Министерство науки и высшего образования Российской Федерации
Федеральное государственное бюджетное образовательное учреждение
высшего образования
«Московский государственный технический университет имени Н.Э. Баумана
(национальный исследовательский университет)»
(МГТУ им. Н.Э. Баумана)

ФАКУЛЬТЕТ Специальное машиностроение

КАФЕДРА СМ1 «Космические аппараты и ракеты-носители»

Домашнее задание

по курсу «Основы автоматизированного проектирования»

Вариант №13

Группа: СМ1-81

Студент: Новиков А.Р.

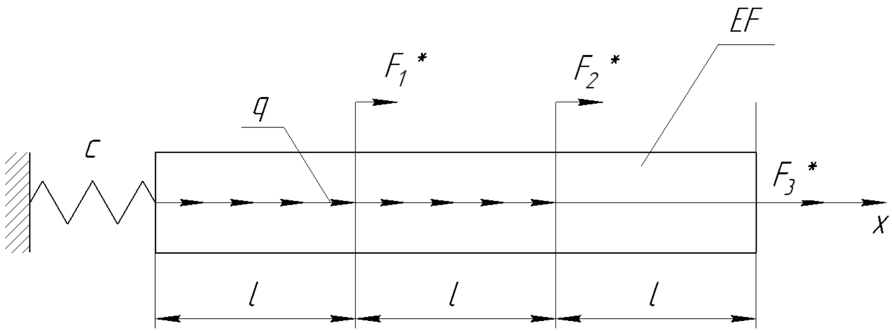
(Подпись, дата)

Преподаватель: Сдобников А.Н.

(Подпись, дата)

Москва, 2024

Условие



Расчетная схема

Для данной расчетной схемы необходимо:

Часть 1.

1. Сформулировать краевую задачу.

2. Построить точное решение краевой задачи.

3. Преобразовать краевую задачу в вариационный принцип

4. Получить решение энергетическим методом на линейной аппроксимации поля перемещений

5. Дать оценку погрешности по энергии между точным и приближенным решением

Часть 2.

6. Записать разрешающую систему уравнений Метода Конечных Элементов (МКЭ), провести ее анализ и получить «вручную» решение для перемещений и напряжений

7. Выполнить расчет заданной конструкции с использованием пакета MSC Patran_Nastran

8. Провести сравнительный анализ результатов, полученных методами, использованными в работе.

9. Подготовить отчет по результатам проведенных исследований

Согласно варианту №13 имеем следующие исходные данные:

$$
\begin{cases}
\dfrac{cl}{EF} = 7 \\
\dfrac{ql}{EF} = 1 \\
\dfrac{F_1^*}{EF} = 0 \\
\dfrac{F_2^*}{EF} = 0.5 \\
\dfrac{F_3^*}{EF} = 0.2
\end{cases}
\tag{0.1}
$$

При выполнении численных расчетов принять следующие значения параметров:

- Площадь поперечного сечения $F = a \cdot b = 0.1\text{м} \cdot 0.15\text{м} = 0.015\text{м}^2$
- Длина участка $l = 0.5\text{м}$
- Для варианта №13 материал: Дюраль ($E = 7.31 \cdot 10^{10}$ Па; $\nu = 0.33$)

Решение

1 Формулировка краевой задачи

Введем начало координат в точке А. Отрежем пружину, заменим реакцией:

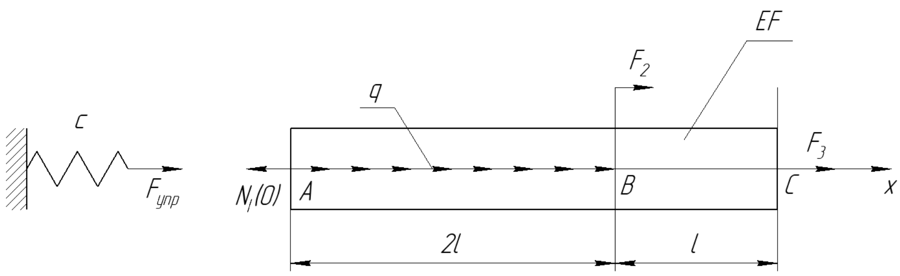


Рисунок 1.1 — Расчетная схема

Сила упругости пружины равна:

$$
F_{\text{упр}} = c \cdot u(0) \tag{1.1}
$$

Разобьем стержень на 2 участка и запишем для них дифференциальное уравнение равновесия:

