrix} \begin{Bmatrix} u_1 \\ u_2 \end{Bmatrix} \quad (6a)$$

Полная потенциальная энергия для шарнирно-стержневой системы может быть представлена в виде

$$P_1 = \sum_{r=1}^S F_r \int_{(e)} U_r dx - \sum_{k=1}^m U_k P_k \quad (\text{функция Лагранжа}) , \quad (7)$$

Где  $U_r$  – удельная потенциальная энергия деформации  $r$ -го стержня ;

$U_k$  – узловые перемещения фермы в общей системе координат ;

$P_k$  – внешние узловые силы в общей системе координат;

$S$  – число стержней фермы;

$m$  – число узловых перемещений, определяющих деформированное состояние фермы ;

Первое слагаемое в (7) – потенциал деформации в целом для всей фермы; второе слагаемое – потенциал внешних сил.

Удельная потенциальная энергия деформирования  $U_r$  – представляет собой площадь криволинейного треугольника ( рис б ) , заштрихованного вертикальными линиями

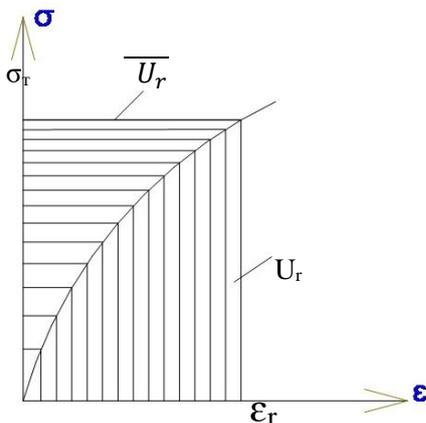


Рис . 6 .

Полную дополнительную энергию для фермы при отсутствии принудительных перемещений запишем в виде

$$P_2 = \sum_{r=1}^s F_r \int_{(l)} \overline{U}_r dx, \quad (\text{функционал Кастилиано}) \quad (8)$$

Где  $\overline{U}_r$  – удельная дополнительная энергия деформации r-го стержня .

На диаграмме  $\sigma \sim \varepsilon$  (рис.6)  $\overline{U}_r$  представляет собой площадь, заштрихованную горизонтальными линиями .

Сущность обобщенного метода переменных параметров упругости заключается в следующем: вблизи некоторого значения перемещений  $U^n$  функционал полной потенциальной энергии системы  $P_1$  разлагается на ряд Тейлора , причем в разложении учитывается только квадратичные члены.

$$P_1 \approx P_1 = \sum_r F_r \int \left[ U(\varepsilon_r^n) + (U')^n \Delta \varepsilon_r + \frac{1}{2} (U'')^n (\Delta \varepsilon)^2 \right] dx - \sum_k U_k P_k. \quad (9)$$

В (9)  $U_r = \int_0^n \sigma_r d\varepsilon_r$  , а в заданная нелинейная функция представляется в виде

$$\sigma_r = E_{cr} \varepsilon_r. \quad (10)$$

Если материал для всех стержней ферм одинаков , то индекс в выражении (10) можно опустить.

Первая производная от удельной потенциальной энергии деформации по  $\varepsilon$  определяется выражением

$$U' = \frac{dU}{d\varepsilon} = \sigma = E_C \varepsilon \quad (11)$$

Вторая производная

$$U'' = \frac{d^2U}{d\varepsilon^2} = \frac{d\sigma}{d\varepsilon} = E_K. \quad (12)$$

$\Delta \varepsilon_r = \varepsilon_r - \varepsilon_r^n$  -приращение деформации в r-м стержне выражается через функцию перемещений по формуле

$$\Delta \varepsilon_r = \frac{dU}{dX} - \frac{dU^n}{dX} = \frac{d}{dx} \Delta U, \quad (13)$$

Где  $\Delta U = U - U^n$  – приращение перемещения.

Принимая во внимание (11),(12) перепишем (9) следующим образом

$$\Pi_1 = \sum_r F_2 \int_{(l)} \left[ U(\varepsilon_z^n) + \varepsilon^n E_c^n \Delta \varepsilon + \frac{1}{2} E_c^n (\Delta \varepsilon)^2 \right] dx - \sum_k U_k P_k, \quad (9')$$

Разрешающие уравнения метода перемещений получим из условия стационарности квадратичного функционала (9'). Предварительно необходимо деформации выразить через узловые перемещения по формуле (6а).

Условие стационарности функционала ( см., например , вариационное уравнение Лагранжа (9) ) имеет вид

$$\delta \Pi_1 = 0$$

и эквивалентно вариационному уравнению

$$\frac{\partial \Pi_1}{\partial U_1} \delta U_1 + \frac{\partial \Pi_1}{\partial U_2} \delta U_2 + \dots + \frac{\partial \Pi_1}{\partial U_m} \delta U_m = 0,$$

Откуда в силу независимости и произвольности вариаций получим систему уравнений

$$\frac{\partial \Pi_1}{\partial U_k} = 0 \quad (k=1, 2, \dots, m) \quad (14)$$

Т.к функционал (9!) квадратичный , то система уравнений (14) линейна.

Решение системы линейных алгебраических уравнений (14) принимается за новое приближение  $U_k^{n+1}$ . По значениям  $U_k^{n+1}$  вычисляются  $\varepsilon_z^{n+1}$ ,  $\sigma_z^{n+1}$ ,  $E_{cz}^{n+1}$ ,  $E_{KZ}^{n+1}$  и по (14) определяется новое значение  $U_k^{n+2}$ . В начальном приближении полагается  $E_{cz}^0 = E_{oz}^0 = E_{oz}$ , т.е касательный и секущий модули заменяются начальным модулем упругости.

