

ГОДИШНИК НА СОФИЙСКИЯ УНИВЕРСИТЕТ „СВ. КЛИМЕНТ ОХРИДСКИ“

ФАКУЛТЕТ ПО МАТЕМАТИКА И ИНФОРМАТИКА

Книга 1 — Математика

Том 85, 1991

ANNUAIRE DE L'UNIVERSITE DE SOFIA „ST. KLIMENT OHRIDSKI“

FACULTE DE MATHEMATIQUES ET INFORMATIQUE

Livre 1 — Mathématiques

Tome 85, 1991

БЕСКОНЕЧНО МАЛЫЕ ИЗГИБАНИЯ НЕКОТОРЫХ
КЛАССОВ ПОВЕРХНОСТЕЙ ВРАЩЕНИЯ
СМЕШАННОЙ КРИВИЗНЫ*

ИВАНКА ИВАНОВА-КАРАТОПРАКЛИЕВА

Иванка Иванова-Каратопраклиева. БЕСКОНЕЧНО МАЛЫЕ ИЗГИБАНИЯ НЕКОТОРЫХ КЛАССОВ ПОВЕРХНОСТЕЙ ВРАЩЕНИЯ СМЕШАННОЙ КРИВИЗНЫ

Исследованы бесконечно малые изгибиания первого порядка трех семейств поверхностей вращения — S_λ^2 , S_λ^1 и S_λ^0 (λ — параметр), знакопеременной гауссовой кривизны. Поверхности S_λ^2 являются двухсвязными, S_λ^1 — односвязными, S_λ^0 — замкнутыми, и не имеют внутренних асимптотических параллелей. Край поверхностей составлен из асимптотических параллелей, а полюса поверхностей являются гладкими — непарabolическими или параболическими, или коническими точками. Доказано, что в S_λ^2 (S_λ^1 , S_λ^0) существует счетное множество нежестких поверхностей.

Ivanka Ivanova-Karatopraklieva. INFINITESIMAL BENDINGS OF SOME CLASSES OF ROTATIONAL SURFACES WITH MIXED CURVATURE

The infinitesimal bendings of first order of three families of rotational surfaces S_λ^2 , S_λ^1 and S_λ^0 (λ is a parameter), with a mixed Gaussian curvature are investigated. The surfaces S_λ^2 are doubly connected, S_λ^1 — simly connected, S_λ^0 — closed, and they haven't any inner asymptotic parallels. The boundary of the surfaces consists of asymptotic parallels and their poles are smooth — nonparabolic or parabolic, or conic points. It is proved that a countable set of nonrigid surfaces exists in S_λ^2 (S_λ^1 , S_λ^0).

* Эта работа частично финансирована Министерством науки и образования по договору ММ—18, 1991.

1. В этой статье исследуем бесконечно малые (б.м.) изгибаия трех однопараметрических семейств регулярных поверхностей вращения знажкопеременной гауссовой кривизны — семейство двухсвязных поверхностей S_λ^2 , семейство односвязных поверхностей S_λ^1 и семейство замкнутых поверхностей S_λ^0 . Край рассматриваемых поверхностей составлен из асимптотических параллелей (параболические параллели 2-го и 3-го рода [1]), а полюса поверхностей могут быть как гладкими (параболическими или непарараболическими), так и коническими.

Хорошо известно, что замкнутая выпуклая поверхность, как и выпуклая поверхность с краем, составленным из асимптотических линий, является жесткой (см. например [2], [6]). Для невыпуклых поверхностей это не так (полную библиографию об этом можно найти в [3], [5], [7]). Здесь доказываем при помощи метода Кон-Фоссена [1] (см. также [7]), что в любом из трех семействах — S_λ^2 , S_λ^1 и S_λ^0 , существует счетное множество нежестких первого порядка поверхностей.