1. Участок AB:

$$EFu_I''(x) + q = 0 \tag{1.2}$$

2. Участок BC:

$$EFu_{II}''(x) = 0 \tag{1.3}$$

Для записи граничных условий рассмотрим равновесие сечений:

1. Сечение A:

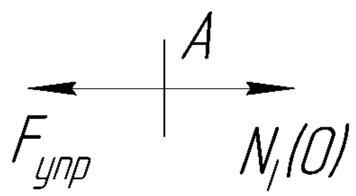


Рисунок 1.2 — К записи условий равновесия сечения A

$$\Sigma F_x = 0 \tag{1.4}$$

$$F_{\text{упр}} = N_I(0) \tag{1.5}$$

$$cu_I(0) = EFu_I'(0) \tag{1.6}$$

2. Сечение B:

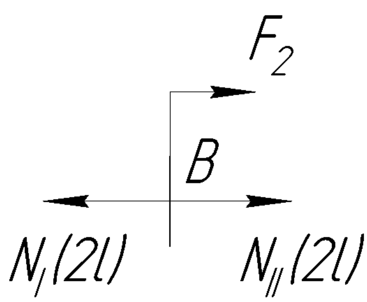


Рисунок 1.3 — К записи условий равновесия сечения B

$$\Sigma F_x = 0 \tag{1.7}$$

$$N_I(2l) = F_2 + N_{II}(2l) \tag{1.8}$$

$$EFu_I'(2l) = F_2 + EFu_{II}'(2l) \tag{1.9}$$

3. Сечение C:

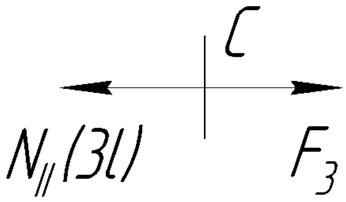


Рисунок 1.4 — К записи условия равновесия сечения C

$$\Sigma F_x = 0 \tag{1.10}$$

$$N_{II}(3l) = F_3 \tag{1.11}$$

$$EFu'_{II}(3l) = F_3 \tag{1.12}$$

После нагружения в новом состоянии равновесия выполняется условие неразрывности перемещений, т.е.:

$$u_I(2l) = u_{II}(2l) \tag{1.13}$$

Получим следующие результаты формулировки краевой задачи:

$$\begin{cases} EFu''_I(x) + q = 0 \\ EFu''_{II}(x) = 0 \\ cu_I(0) = EFu'_I(0) \\ EFu'_I(2l) = F_2 + EFu'_{II}(2l) \\ EFu'_{II}(3l) = F_3 \\ u_I(2l) = u_{II}(2l) \end{cases} \tag{1.14}$$

2 Построение точного решения краевой задачи

Проинтегрируем дифференциальные уравнения равновесия (1.2) и (1.3):

1. Участок AB:

$$u''_I(x) = -\frac{q}{EF} \tag{2.1}$$

$$u'_I(x) = -\frac{qx}{EF} + C_1 \tag{2.2}$$

$$u_I(x) = -\frac{qx^2}{2EF} + C_1 x + C_2 \tag{2.3}$$

2. Участок BC:

$$u''_{II}(x) = 0 \tag{2.4}$$

$$u'_{II}(x) = C_3 \tag{2.5}$$

$$u_{II}(x) = C_3x + C_4 \tag{2.6}$$

Подставим полученные выражения в уравнения 3-6 системы (1.14):

$$\begin{cases} c \cdot C_2 = EF \cdot C_1 \\ EF \cdot (-\dfrac{2ql}{EF} + C_1) = F_2 + EF \cdot C_3 \\ EF \cdot C_3 = F_3 \\ -\dfrac{2ql^2}{EF} + 2C_1l + C_2 = 2C_3l + C_4 \end{cases} \tag{2.7}$$