Линеаризованные уравнения , применяемые в методе Ильюшина А.А., можно получить из итерационных уравнений (14) ,если в выражении для  $\Pi_1$  заменить касательный модуль  $\left( \frac{d\sigma}{d\varepsilon} \right) = E_K^\Pi$  на начальный модуль  $\left( \frac{d\sigma}{d\varepsilon} \right) = E_0$  , а итерационные уравнения, применяемые в методе Бигера И.А., получаются из (14) , если в приближенном функционале  $\Pi_1$  заменить касательный модуль  $E_k^n$  на секущий  $E_c^n$ .

При решении задач методом сил нелинейный функционал Кастилиано так же , как и в методе перемещений , аппроксимируется квадратичным функционалом

$$P_2 \approx \Pi_2 = \sum_{r=1}^s F_r \int_{(l_2)} \left[ \bar{U}(\sigma_z^n) + (\bar{U}')^n \Delta \sigma_2 + \frac{1}{2} (\bar{U}'')^n (\Delta \sigma_2)^2 \right] dl, \quad (15)$$

Который должен быть определен на классе статистически возможных векторов внутренних усилий . Подобное изложение применение метода сил будет дано в §4.

В качестве иллюстрации примера обобщенного метода переменных параметров упругости рассмотрим задачу об определении н.д.с. стержня, изображенного на рис. 7. Нелинейная зависимость  $\sigma \sim \varepsilon$  принята в виде диаграммы Прандтля с линейным упрочнением. Начальный модуль  $E_0=200$ ; модуль упрочнения  $E_1=20$ ; деформация текучести  $\varepsilon_T = 10^{-3}$ ; отношение величины нагрузки к площади стержня  $P/F = 0.8$ ,

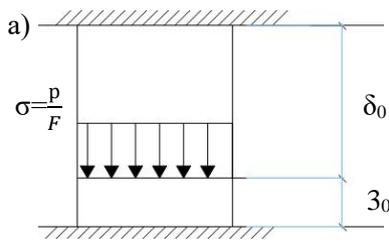


Рис .7.

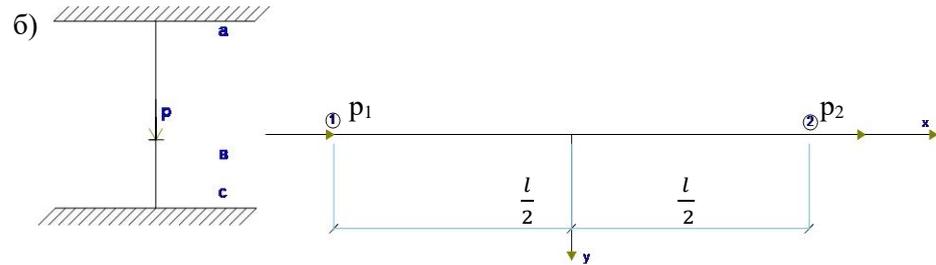


Рис .8.

Решение линейных задач проводится методом конечных элементов в форме метода перемещений . В соответствии с предлагаемым методом Лагранжа линеаризованной задачи для одного элемента (рис.8) запишем так

$$\Pi_1 = \int_{(v)} U_r(\varepsilon^n) + \sigma^n \varepsilon + \frac{1}{2} \Delta \varepsilon + \frac{1}{2} \Delta \varepsilon \left( \frac{d\sigma}{d\varepsilon} \right)^n dv - U_1 P_1 - U_2 P_2.$$

Разрешающая функция U в рассматриваемом случае может быть принята в виде линейного полинома(6а)

$$U = \{1X\} \cdot \begin{bmatrix} \frac{1}{2} & \frac{1}{2} \\ -\frac{1}{l} & \frac{1}{l} \end{bmatrix} \begin{Bmatrix} U_1 \\ U_2 \end{Bmatrix}$$

$U_1, U_2$  – узловые перемещения ; при этом деформация  $\varepsilon$  в элементе постоянна

$$\varepsilon = \frac{dU}{dX} = \{01\} \begin{bmatrix} \frac{1}{2} & \frac{1}{2} \\ -\frac{1}{l} & \frac{1}{l} \end{bmatrix} \begin{Bmatrix} U_1 \\ U_2 \end{Bmatrix}.$$

Матричная зависимость между узловыми перемещениями и силами ,которая может быть получена из приближенного вариационного уравнения  $\delta \Pi_1 = 0$  и имеет следующий вид

$$k_k \Delta U^{n+1} = \Delta P ,$$

где  $k_k = \frac{E_k^n F}{l} \begin{bmatrix} 1 & -1 \\ -1 & 1 \end{bmatrix}$ ;  $\Delta P \begin{Bmatrix} P_1 \\ P_2 \end{Bmatrix} - \frac{E_c^n F}{l} \begin{bmatrix} 1 & -1 \\ -1 & 1 \end{bmatrix} \begin{Bmatrix} U_1^n \\ U_2^n \end{Bmatrix}$

Теперь условие равновесия узла в (рис. 7б)

$$\sum x = 0,$$

Принимая во внимание граничные условия задач ( $U_1=U_2=0$ ). Можно записать в виде

$$\left( \frac{E_{k1}^n F_1}{l_1} + \frac{E_{k2}^n F_2}{l_2} \right) \Delta U_B^{n+1} = P - \left( \frac{E_{c1}^n F_1}{l_1} + \frac{E_{c2}^n F_2}{l_2} \right) U_B^n.$$

Откуда, после подстановки всех величин из условия получим

$$\Delta U_B^{n+1} = \frac{48 - (E_{c1}^n + 2E_{c2}^n) U_B^n}{E_{k1}^n + 2E_{k2}^n}.$$

