

# Пакет $\mathbf{L}_2$ : критическая сила для вертикальной стойки\*

В. З. Цалюк<sup>†</sup>

5 апреля 2009 г.

## Аннотация

Решение задачи о критической эйлеровой силе для стойки с переменным (вдоль стержня) сечением, выполненным из однородного изотропного упругого материала, с применением процедур пакета.

## Содержание

<b>1</b>	<b>Постановка задачи</b>	<b>2</b>
<b>2</b>	<b>Преобразование задачи</b>	<b>3</b>
<b>3</b>	<b>Решение задачи</b>	<b>4</b>
<b>4</b>	<b>Вычисления</b>	<b>4</b>
<b>5</b>	<b>Комментарии к файлу <code>round.mws</code></b>	<b>5</b>

---

\*Работа выполнена при поддержке РФФИ и администрации Пермского края (грант № 07-01-96060-р-Урал).

© Copyright В.З. Цалюк, 2007–2009.

<sup>†</sup>Кубанский государственный университет, г. Краснодар

E-mail: [vts@math.kubsu.ru](mailto:vts@math.kubsu.ru)

# 1 Постановка задачи

Стержень стойки имеет круглые сечения, радиусы которых образуют профиль

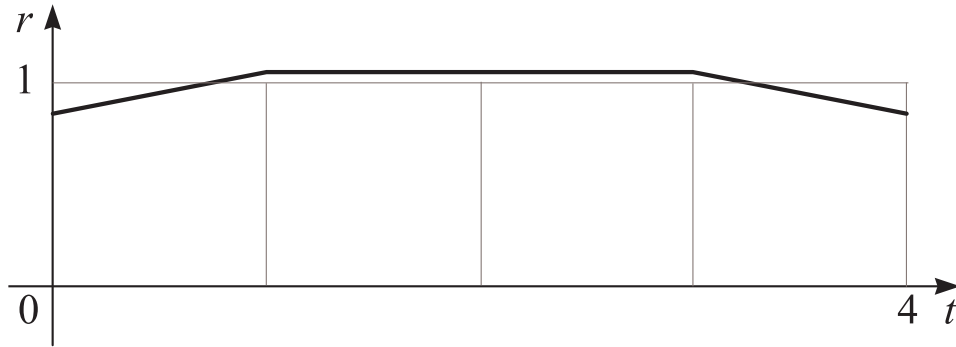


Рис. 1.

Радиус центральной части равен  $\sqrt{1.1}$ , одинаковые конические концы стержня рассчитаны так, чтобы общее количество материала, затраченного на изготовление стержня, совпадало с требуемым для равномерного стержня радиуса 1.

Под действием продольной сжимающей силы такой стержень имеет плоскую деформацию.

**Вариационный принцип Лагранжа:** стойка устойчива тогда и только тогда, когда  $x(t) \equiv 0$  есть единственная точка минимума для вариационной задачи

$$\begin{aligned} \mathcal{I}(\mathbf{x}) &= \int_0^l \varphi(t) \ddot{x}^2(t) - P \dot{x}^2(t) dt \rightarrow \min, \\ x(0) &= x(l) = 0. \end{aligned} \quad (1)$$

Здесь  $P$  — сжимающая продольная сила,  $l = 4$  — длина стержня (в несжатом состоянии),  $\varphi(t) = EJ(t)$ ,  $J(t) = \frac{1}{4}\pi r^4(t)$  — геометрический момент поперечного сечения стержня в точке  $t$ . Для модуля Юнга материала стержня положим  $E = \frac{4}{\pi}$ . Тогда  $\varphi(t) = r^4(t)$ .

Функционал  $\mathcal{I}$  будем рассматривать на пространстве  $\mathbf{H}^2[0, l]$  функций  $x$ , представимых в виде

$$x(t) = x(a) + (t - a)\dot{x}(a) + \int_a^t (t - s)\ddot{x}(s) ds$$

с  $\ddot{x} \in \mathbf{L}_2$ .

## 2 Преобразование задачи

Положим  $\psi(t) = \sqrt{\varphi(t)} = r^2(t)$ . Тогда задача может быть переписана в виде

$$\begin{aligned} \langle \psi \ddot{x}, \psi \ddot{x} \rangle - P \langle \dot{x}, \dot{x} \rangle &\rightarrow \min, \\ x(0) = x(l) &= 0, \end{aligned}$$

где  $\langle \cdot, \cdot \rangle$  — скалярное произведение в пространстве  $\mathbf{L}_2(0, l)$ .

Применим к этой задаче  $W$ -метод, суть которого в данном случае в следующем. **Модельная краевая задача**

$$\begin{aligned} \psi(t) \ddot{x}(t) &= z(t), \\ x(0) = x(l) &= 0, \end{aligned}$$

имеет единственное решение

$$x = \mathbf{W} \psi^{-1} z, \quad \text{или} \quad x(t) = \int_0^l W(t, s) \psi^{-1}(s) z(s) ds, \quad (2)$$

где

$$W(t, s) = -\frac{1}{l} \cdot \begin{cases} s(l-t), & t \geq s, \\ t(l-s), & t < s, \end{cases}$$

есть функция Грина стандартной двухточечной краевой задачи

$$\begin{aligned} \ddot{x} &= z, \quad (z \in \mathbf{L}_2) \\ x(0) = x(l) &= 0. \end{aligned}$$

Библиотека `bvp_lib.m` имеет процедуру `bvp_KG`, возвращающую это ядро. Заметим, что  $\|\mathbf{W}\| = \frac{l^2}{\pi^2} \leq 1.62114$ .