Найдем константы интегрирования:

$$C_3 = \frac{F_3}{EF} = 0.2 \tag{2.8}$$

$$-2ql + EFC_1 = F_2 + 0.2EF \tag{2.9}$$

$$C_1 = \frac{F_2 + 2ql}{EF} + 0.2 = 0.5 + 2 + 0.2 = 2.7 \tag{2.10}$$

$$C_2 = \frac{EFC_1}{c} = \frac{C_1l}{7} = 0.386l \tag{2.11}$$

$$C_4 = -\frac{2ql^2}{EF} + 2(C_1 - C_3)l + C_2 = -2l + 2 \cdot 2.5l + 0.386l = 3.386l \tag{2.12}$$

Получим итоговые функции перемещения:

$$\begin{cases} u_I(x) = -\dfrac{x^2}{2l} + 2.7x + 0.386l, \; 0 \leq x \leq 2l \\ u_{II}(x) = 0.2x + 3.386l, \; 2l \leq x \leq 3l \end{cases} \tag{2.13}$$

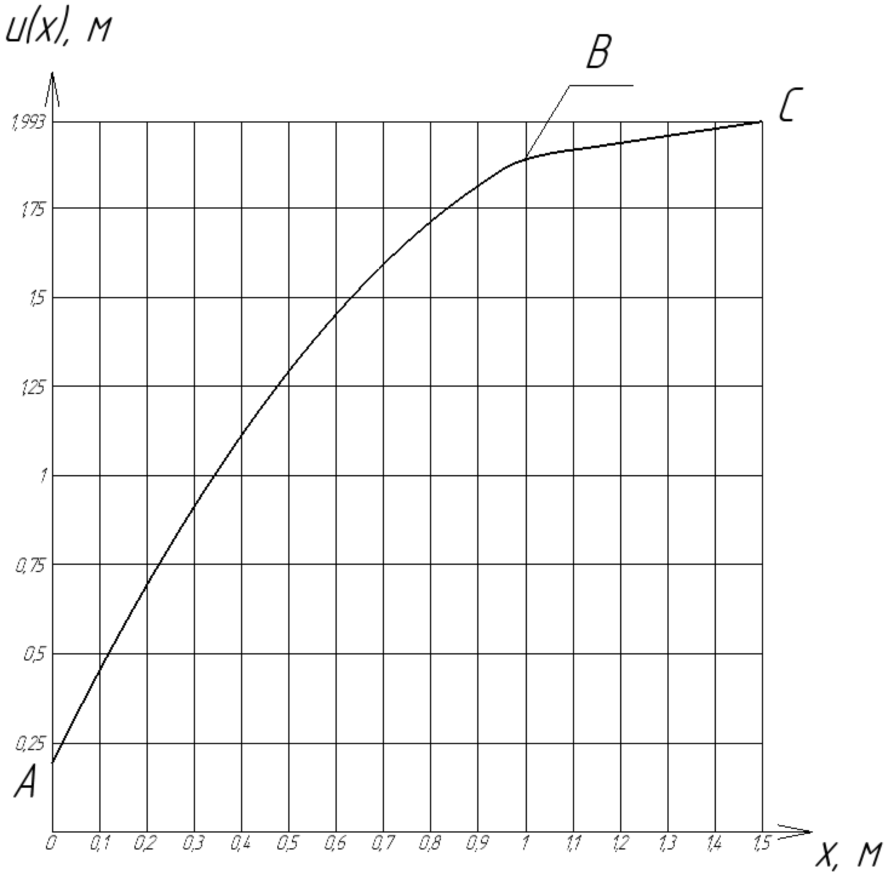


Рисунок 2.1 — График перемещений

Получим функции нормальной силы N:

$$N = EFu'(x) \tag{2.14}$$

$$\begin{cases} u'_I(x) = -\dfrac{x}{l} + 2.7 \\ u'_{II}(x) = 0.2 \end{cases} \tag{2.15}$$

$$\begin{cases} N_I(x) = (-\dfrac{x}{l} + 2.7)EF,\ 0 \le x \le 2l \\ N_{II}(x) = 0.2EF,\ 2l \le x \le 3l \end{cases} \tag{2.16}$$