В первом приближении  $E_k = E_c = 200$ ;  $U_B^0 = 0$   $U_B^0 = 0$

$$U_B^1 = \frac{48}{200 + 2 \cdot 200} = 0.08$$

$$\varepsilon_1' = \frac{U_B}{60} = 0,001333; \quad \sigma_1' = 20 \cdot 0,001(3) + 0,18 = 0,20(6);$$

$$\varepsilon_2' = \frac{U_B}{30} = -0,002(6); \quad \sigma_1' = -20 \cdot 0,002(6) - 0,18 = -0,2(3);$$

$$E_{c1}' = \frac{\sigma_1'}{\varepsilon_1'} = 155,0; \quad E_{k1}' = 20;$$

$$E_{c2}' = \frac{\sigma_2'}{\varepsilon_2'} = 87,5; \quad E_{k2}' = 20;$$

Во втором приближении

$$\Delta U_B^2 = 0,3599 \approx 0,36; \quad U_B^2 = U_B^1 + \Delta U_B^2 = 0,44.$$

В третьем приближении  $\Delta U_B^3 = 0$ , т.е окончательное решение задачи

$$U_B = 0,44 (\sigma_1 = 0,32(6)).$$

Итерационный процесс Биргера получим из (15), если положить

$E_k = E_c$  и  $U^n = 0$

$$U_b^{n+1} = \frac{48}{E_{c1}^n + 2E_{c2}^n}$$

В табл.1 сведены результаты расчета по формуле (16); Для получения приемлемой точности по методу Биргера понадобилось девять итераций (  $U=0,437$  ), по предлагаемому методу-две итерации.

Нелинейное разрешающее уравнение рассматриваемой задачи можно получить, используя «точное» вариационное уравнение  $\Delta\Pi_1=0$

$$R=(2E_{c2} + E_{c1})U-48=0.$$

На рис.9 показан график зависимости  $R=R(U)$  , сплошной тонкой линией – итерационный процесс Бигера, пунктирной тонкой линией – предлагаемый итерационный процесс.

Таблица 1

№ N	U	$\epsilon_1^U$	$\epsilon_2^U$	$E_{C1}^{\Pi}$	$E_{C2}^{\Pi}$
1	0,08	0,001333	-0,00267	155	87,5
2	0,1454	0,002424	-0,004848	94,26	57,13
3	0,2302	0,003837	-0,007673	66,92	43,46
4	0,3120	0,005200	-0,01040	54,61	37,31
5	0,3714	0,006190	-0,01236	49,08	34,54
6	0,4063	0,006771	-0,01354	46,58	33,29
7	0,4241	0,007069	-0,01413	45,46	32,73
8	0,4327	0,007212	-0,01442	44,96	32,48
9	0,4367	0,007278	-0,01456	44,73	32,37
	0,44	0,007(3)	-0,014(6)	446(54)	32(27)

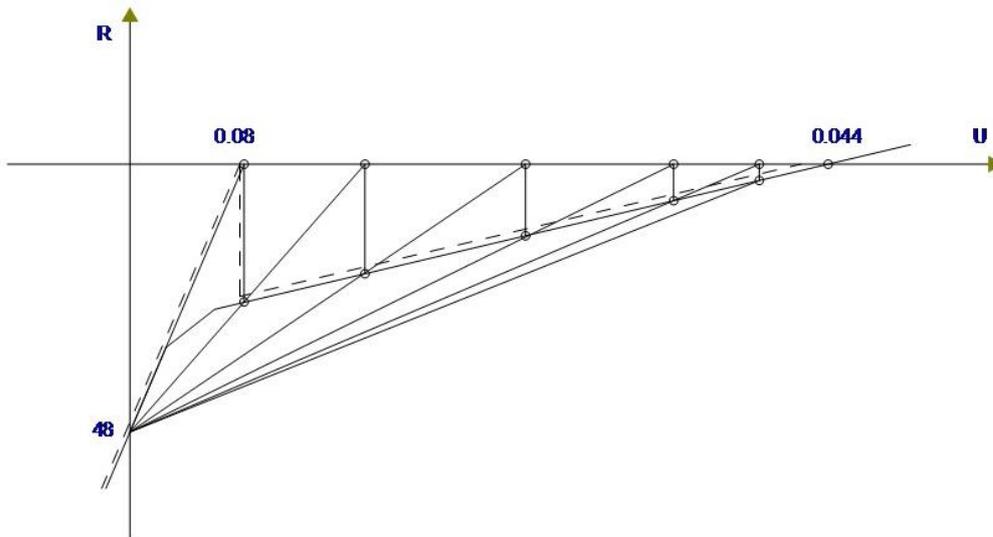


Рис.9.

Решим эту же задачу методом сил. Принимаем распределение напряжений внутри каждого элемента постоянным- в первом элементе  $\sigma = \sigma_1$  ; во втором  $\sigma = \sigma_2$  . При этом уравнение равновесия внутри каждого элемента

$$\frac{d\sigma}{dx} = 0, \epsilon V$$

Удовлетворительная ; кроме того, из условия равновесия узла В

$$\sigma_2 = \sigma_1 - 0,8, \epsilon S,$$

Таким образом вектор напряжений  $\sigma^T = \{\sigma_1 \sigma_2\}$  является статически возможным .

Приближенный функционал Кастилиано

$$\Pi_2 = - \left[ \frac{Fl_1}{E_{c1}^n} \sigma_1^n \cdot \Delta\sigma_1 + \frac{1}{2} \frac{Fl_1}{ER_1} \Delta\sigma_1^2 + \frac{Fl_2}{E_{c2}^n} (\sigma_1^n - 0,8) \Delta\sigma_1 + \frac{1}{2} \frac{Fl_2}{E_{k2}^n} \Delta\sigma_1^2 \right]. \quad (17)$$

Разрешающее уравнение получим из условия стационарности функционала (17)

$$\frac{d\Pi_2}{d\sigma_1} = \frac{\sigma_1^n F}{E_{c1}^n E_{c2}^n} (E_{c2}^n l_1 + E_{c1}^n l_2) - \frac{0,8F}{E_{c2}^n} + \Delta\sigma_1 F \frac{E_{k2}^n l_1 + E_{k1}^n l_2}{E_{k1}^n E_{k2}^n}.$$