2. Пусть в плоскости Ouy дана кривая

$$(1) \quad c_\lambda : y = r_\lambda(u), \quad r_\lambda(u) = \lambda u^{m_1} (u_0 - u)^{m_2} + \varphi(u), \quad \varphi(u) \geq 0,$$

$$r_\lambda(u) > 0 \text{ в } (0, u_0), \quad r_\lambda(u) \in C[0, u_0] \cap C^2(0, u_0),$$

$$\lambda = \text{const}, \quad 0 < \lambda < \infty, \quad 1 \geq m_1, m_2 \geq 0.$$

Пусть c_λ имеет непрерывную кривизну в $[0, u_0]$ и конечное число точек перегиба u_1, \dots, u_p , $0 < u_1 < \dots < u_p < u_0$, $p \geq 1$, отделяющие интервалы выпуклости сверху, где $r''_\lambda(u) \leq 0$, от интервалов выпуклости вниз, где $r''_\lambda(u) > 0$.

Дополнительно предположим, что c_λ имеет в окрестности $u = 0$ (соответственно $u = u_0$) представление

$$(2) \quad u = (y - r_0)^n f_1(y), \quad f_1(r_0) \neq 0, \quad f_1(y) \in C^A[r_0, r_0 + \varepsilon), \quad r_0 = \text{const} \geq 0$$

(соответственно $u = (\bar{y} - \bar{r}_0)^{n'} f_2(\bar{y}) + u_0$, $f_2(\bar{r}_0) \neq 0$, $f_2(y) \in C^A[\bar{r}_0, \bar{r}_0 + \varepsilon)$, $\bar{r}_0 = \text{const} \geq 0$).

Рассмотрим следующие типы поверхностей, полученных вращением кривой c_λ вокруг оси Ou :

(а) двухсвязную поверхность, ограниченную двумя асимптотическими параллелями;

(б) односвязную поверхность с гладким или коническим полюсом и краем — асимптотической параллелью;

(в) замкнутую поверхность рода нуль, любой из двух полюсов которой может быть гладким или коническим.

Из этих предположений непосредственно следует, что: 1) $n \geq 2$, когда $u = 0$ (соответственно $n' \geq 2$, когда $u = u_0$) является гладким полюсом или асимптотической параллели; 2) $n = 1$, когда $u = 0$ (соответственно $n' = 1$, когда $u = u_0$) является коническим полюсом; 3) в окрестности $u = 0$ (соответственно $u = u_0$) c_λ имеет представление

$$(3) \quad r_\lambda(u) = u^{n_1} \varphi_1(u) + r_0, \quad \varphi_1(0) \neq 0$$

(соответственно $r_\lambda(u) = (u_0 - u)^{n_2} \varphi_2(u) + \bar{r}_0$, $\varphi_2(u_0) \neq 0$)

притом $0 < n_1, n_2 \leq \frac{1}{2}$, когда $u = 0$ и $u = u_0$ являются гладкими полюсами или асимптотическими параллелями, и $n_1 = n_2 = 1$, когда $u = 0$ и $u = u_0$ — коническими полюсами; 4) если $u = 0$ (соответственно $u = u_0$) является полюсом поверхности, то $r_0 = 0$ (соответственно $\bar{r}_0 = 0$).

Отметим, что правые части равенства (2) и (3) зависят от параметра λ , но для простоты это явно не написано.

Напомним, что во всех рассматриваемых случаях (кроме случая конического полюса) касательная к c_λ в $u = 0$ и $u = u_0$ перпендикулярна оси вращения. Притом: если $u = 0$ (соответственно $u = u_0$) полюс, то при $n = 2$ (соответственно $n' = 2$) он является непарараболической точки поверхности, а при $n > 2$ (соответственно $n' > 2$) — параболической точки поверхности, а следовательно и точки уплощения и $n - 2$ (соответственно $n' - 2$) — ее порядок уплощения; если $u = 0$ (соответственно $u = u_0$) параллель, то при $n = 2$ (соответственно $n' = 2$) она является параболической параллели второго рода, а при $n > 2$ (соответственно $n' > 2$) — параболической параллели третьего рода.

Наконец отметим, что если $u = 0$ (соответственно $u = u_0$) — конический полюс и в его окрестности функция $\frac{r''_\lambda(u)}{r_\lambda(u)}$ непрерывная, то предположение об аналитичности функции $f_1(y)$ (соответственно $f_2(y)$) можно снять (см. [4]).