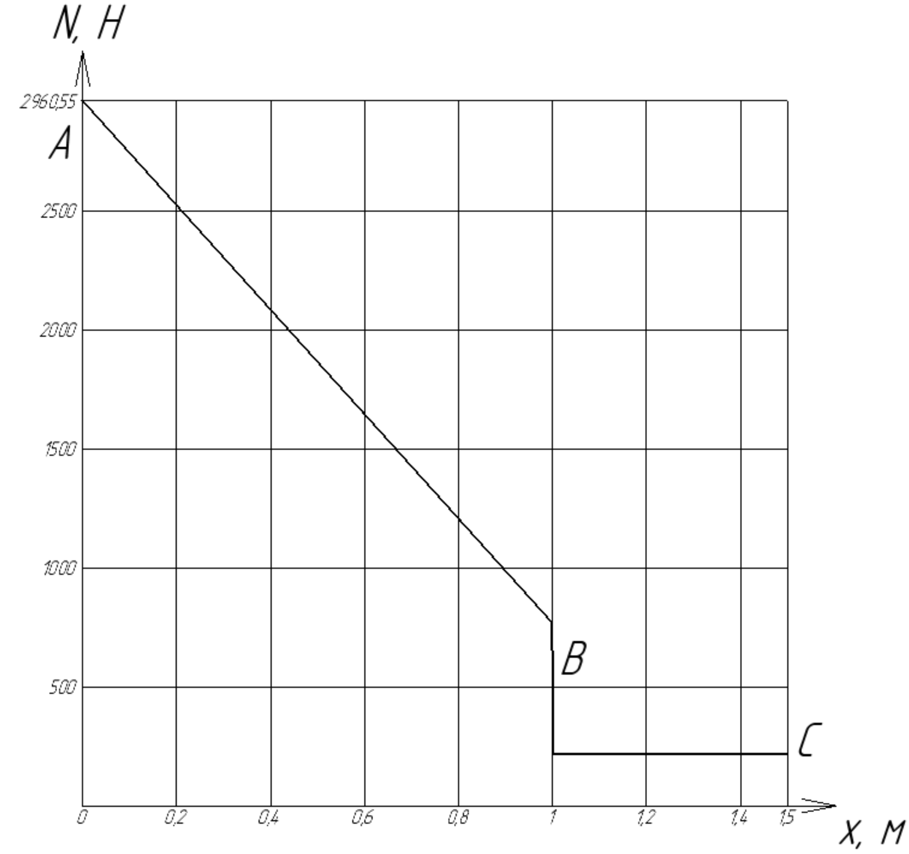


Рисунок 2.2 — График нормальной силы N

Получим функции нормальных напряжений $\sigma(x)$:

$$\sigma(x) = \frac{N(x)}{F} \tag{2.17}$$

$$\begin{cases} \sigma_I(x) = (-\dfrac{x}{l} + 2.7)E,\ 0 \leq x \leq 2l \\ \sigma_{II}(x) = 0.2E,\ 2l \leq x \leq 3l \end{cases} \tag{2.18}$$