Откуда,

$$\Delta\sigma_1 = \frac{E_{k1}^n E_{k2}^n}{E_{c1}^n E_{c2}^n} \left[ \frac{0,8 E_{c1}^n}{2 E_{k2}^n + E_{k1}^n} - \sigma_1^n \frac{2 E_{c2}^n + E_{c2}^n}{2 E_{k2}^n + E_{k1}^n} \right] \quad (18)$$

В первом приближении

$$\sigma_1^0 = 0; \quad \sigma_2^0 = -0,8;$$

$$E_{c1}^0 = 200; \quad E_{c2}^0 = 20 \frac{\sigma_1 - 0,8}{\sigma_1 - 0,62} = 25,61$$

$$E_{k1}^0=200; \quad E_{k2}^0=20;$$

$$\Delta\sigma_1^1=0,51(6).$$

Во втором приближении

$$\sigma_1^1=0,51(6); \quad \sigma_2^1=-0,26(3);$$

$$E_0^1 = 30,693; \quad E_{c2}^1 = 54,839;$$

$$E_{k1}=20; \quad E_{k2}=20;$$

$$\Delta\sigma_1^2=0,19.$$

В третьем приближении  $\Delta\sigma_1^3=0$ .

$$\text{Окончательно } \sigma_1=\sigma_1^n + \Delta\sigma_1^1 + \Delta\sigma_1^2 = 0,32(6)$$

(«точное» решение).

### §3 Расчет ферм из физически-нелинейного материала обобщенным методом переменных параметров упругости с использованием метода перемещений.

Связь между узловыми усилиями и перемещениями, полученная в §2, имеет вид

$$\frac{E_k^n F}{l} L_1 \Delta U^{n+1} + \frac{E_c^n F}{l} L_1 U^n = P, \quad (19)$$

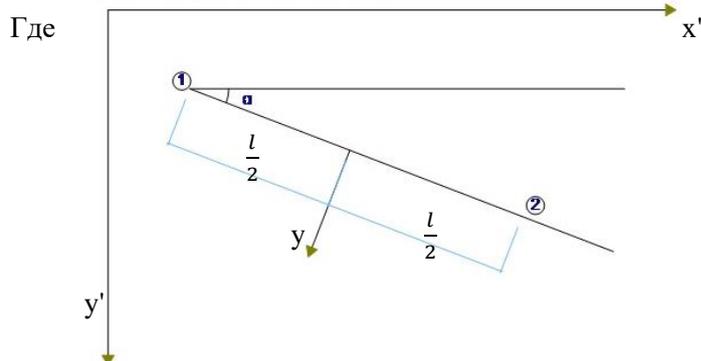


Рис.10.

Для произвольно ориентированного стержня плоской фермы (рис.10) после преобразования характеристик элемента от местной к общей системе координат зависимость типа(18) запишем так

$$\frac{E_k^n F}{l} L \Delta U^{n+1} + \frac{E_c^n F}{l} L U^n = P, \quad (20)$$

Где  $U^T=\{u_1 v_1 u_2 v_2\}$ ;  $P^T=\{P_1 Q_1 P_2 Q_2\}$ ;

$$L = \begin{bmatrix} m_1^2 & m_1 m_2 & -m_1^2 & -m_1 m_2 \\ m_1 m_2 & m_2^2 & -m_1 m_2 & -m_2^2 \\ -m_1^2 & -m_1 m_2 & m_1^2 & m_1 m_2 \\ -m_1 & -m_2^2 & m_1 m_2 & m_2^2 \end{bmatrix};$$

$m_1 m_2$  - направляющие косинусы ( косинусы углов, образованных положительными направлениями осей стержня и  $X'$  общей системы координат).

Зависимость (20) позволяет использовать стандартные способы формирования ОМЖ и нагрузочного вектора.

В учебных целях для ручного расчета целесообразно использовать каноническую форму метода перемещений. Система канонических уравнений на (n+1) шаге итерационного процесса имеет следующий вид

$$\sum_{j=1}^n r_{ij}^n \Delta z_j^{n+1} + \sum_{j=1}^k \bar{r}_{ij}^n z_j^n + R_{ip} = 0; (i=1, 2, \dots, k), \quad (20)$$

Где  $r_{ij}^h, \bar{r}_{ij}^h$  – реакция в i-й наложенной связи от j-го единичного перемещения, вычисленные по касательному и секущему модулю упругости соответственно:

$$\Delta z_j^{n+1} = z_j^{n+1} - z_j^n;$$

$z_j^{n+1}$  – искомое перемещение в направлении j-й наложенной связи, определенное на предыдущем n-м шаге итерационного процесса;

$R_{ip}$  – реакция в i-й наложенной связи, вызванная заданной внешней нагрузкой.

Матричная зависимость (19) имеет всю необходимую информацию для составления таблиц метода перемещений. Ниже приводится таблица реакций в стержне фермы как в элементе основной системы.

Концевые силы схема	Концевые силы			
	$P_{1i}$	$Q_{1i}$	$P_{2i}$	$Q_{2i}$
	$k_i m_1^2$	$k_i m_1 m_2$	$-k_i m_1^2$	$-k_i m_1 m_2$
	$-k_i m_1^2$	$-k_i m_1 m_2$	$k_i m_1^2$	$k_i m_1 m_2$

	$k_i m_1 m_2$	$k_i m_1^2$	$-k_i m_1 m_2$	$-k_i m_1^2$
	$-k_i m_1 m_2$	$-k_i m_1^2$	$k_i m_1 m_2$	$k_i m_1^2$