$W$ -подстановка (2) осуществляет взаимно однозначное соответствие между пространством  $\mathbf{L}_2$  и множеством  $\mathbf{H}_0^2 \stackrel{\text{def}}{=} \{x \in \mathbf{H}^2 \mid x(0) = x(l) = 0\}$  допустимых функций задачи (1).

Таким образом, задача (1) преобразована в эквивалентную задачу

$$\mathcal{F}(z) = \langle z, z \rangle - P \left\langle \left( \frac{d}{dt} \mathbf{W} \right) \psi^{-1} z, \left( \frac{d}{dt} \mathbf{W} \right) \psi^{-1} z \right\rangle \rightarrow \min,$$

в пространстве  $\mathbf{L}_2$ , уже без ограничений. Здесь  $\psi^{-1}$  — оператор умножения на ограниченную функцию  $\frac{1}{\psi(t)}$ , причем  $\|\psi^{-1}\| \leq \sup_{t \in [0, l]} \frac{1}{|\psi(t)|} < 1.4009$ .

Так как  $(\frac{d}{dt}\mathbf{W})^*(\frac{d}{dt}\mathbf{W}) = -\mathbf{W}$ , задача принимает вид

$$\mathcal{F}(z) = \langle z, z \rangle - P\langle \mathbf{Q}z, z \rangle \rightarrow \min, \quad (3)$$

где  $\mathbf{Q} = -\psi^{-1}\mathbf{W}\psi^{-1}$  — самосопряженный интегральный оператор.

### 3 Решение задачи

Анализ, основанный на результатах книги [1], приводит к следующему результату. Пусть  $r_+(\mathbf{Q}) = \max(0, \sup \sigma(\mathbf{Q}))$ .

**Теорема 1.** *Если*

$$P < P_* \stackrel{\text{def}}{=} \frac{1}{r_+(\mathbf{Q})}, \quad (4)$$

(при  $r_+(\mathbf{Q}) = 0$  мы полагаем  $P_* = +\infty$ ), то задача (3), а значит, и задача (1), имеет единственный минимум.

*Если же  $P > P_*$ , то минимума в этих задачах нет.*

Так как оператор  $\mathbf{Q}$  положительно определен, то  $r_+(\mathbf{Q}) = r(\mathbf{Q})$  — спектральный радиус оператора.

### 4 Вычисления

В [1] предложен следующий итерационный метод для нахождения спектрального радиуса  $r(\mathbf{Q})$  самосопряженного вполне непрерывного оператора  $\mathbf{Q} \neq 0$  в гильбертовом пространстве. Выберем стартовую функцию  $z_0$  и положим  $z_i = \mathbf{Q}z_{i-1}$  для  $i = 1, 2, \dots$ . Пусть  $E_1$  — ортогональное дополнение ко всем собственным векторам, отвечающим собственным числам, модуль которых равен  $r(\mathbf{Q})$ .

**Теорема 2** ([1, теорема 3.8]). *Если  $z_0 \notin E_1$ , то последовательность чисел  $\frac{\|z_i\|}{\|z_{i-1}\|}$  имеет своим пределом  $r(\mathbf{Q})$ .* □

**Замечание 1.** Сходимость  $\frac{\|z_i\|}{\|z_{i-1}\|} \rightarrow r(\mathbf{Q})$  не медленнее сходимости геометрической прогрессии со знаменателем  $q < 1$ .

Для производства вычислений оказалось выгодным заменить выражение  $\frac{1}{r^2(t)}$  на отрезках  $[0, 1]$  и  $[3, 4]$  интерполяционными многочленами. При этом максимальная ошибка не превосходит 0.000167 (файл `approx.mws`). В результате получилась  $L_2$ -функция, которую мы обозначим здесь через  $\xi(t)$ .

Пять итераций, произведенных по программе `round.mws`, позволили заключить, что  $r(-\xi \mathbf{W} \xi) \in [1.269, 1.270]$ .

Ошибка в определении спектрального радиуса

$$\begin{aligned} |r(\mathbf{Q}) - r(-\xi \mathbf{W} \xi)| &\leq \|\mathbf{Q} - (-\xi \mathbf{W} \xi)\| < \\ &< 2 \cdot \|\psi^{-1} - \xi\| \cdot \|\psi^{-1}\| \cdot \|\mathbf{W}\| \leq \\ &\leq 2 \cdot 0.000167 \cdot 1.4009 \cdot 1.62114 < \\ &< 0.0008. \end{aligned}$$

Поэтому  $r(\mathbf{Q}) \in [1.268, 1.271]$ ; отсюда  $P_* \in [0.7867, 0.7887]$ . Это заметно больше, чем хорошо известная эйлерова критическая сила для равномерного стержня с сечением радиуса 1, которая равна  $\frac{\pi^2}{l^2} \approx 0.61685$ .

## 5 Комментарии к файлу `round.mws`

приведены в самом этом файле.

## Список литературы

- [1] Азбелев Н. В., Култышев С. Ю., Цалюк В. З. Функционально-дифференциальные уравнения и вариационные задачи. Москва–Ижевск: НИЦ «Регулярная и хаотическая динамика». 2006. 122 с. (<http://www.rcd.ru>).
- [2] N. V. Azbelev, V. Z. Tsalyuk. *Application of Green's operator to quadratic variational problems..* // Opuscula Mathematica, 2006. V. 26, No 2. Pp. 243-256.