Обозначим через S_λ^2 семейство двухсвязных (соответственно через S_λ^1 и S_λ^0 семейство односвязных и замкнутых) поверхностей вращения, которые получаются при вращении c_λ вокруг оси Ou , когда параметр λ меняется. Искомое поле б.м. изгибаания 1-го порядка U будем предполагать вне полюсов класса C^1 и непрерывным на всей поверхности.

Имеют место следующие теоремы.

Теорема 1. В семействе двухсвязных поверхностей S_λ^2 , $0 < \lambda < \infty$, существует счетное множество нежестких поверхностей.

Теорема 2. В семействе односвязных поверхностей S_λ^1 , $0 < \lambda < \infty$, существует счетное множество нежестких поверхностей.

Теорема 3. В семействе замкнутых поверхностей S_λ^0 , $0 < \lambda < \infty$, существует счетное множество нежестких поверхностей.

Доказательство теорем 1–3. А. Представим радиус-вектор поверхности S_λ , полученной вращением кривой c_λ вокруг оси Ou , в виде [1]

$$x(u, v) = u.e + r_\lambda(u).a(v), \quad 0 \leq u \leq u_0, 0 \leq v \leq 2\pi,$$

где e — единичный вектор оси Ou , а $a(v)$ — единичный вектор, перпендикулярный к Ou и повернутый на угол v от оси Oy . Пусть $U_k(u, v)$, $k \geq 2$, — фундаментальное поле б.м. изгибаания первого порядка поверхности S_λ . Тогда [1]

$$U_k(u, v) = r^{ikv} [\varphi_k(u).e + \chi_k(u).a + \psi_k(u).a'] + e^{-ikv} [\bar{\varphi}_k(u).e + \bar{\chi}_k(u).a + \bar{\psi}_k(u).a'],$$

где

$$(5) \quad \begin{aligned} \varphi'_k(u) + r'_\lambda(u)\chi'_k(u) &= 0, \\ \chi_k(u) + ik\psi_k(u) &= 0, \\ ik\varphi_k(u) + r'_\lambda(u)[ik\chi_k(u) - \psi_k(u)] + r_\lambda(u)\psi'_k(u) &= 0, \quad k \geq 2. \end{aligned}$$

Выключая $\psi_k(u)$ из (5), получаем

$$(6) \quad \begin{aligned} \varphi'_k(u) + r'_\lambda(u)\chi'_k(u) &= 0, \\ k^2\varphi_k(u) + (k^2 - 1)r'_\lambda(u)\chi_k(u) + r_\lambda(u)\chi'_k(u) &= 0, \quad k \geq 2, \end{aligned}$$

откуда видно, что функция $\chi_k(u) \in C^2(0, u_0)$ и следовательно поле $U_k(u, v)$ принадлежит классу C^2 вне $u = 0$ и $u = u_0$. Из (6) получаем для $\chi_k(u)$ уравнение

$$(7) \quad r_\lambda(u)\chi''_k(u) + (k^2 - 1)r''_\lambda(u)\chi_k(u) = 0, \quad k \geq 2.$$

Пользуясь представление (2) меридиана c_λ в окрестности $u = 0$ и $u = u_0$, получаем уравнения

$$(5') \quad \begin{aligned} u'(y)\varphi'_k(y) + \chi'_k(y) &= 0, \\ \chi_k(y) + ik\psi_k(y) &= 0, \\ iku'(y)\varphi_k(y) + ik\chi_k(y) - \psi_k(y) + y\psi'_k(y) &= 0, \quad k \geq 2, \end{aligned}$$

и

$$(7') \quad yu'(y)\chi''_k(y) - yu''(y)\chi'_k(y) - (k^2 - 1)u''(y)\chi_k(y) = 0, \quad k \geq 2.$$