В таблице индекс I принимает значение 1 и 2

$$K_1 = \frac{E_k^n F}{l}; \quad K_2 = \frac{E_k^n F}{l}; \quad m_1 = \cos \alpha; \quad m_2 = \sin \alpha;$$

$$P_{a1} = P_1; \quad P_{a2} = P_2;$$

$$Q_{a1} = Q_1; \quad Q_{a2} = Q_2;$$

В начальном приближении в (20) полагается  $E_k = E_c = E_0$ . т.е. рассчитывается ферма из линейно-деформируемого материала с начальным модулем  $E_0$ . Узловые перемещения на (n+1) шаге определяются по формуле

$$Z^{n+1} = Z^0 + \sum_{i=1}^{n+1} \Delta Z^i.$$

Окончание итерационного процесса можно назначить либо по относительной погрешности перемещений в каждом узле

$$\frac{\Delta Z^{n+1}}{Z^n} < \mu, \quad (21)$$

Либо по относительной сосредоточенности погрешности перемещений.

$$\frac{\sqrt{\sum_{i=1}^k (\Delta Z_i^{n+1})^2}}{\sqrt{\sum_{i=1}^k (Z_i^n)^2}} < \mu_2 \quad (22)$$

Где  $\mu_1, \mu_2$  – заранее заданные числа . Условие (22) менее жесткое и обычно применяется в тех задачах , где предполагается большой разброс в абсолютных величинах перемещений .

Основной проверкой, как и при решении линейных задач , является статическая ; выполняется она на последнем шаге итерационного процесса. Если погрешность статических уравнений в проверке не удовлетворяет заданной точности , то необходимо уменьшить число  $\mu_1$  (или  $\mu_2$ ) и продолжить итерационный процесс.

**Пример 1.** Определить н.д.с. фермы (рис.11.) . Все стержни фермы имеют одинаковую площадь  $F$  . Диаграмма  $\sigma \sim \epsilon$  материала фермы показана на рис.12. Начальный модуль упругости  $E_0=2 \cdot 10^6$ ;

Модуль упрочнения  $E_1=2 \cdot 10^3$ ;  $\epsilon_T=10^{-3}$ ;  $\sigma_T=2 \cdot 10^3$ .

Номера стержней показаны на рис 11 в кружках. Внешняя нагрузка  $P$  численно равна  $2800F$ .

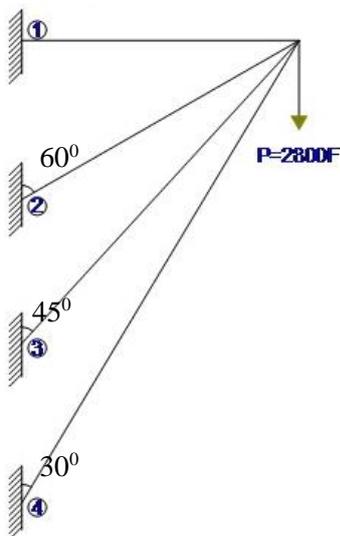


Рис.11.

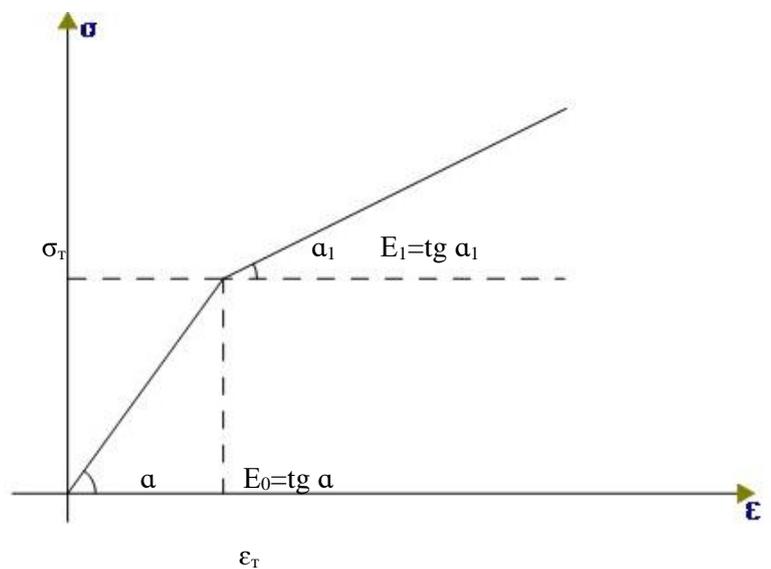


Рис .12

Напряжения вычисляются по формулам

Если  $-10^{-3} < \epsilon < 10^{-3}$  , то  $\sigma = 2 \cdot 10^6 \epsilon$ .

Если  $\epsilon \geq 10^{-3}$  , то  $\sigma = 2 \cdot 10^3 (\epsilon + 0,999)$ .

Если  $\epsilon < -10^{-3}$  , то  $\sigma = 2 \cdot 10^3 (\epsilon + 0,999)$ .

Деформация в произвольном элементе фермы

$$\varepsilon = \frac{1}{l} \{-m_1 - m_2 m_1 m_2\} \cdot \begin{pmatrix} U_1 \\ V_1 \\ U_2 \\ V_2 \end{pmatrix}.$$

В первом приближении система уравнений (20) имеет следующий вид

$$\frac{E_0 F}{l} \begin{bmatrix} 0.9451 & -0.9451 \\ -0.9451 & 2.128 \end{bmatrix} \begin{pmatrix} z_1^0 \\ z_2^0 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} P \\ 0 \end{pmatrix};$$

$$\text{Решение } -z_1^0 = 1.903 \frac{Pl}{E_0 F}; \quad -z_2^0 = 0.8453 \frac{Pl}{E_0 F}.$$

Во втором приближении

$$\frac{E_0 F}{l} \begin{bmatrix} 0.9451 & -0.9451 \\ -0.9451 & 1.129 \end{bmatrix} \begin{pmatrix} \Delta z_1^1 \\ \Delta z_2^1 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 \\ 0.1304P \end{pmatrix},$$

$$\text{Решение } \Delta z_1^1 = \Delta z_2^1 = 0.7087 \frac{Pl}{E_0 F}.$$

В третьем приближении

$$\frac{E_0 F}{l} \begin{bmatrix} 0.5704 & -0.7288 \\ -0.7288 & 1.004 \end{bmatrix} \begin{pmatrix} \Delta z_1^2 \\ \Delta z_2^2 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0.02447P \\ 0.01368P \end{pmatrix}.$$

$$\text{Решение } \Delta z_1^2 = 0.3501 \frac{Pl}{E_0 F}; \quad \Delta z_2^2 = 0.2404 \frac{Pl}{E_0 F}.$$