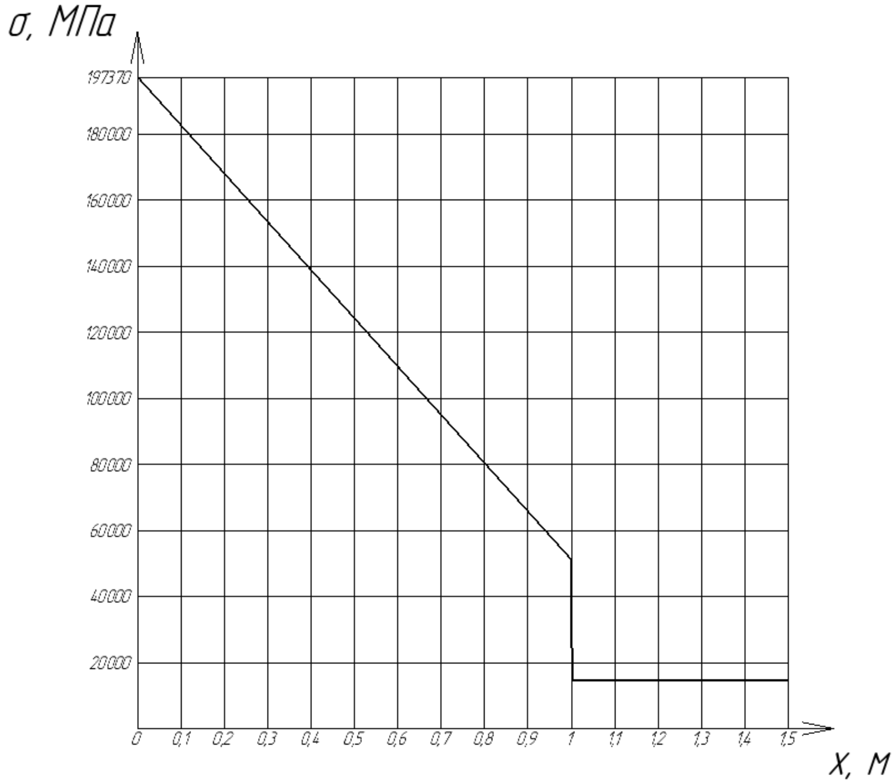


Рисунок 2.3 — График нормальных напряжений

3 Преобразование краевой задачи в вариационный принцип

Запишем невязку дифференциального уравнения краевой задачи (1.14):

- для участка AB:

$$L[u_I] = EFu_I''(x) + q \tag{3.1}$$

- для участка BC:

$$L[u_{II}] = EFu_{II}''(x) \tag{3.2}$$

В операторной форме невязка выглядит следующим образом:

$$L[u] = Au - f \tag{3.3}$$

где $A = EF\dfrac{d^2}{dx^2}$ — дифференциальный оператор краевой задачи, $f = -q$.

Запишем условие аннулирования невязки:

$$\int_0^L L[u]\varphi_k(x)dx = 0,\ k = 1, 2, 3 \dots \infty \tag{3.4}$$

где $u(x)$ имеет вид:

$$u(x) = \sum_{i=1}^{\infty} \alpha_i \varphi_i(x) \tag{3.5}$$

где $\varphi_i(x)$ — базисные функции, α_i — некоторые коэффициенты.

Выражение (3.4) представляет собой систему уравнений

$$\begin{cases} \int_0^L L[u]\varphi_1(x)dx = 0 \\ \int_0^L L[u]\varphi_2(x)dx = 0 \\ \dots \\ \int_0^L L[u]\varphi_n(x)dx = 0 \end{cases} \tag{3.6}$$

Эти уравнения можно привести к удобному для рассмотрения виду. Для этого запишем вариацию (3.5):

$$\delta u = \sum_{i=1}^{\infty} \delta\alpha_i \varphi_i \tag{3.7}$$

Уравнения (3.6) умножим на $\delta\alpha_i$ соответственно и сложим:

$$\int_0^L L[u](\sum_{i=0}^{\infty} \delta\alpha_i \varphi_i)dx = 0 \tag{3.8}$$

$$\int_0^L L[u]\delta u dx = 0 \tag{3.9}$$

Запишем вариационное уравнение (3.9) для нашей задачи:

$$\int_0^{2l} (EFu_I''(x) + q)\delta u_I(x)dx + \int_{2l}^{3l} EFu_{II}''(x)\delta u_{II}(x)dx = 0 \tag{3.10}$$

$$\int_0^{2l} EFu_I''(x)\delta u_I(x)dx + \int_{2l}^{3l} EFu_{II}''(x)\delta u_{II}(x)dx + \int_0^{2l} q\delta u(x)dx = 0 \tag{3.11}$$

Преобразуем первые 2 слагаемых:

$$\int_0^{2l} EFu_I''(x)\delta u_I(x)dx = \int_0^{2l} EF\delta u_I du_I' = EFu_I'\delta u_I\Big|_0^{2l} - \int_0^{2l} EFu_I'\delta u_I'dx \tag{3.12}$$

$$\int_{2l}^{3l} EFu_{II}''(x)\delta u_{II}(x)dx = \int_{2l}^{3l} EF\delta u_{II} du_{II}' = EFu_{II}'\delta u_{II}\Big|_{2l}^{3l} - \int_{2l}^{3l} EFu_{II}'\delta u_{II}'dx \tag{3.13}$$