Из (4) видно, что если $u = 0$ (соответственно $u = u_0$) полюс поверхности, то фундаментальное поле $U_k(u, v)$ непрерывно в нем точно тогда, когда $\varphi_k(0) = \chi_k(0) = \psi_k(0) = 0$ (соответственно $\varphi_k(u_0) = \chi_k(u_0) = \psi_k(u_0) = 0$). В случае когда $u = 0$ (соответственно $u = u_0$) асимптотическая параллель, из (2) и (5') видно, что

$$\begin{aligned} \chi_k(y)|_{y=r_0} &= \chi'_k(y)|_{y=r_0} = 0 \\ (\text{соответственно } \chi_k(y)|_{y=\bar{r}_0} &= \chi'_k(y)|_{y=\bar{r}_0} = 0). \end{aligned}$$

Известно, что каждый неравный тождественно нулю интеграл $\chi_k(u)$, $k \geq 2$, уравнения (7) дает нетривиальное поле б.м. изгибаия поверхности [1]. Таким образом доказательство теорем 1–3 сводится к нахождению те значения параметра λ , для которых уравнение (7) имеет по меньшей мере для одного целого числа $k \geq 2$ нетривиальное решение $\chi_k(u)$, удовлетворяющее краевым условиям

$$(8) \quad \chi_k(0) = \chi_k(u_0) = 0.$$

Уравнение (7) имеет в $u = 0$ и $u = u_0$ особенность. Принимая y для независимой переменной в окрестности $u = 0$ и $u = u_0$ оно переходит в уравнению (7'). Если $u = 0$ полюс поверхности, то уравнение (7') является классом Фукса (см. например [8]) и имеет в окрестности $u = 0$ пару линейно независимых интегралов [4]

$$(9) \quad \begin{aligned} \chi_{k,1}(y) &= y^{\nu_k(n)+n-1}P_{k,1}(y), \\ \chi_{k,2}(y) &= y^{1-\nu_k(n)} \left[P_{k,2}(y) + AP_{k,1}(y)y^{2\nu_k(n)+n-2}\ln y \right], \end{aligned}$$

где $\nu_k(n) = \frac{1}{2} [\sqrt{n^2 + 4(k^2 - 1)(n - 1)} + 2 - n]$, $A = \text{const}$ ($A = 0$, когда $2\nu_k + n - 2$ не целое число) функции $P_{k,1}(y)$ — аналитические и $P_{k,i}(0) \neq 0$, $i = 1, 2$.

Установимся более подробно на случай когда $u = 0$ — асимптотическая параллель поверхности. Ввиду (2) уравнение (7') принимает вид

$$(10) \quad \chi''_k(y) - \frac{1}{y - r_0} \bar{A} \chi'_k(y) - \frac{1}{(y - r_0)^2} \bar{B} \chi_k(y) = 0,$$

где

$$\bar{A} = \frac{n(n-1)f_1 + 2n(y-r_0)f'_1 + (y-r_0)^2f''_1}{nf_1 + (y-r_0)f'_1}, \quad \bar{B} = \frac{(k^2-1)(y-r_0)}{y} \bar{A}.$$

Оно тоже является Фуксовым [8] и его характеристическое уравнение $\rho(\rho-1) + \rho a_0 + b_0 = 0$, $a_0 = 1-n$, $b_0 = 0$, имеет корни $\rho_1 = n$, $\rho_2 = 0$. Следовательно в окрестности $u = 0$ уравнение (7') имеет пару линейно независимых интегралов

$$(11) \quad \begin{aligned} \chi_{k,1}(y) &= (y-r_0)^n P_{k,1}(y), \\ \chi_{k,2}(y) &= P_{k,2}(y) + A \chi_{k,1}(y) \ln(y-r_0), \end{aligned}$$

где $A = \text{const}$ ($A = 0$, когда n не целое число), функции $P_{k,i}(y)$ аналитические и $P_{k,i}(r_0) \neq 0$, $i = 1, 2$.