В четвертом приближении

$$\Delta z_1^3 \approx 0; \quad \Delta z_2^3 \approx 0;$$

В табл.3 приведены результаты вычисления перемещений на каждом шаге итерационного процесса. Индекс при  $\varepsilon, \sigma$ , указывает номер стержня, в котором эта величина определена. В знаменателях дробей в первой колонке приведены напряжения линейно-упругого решения ( $E_k = E$ ).

Статическая проверка (рис .13)  $\sum x = 0; \sum y = 0;$

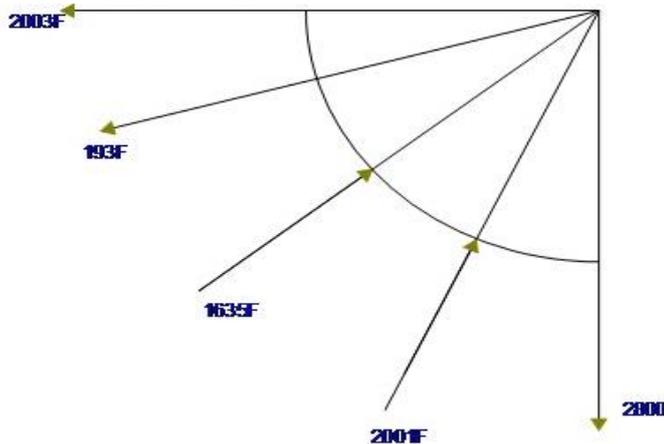


Рис. 13

Компоненты н.д.с.	Номер итерации		
	1	2	3
Z <sub>1</sub>	1.903	2.612	2.692
Z <sub>2</sub>	0.8453	1.552	1.794
ε <sub>1</sub>	0.1183·10 <sup>-2</sup>	0.2176·10 <sup>-2</sup>	0.2512·10 <sup>-2</sup>
ε <sub>2</sub>	-0.2663·10 <sup>-3</sup>	0.4817·10 <sup>-4</sup>	0.9750·10 <sup>-4</sup>
ε <sub>3</sub>	-0.7407·10 <sup>-3</sup>	-0.7407·10 <sup>-3</sup>	-0.8174·10 <sup>-3</sup>
ε <sub>4</sub>	-0.8580·10 <sup>-3</sup>	-0.1040·10 <sup>-2</sup>	0.1163·10 <sup>-2</sup>
σ <sub>1</sub>	$\frac{2000}{2366}$	2003	2003
σ <sub>2</sub>	$\frac{-532.6}{-532.6}$	96.3	194
σ <sub>3</sub>	$\frac{-1481}{-1481}$	-1481	-1635
σ <sub>4</sub>	$\frac{-1716}{-1716}$	-2001	-2001

Анализ результатов счета показывает, что учет физической нелинейности материала позволяет уточнить не только количественные характеристики н.д.с., но и выявить новые качественные результаты - напряжение во втором стержне в линейном расчете этот стержень растянут.

#### §4. Метод сил

Построение итерационного процесса основано на представлении нелинейного функционала в виде квадратичного

$$\Pi_2 = - \int_{(v)} \left[ \bar{u}(\sigma^n) + \bar{u}^1(\sigma^n) \Delta\sigma + \frac{1}{2} \Delta\sigma^T H_2^n \Delta\sigma \right] dv. \quad (23)$$

Обозначаем продольные силы, возникающие в стержнях фермы, через  $X_r = \sigma_r \cdot F_r$ . По-прежнему предполагается в пределах одного стержня площадь  $F_r$  постоянна. Приближенный функционал Кастилиано (23), принимая во внимание принятое обозначение, для ферм приобретает следующий вид

$$\Pi_2 = \sum_{r=1}^3 \int_{(v)} \bar{u}_r(\sigma_r^n) dv + (\Delta x^{n+1})^T \cdot L_C X^n + \frac{1}{2} (\Delta x^{n+1})^T L_K \Delta X^{n+1}. \quad (24)$$

В (24) приняты обозначения

$$X^T = \{X_1 X_2 \dots X_S\}$$

$$L_a = \begin{bmatrix} \frac{L_1}{E_{a1F_1}} & 0 \\ \vdots & \vdots \\ 0 & \frac{L_S}{E_{aS F_S}} \end{bmatrix} \quad (a = C, K);$$

S-число стержней фермы.

Внутри одного элемента уравнение равновесия  $\frac{d\sigma}{dx}=0$  удовлетворяется, т.к в пределах любого r-го стержня  $\sigma_r = const$ . Уравнение совместности усилий на

$$A_S^T \sigma = g_s \quad \text{с,}$$

В рассматриваемом случае является уравнениями статики, которые можно записать в виде

$$\begin{matrix} c & x & p \\ (m \times s) & (s \times 1) & (m \times 1) \end{matrix} \quad (25)$$

Где m- число линейно-независимых уравнений статики.