Подставим (3.12) и (3.13) в (3.11):

$$
\begin{aligned}
&EFu_I'(2l)\delta u_I(2l) - EFu_I'(0)\delta u_I(0) - \int_0^{2l} EFu_I'\delta u_I' dx + EFu_{II}'(3l)\delta u_{II}(3l) - \\
&- EFu_{II}'(2l)\delta u_{II}(2l) - \int_{2l}^{3l} EFu_{II}'\delta u_{II}' dx + \int_0^{2l} q\delta u_I dx = 0
\end{aligned}
\tag{3.14}
$$

Учтем граничные условия из формулировки краевой задачи (1.14) и условие $\delta u_I(2l) = \delta u_{II}(2l)$:

$$
\begin{aligned}
&F_2\delta u_I(2l) - cu_I(0)\delta u_I(0) + F_3\delta u_{II}(3l) - \\
&- \int_0^{2l} EFu_I'\delta u_I' dx - \int_{2l}^{3l} EFu_{II}'\delta u_{II}' dx + \int_0^{2l} q\delta u_I dx = 0
\end{aligned}
\tag{3.15}
$$

Преобразуем (3.15), используя правила варьирования:

$$
\begin{aligned}
&\delta\Big[\frac{1}{2}\int_0^{2l} EF{u_I'}^2 dx + \frac{1}{2}\int_{2l}^{3l} EF{u_{II}'}^2 dx - \int_0^{2l} qu_I dx + \frac{1}{2}cu_I^2(0) - F_2u_I(2l) - \\
&- F_3u_{II}(3l)\Big] = 0
\end{aligned}
\tag{3.16}
$$

Тогда функционал полной потенциальной энергии равен:

$$
\begin{aligned}
\Pi[u_I, u_{II}] = &\frac{1}{2}\int_0^{2l} EF{u_I'}^2 dx + \frac{1}{2}\int_{2l}^{3l} EF{u_{II}'}^2 dx - \int_0^{2l} qu_I dx + \frac{1}{2}cu_I^2(0) - F_2u_I(2l) - \\
&- F_3u_{II}(3l)
\end{aligned}
\tag{3.17}
$$

и выражение (3.16) можно переписать в виде:

$$
\delta\Pi = 0 \tag{3.18}
$$

Выражение (3.18) является условием стационарности функционала полной потенциальной энергии, которое согласно принципу Лагранжа выполняется на точном решении краевой задачи.

4 Получение решения энергетическим методом на линейной аппроксимации поля перемещений

Аппроксимируем поле перемещений кусочно-линейными функциями:

- Первый участок

$$
u_I(x) = u_0 + \frac{u_1 - u_0}{2l}x, \quad 0 \le x \le 2l \tag{4.1}
$$

где $u_0 = u_I(0)$, $u_1 = u_I(2l)$.

- Второй участок Введем новую систему координат $O\tilde{x}$ с началом в точке $x = 2l$. Тогда

$$u_{II}(\tilde{x}) = u_1 + \frac{u_2 - u_1}{l}\tilde{x}, \quad 0 \le \tilde{x} \le l \tag{4.2}$$

где $u_2 = u_{II}(3l)$.

Получим следующий функционал:

$$\begin{aligned} \Pi[u_I, u_{II}] = \frac{1}{2}\int_0^{2l} EF{u'_I}^2(x)dx + \frac{1}{2}\int_0^{l} EF{u'_{II}}^2(\tilde{x})d\tilde{x} - \int_0^{2l} qu_I(x)dx+ \\ + \frac{1}{2}cu_0^2 - F_2u_1 - F_3u_2 \end{aligned} \tag{4.3}$$

Найдем производные функций перемещения:

$$u'_I(x) = \frac{u_1 - u_0}{2l} \tag{4.4}$$

$$u'_{II}(\tilde{x}) = \frac{u_2 - u_1}{l} \tag{4.5}$$

Подставим (4.4) и (4.5) в функционал (4.3):

$$\begin{aligned} \Pi[u_I, u_{II}] = \frac{1}{2}EF\left[\left(\frac{u_1 - u_0}{2l}\right)^2 + \left(\frac{u_2 - u_1}{l}\right)\right] - q\left(2u_0l + \frac{u_1 - u_0}{2l}\frac{l^2}{2}\right) + \\ + \frac{1}{2}cu_0^2 - F_2u_1 - F_3u_2 \end{aligned} \tag{4.6}$$