Таким образом парой линейно независимых интегралов уравнения (7') в окрестности $u = 0$ являются функции (9), когда $u = 0$ полюс поверхности, и функции (11), когда $u = 0$ — асимптотическая параллель (аналогично имеем и в окрестности $u = u_0$). Теперь переходя к переменной u , ввиду (3), получаем, что уравнение (7) имеет в окрестности $u = 0$ пару линейно независимых решений

$$(12) \quad \begin{aligned} \chi_{k,1}(u) &= u^{\frac{1}{2}[1+\mu_k(n_1)]} \chi_{k,1}^0(u), \\ \chi_{k,2}(u) &= u^{\frac{1}{2}[1-\mu_k(n_1)]} \chi_{k,2}^0(u), \quad \chi_{k,i}^0(0) \neq 0, i = 1, 2, \end{aligned}$$

где $\mu_k(n_1) = \sqrt{1 + 4n_1(1 - n_1)(k^2 - 1)}$, когда $u = 0$ — полюс поверхности, и

$$(13) \quad \begin{aligned} \chi_{k,1}(u) &= u \chi_{k,1}^0(u), \\ \chi_{k,2}(u) &= \chi_{k,2}^0(u), \quad \chi_{k,i}^0(0) \neq 0, i = 1, 2, \end{aligned}$$

когда $u = 0$ — асимптотическая параллель (аналогично имеем и в окрестности $u = u_0$). Отсюда видно, что искомое решение $\chi_k(u)$ уравнения (7) надо иметь в окрестности $u = 0$ вид (12₁), когда $u = 0$ — полюс, и вид (13₁), когда $u = 0$ асимптотическая параллель (аналогично и в окрестности $u = u_0$).

Любая поверхность S_λ семейств S_λ^2 , S_λ^1 , S_λ^0 имеет конечное число поясов гауссовой кривизны $K < 0$ и конечное число поясов с $K \geq 0$. Притом

любой из поясов S_{0u_1} и $S_{u_p u_0}$, получаемых соответственно для $u \in (0, u_1)$ и $u \in (u_p, u_0)$ может иметь $K \geq 0$ или $K < 0$. Например для поверхностей S_λ^2 возможны три случая — когда оба пояса имеют $K \geq 0$, когда оба имеют $K < 0$, и когда один пояс имеет $K \geq 0$, а другой $K < 0$. Аналогично имеем и для поверхностей S_λ^1 и S_λ^0 , но при них разнообразие увеличивается за счет полюсов — любой из них может быть как коническим, так и гладким. На рис. 1, 2, 3 даны случаи когда пояс S_{0u_1} имеет кривизну $K \geq 0$, а пояс $S_{u_p u_0}$ — $K < 0$.