Для статически определимых и геометрически неизменяемых систем матрица C квадратная и невырождена ; внутренние усилия в стержнях фермы определяются решением уравнения

$$(25)-x=c^{-1} p, \text{ В статически неопределимых фермах матрица C прямоугольная размером}$$

$m \times s (m < s)$  . Выберем в  $C_m$  столбцов так, чтобы определитель матрицы  $C_1$  , составленный из этих столбцов, был отличен от нуля . Иными словами, вектор внутренних усилий X представим в виде «зависимых» y и «независимых» x внутренних сил. Такое разделение внутренних сил соответствует в строительной механике стержневых систем выбору основной системы или назначению лишних неизвестных

Перепишем (25) в следующем виде

$$O_1 y + c_2 x = p. \quad (26)$$

$$\text{Откуда } y = c_1^{-1} (p - c_2 x)$$

$$\text{Введем обозначения } C_1^{-1} P = B_0; \quad -c_1^{-1} \cdot C_2 = B_1$$

Тогда (26) перепишем так

$$Y = B_0 X + B_1 P. \quad (27)$$

Подставляя (27) в (24) получим

$$\Pi_2 = \sum_{r=1}^S \int_{(v)} \bar{u}_r(\sigma^n) dv + \begin{bmatrix} B_0 \Delta X^{n+1} \\ \Delta X^{n+1} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} L_{C1} & 0 \\ 0 & L_{C2} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} B_0 X^n + B_1 \\ X^n \end{bmatrix} + \frac{1}{2} \begin{bmatrix} B_0 \Delta X^{n+1} \\ \Delta X^{n+1} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} L_{C1} & 0 \\ 0 & L_{C2} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} B_0 \Delta X^{n+1} \\ \Delta X^n \end{bmatrix}$$

Или

$$\Pi_2 = \sum_{r=1}^S \int \bar{u}_r(\sigma^n) dv + (\Delta X^{n+1}) (L_{c2} + B_0^T L_{c1} B_0) X^0 + (\Delta X^{n+1})^T B_0^T L_{c1} B_p + \frac{1}{2} (\Delta X^{n+1}) (L_{c2} + B_0^T L_{c1} B_0) \Delta X^{n+1}.$$

Подставим выражение  $L_{k2} + B_0^T L_{k1} B_0$  в следующем виде

$$L_{k2} + B_0^T L_{k1} B_0 = \begin{bmatrix} B_0 \\ E \end{bmatrix}^T \begin{bmatrix} L_{k1} & 0 \\ 0 & L_{k2} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} B_0 \\ E \end{bmatrix}. \quad (29)$$

Где  $E$ - единичная матрица размером (  $L \times L$ );  $L$ -число лишних неизвестных

$$\text{Элементы матрицы } \begin{bmatrix} B_0 \\ E \end{bmatrix} = \bar{N}_0 \quad (30)$$

Представляют собой внутренние усилия в стержнях основной системы фермы, возникающие от единичных значений лишних неизвестных.

Принимая во внимание (30), перепишем (29) в виде

$$L_{k2} + B_0^T L_{k1} B_0 = \bar{N}_0^T L_k \bar{N}_0; \quad (31)$$

Аналогично

$$L_{c2} + B_0^T L_{c1} B_0 = \bar{N}_0^T L_c \bar{N}_0 \quad (32)$$

И

$$B_0^T L_{c1} B_p = \bar{N}_0^T L_c N_c, \quad (33)$$

Где  $N_p = \begin{bmatrix} B_p \\ 0 \end{bmatrix}$  - усилия в стержнях основной системы фермы, возникающие от заданной внешней нагрузки. Последние  $L$  строк матрицы  $N_p$  равны нулю. Элементы этих строк являются величинами усилий в устраненных связях от заданной внешней нагрузки.

Подставляя (31)-(33) в (28), получим

$$\Pi_2 = \sum_{r=1}^S \int \bar{u}_r(\sigma^n) dv + (\Delta X^{n+1}) \bar{N}_0^T L_c \bar{N}_0 X^0 + (\Delta X^{n+1})^T \bar{N}_0^T L_c N_0 + \frac{1}{2} (\Delta X^{n+1})^T \bar{N}_0 L_k \bar{N}_0 \Delta X^{n+1}.. \quad (34)$$

Функционал (34) теперь определен на классе статически возможных векторов внутренних усилий. Принятое распределение внутренних усилий удовлетворяет уравнениям равновесия внутри любого стержня и условиям совместности усилий на  $S_1$ .

Разрешающее уравнение метода сил получим из условия стационарности функционала (34).

$$\frac{d\Pi_2}{d(\Delta X^{n+1})} = 0$$

Или

$$\bar{N}_0^T L_K \bar{N}_0 \Delta X^{n+1} + \bar{N}_0^T L_c \bar{N}_0 \Delta X^n + \bar{N}_0^T L_c N_p = 0. \quad (35)$$

Характер экстремума функционала (34) можно определить, исследовав знак второй производной

$$\frac{d\Pi^2}{d(\Delta X^{n+1})^2} = \bar{N}_0^T L_K \bar{N}_0. \quad (36)$$

Квадратичная форма (36) положительно определена, если выполнены условия

$$E_{nr} > 0 \quad (r=1, 2, \dots, s),$$

Т.е. угол наклона касательной в любой точке графика функции  $\sigma = \sigma(\epsilon)$  должен быть положительным.

Таким образом, функционал  $\Pi_2$  достигает минимума на решении задачи, если выполнены условия (37).

В соответствии с теоремой Кастилиано по механическому смыслу уравнения (35) представляют собой условия совместимости перемещений на каждом шаге итерационного процесса по направлению устраненных связей или, что эквивалентно, по направлению лишних неизвестных обобщенных сил равны нулю.

Вычислительный процесс по (35) ведется до стабилизации решения с заданной точностью, либо до выявления его неустойчивости. Окончательные значения усилий в установленных связях определяются по формуле

$$X_r^{n+1} = X_r^0 + \sum_{i=1}^{n+1} \Delta X_r^i,$$

Продольные силы в стержнях фермы на (n+1) шаге итерационного процесса

$$N^{n+1} = \bar{N}_0 X^{n+1} + N_p$$

Основной проверкой правильности решения в методе сил, является кинематическая проверка.

После определения н.д.с. системы материал в сооружении можно считать линейно упругим, но в каждой расчетной точке или области (для фермы – в каждом стержне, имеющим свой модуль упругости – секущий модуль, – определенный в процессе решения задачи. Поэтому перемещения в любой точке фермы могут быть определены по формуле Мора

$$\tilde{\Delta}_{ip} = \sum_{r=1}^s \frac{\bar{N}_{ir} N_r l_r}{E_{cr} l_r}, \quad (38)$$

Где  $\bar{N}_{ir}$  - продольная сила в r-м стержне, определенная в любой основной системе метода сил от единичной силы, приложенной по направлению i-й установленной связи.

Каноническая форма уравнения (35) может быть представлена в следующем виде

$$\sum_{j=1}^l \delta_{ij}^{n+1} \Delta X_j^{n+1} + \sum_{j=1}^l \delta_{ij}^n \Delta X_j^n + \Delta_{ip} = 0. \quad (39)$$

$I=(1,2,\dots,l)$ ,

Где  $\delta_{ij}^{n+1} = \sum_{r=1}^s \frac{\bar{N}_{ir} \bar{N}_{jr} l_r}{F_{kr} F_r}$

-перемещение точки приложения силы  $X_j$  по ее направлению , вызванное силой  $X_j=I$ ;

Величина  $\Delta_i = \sum_{j=1}^l \delta_{ij}^n X_j^n + \Delta_{ip}$  –перемещение точки приложения силы  $X_i$  по ее направлению , обусловленное несоответствием достигнутого уровня внутренних сил т внешней нагрузки.

**Пример 2.** Расчет фермы, по условию примера 1. Методом сил приводит к тому, что на некотором итерационном шаге система разрешающих уравнений (39) становится плохо обусловленной, а затем вырождается . Объясняется это тем, что при формировании коэффициентов канонических уравнений  $\delta_{ij}$  вклад одного стержня , находящегося на стадии упрочнения , становится очень большим и поэтому податливости этого стержня становятся настолько велики , что доминируют над всеми остальными. Поэтому в качестве иллюстрированного примера рассчитывается ферма с геометрическими параметрами по пример 1. а модуль упрочнения принят  $E=1 \cdot 10^6$ . Напряжение в г-м стержне на (n+1) шаге итерационного процесса определяется по формуле  $\sigma_r^{n+1} = \frac{x_i^{n+1}}{F}$ ;

Деформации в стадии упрочнения подсчитываются по формуле

$$\epsilon^{n+1} = \frac{\sigma^{n+1} \pm \sigma_T}{E_K} \pm \epsilon_T.$$

Здесь, верхний (нижний) знак применяются при определении деформации растяжения (сжатия) . Основная система показана на рис 14. Результаты расчета сведены в табл 4.

На третьем итерационном шаге  $\Delta X^3=0$

Параметры н.д.с	В основной системе	Номер итерации	
		1	2
$X_1$	0	-0,3086	-0,1598
$X_2$	0	-0,7106	-0,5291
$N_1$	0.5774	-0,9679	0,8277
$N_2$	0	-0,3086	-0.1598
$N_3$	0	-0,7106	-0.5291
$N_4$	-1,1547	-0,3963	-0,6304
$\sigma_1$	1616,6	2710.1	2317,7
$\sigma_2$	0	-864.1	-447,5
$\sigma_3$	0	-1989.8	-1481,4
$\sigma_4$	-3233,2	-1109.6	-1765,2

При счете в мантиссе каждого числа оставлялось семь значащих цифр, а в таблице приведены округленные значения .

Основная система метода сил для кинематической проверки показана на рис 15.

Относительная погрешность при определении  $\tilde{\Delta}_{ip}$  составила  $\approx 4.2 \cdot 10^{-4} \%$  при определении  $\tilde{\Delta}_{zp} - 1.6 \cdot 10^{-6} \%$ .

### Выводы.

В заключение отметим следующий факт, подтвержденный следующими экспериментами : метод сил рекомендуется применять в расчетах системы из размягчающегося материала со слабой нелинейностью зависимости  $\sigma - \epsilon$ . либо для систем из затвердевшего материала у которого касательный модуль в стадии упрочнения больше секущего. Наоборот, метод перемещений дает лучшие результаты по технической сходимости итерационного процесса в сравнении с методом сил для размягчающихся материалов ( $E_k < E_c$ ) . Наиболее распространенные строительные материалы: металл, бетон, дерево и т.д имеют диаграммы  $\sigma - \epsilon$  , у которых  $E_k < E_c$  , поэтому при решении более сложных задач целесообразно применять метод перемещений .

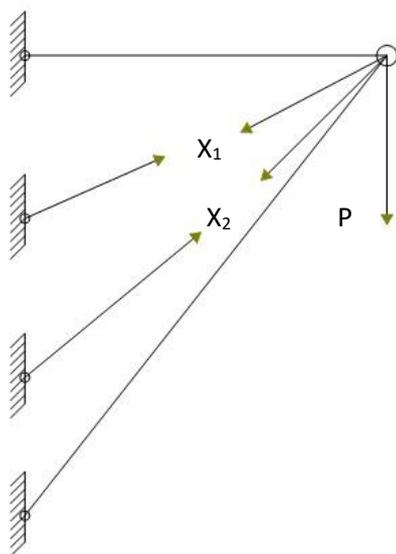


Рис.14

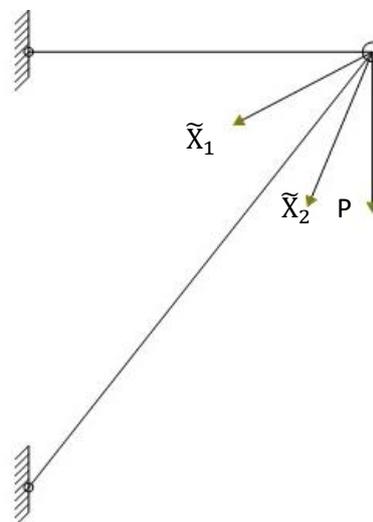


Рис.15.