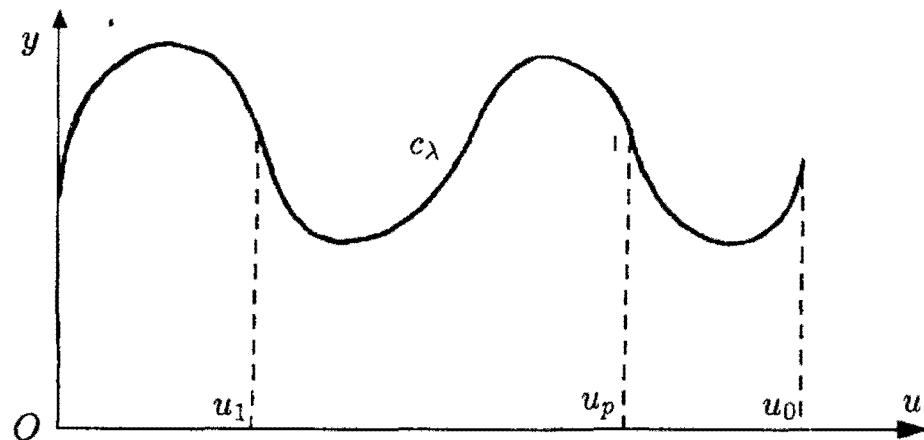


Рис. 1

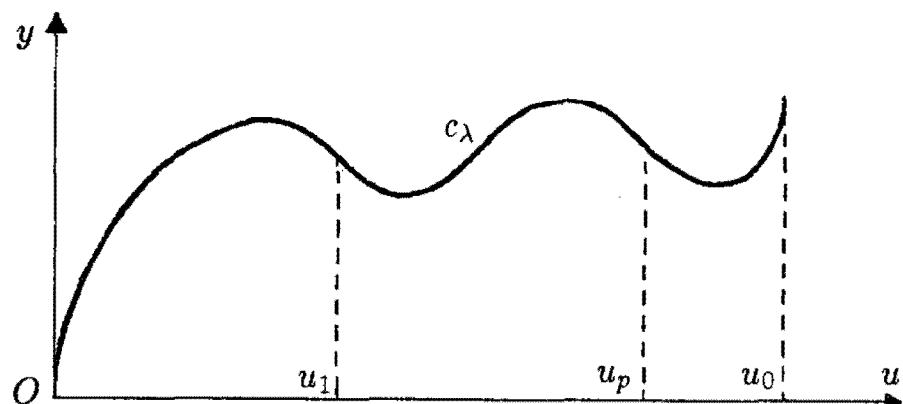


Рис. 2

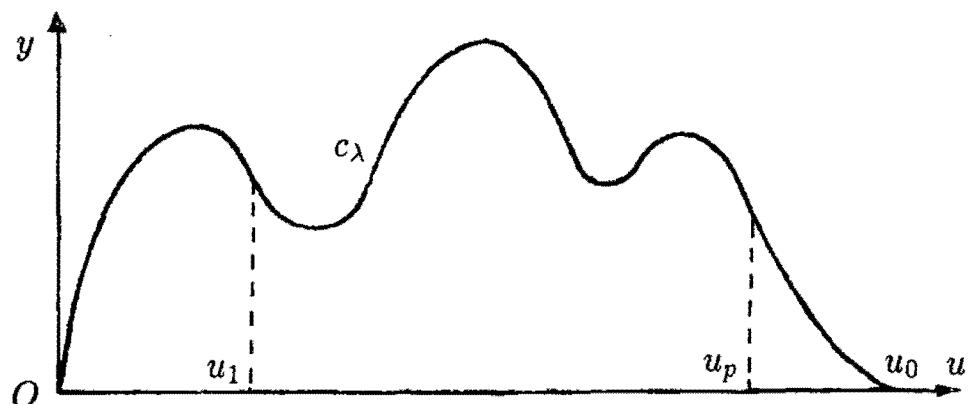


Рис. 3

Пусть $J \subset (0, u_0)$ произвольный интервал, в котором $r_\lambda''(u) > 0$ (соответствующий ему пояс поверхности имеет гауссову кривизну $K < 0$). Так как $0 \leq m_1, m_2 \leq 1$ и

$$(14) \quad r_\lambda'' = \lambda m_1(m_1 - 1)u^{m_1-2}(u_0 - u)^{m_2} - 2\lambda m_1 m_2 u^{m_1-1}(u_0 - u)^{m_2-1} + \lambda m_2(m_2 - 1)u^{m_1}(u_0 - u)^{m_2-2} + \varphi''(u),$$

то

$$(15) \quad \varphi''(u) > 0 \quad \text{для } u \in J.$$

Напишем уравнение (7) в виде

$$(16) \quad \chi_k''(u) + G_k(u, \lambda)\chi_k(u) = 0, \quad u \in (0, u_0),$$

где

$$(16') \quad G_k(u, \lambda) = \frac{(k^2 - 1)r_\lambda''(u)}{r_\lambda(u)}.$$

Пусть $k \geq 2$ и $u \in J$ фиксированы. Тогда из (14) и (15) получаем

$$(17) \quad \frac{dG_k(u, \lambda)}{d\lambda} = \frac{k^2 - 1}{r_\lambda^2} \left\{ \varphi(u) \left[m_1(m_1 - 1)u^{m_1-2}(u_0 - u)^{m_2} - 2m_1 m_2 u^{m_1-1}(u_0 - u)^{m_2-1} + m_2(m_2 - 1)u^{m_1}(u_0 - u)^{m_2-2} \right] - u^{m_1}(u_0 - u)^{m_2}\varphi''(u) \right\} < 0.$$

Следовательно $G_k(u, \lambda)$ убывает когда $k \geq 2$ и $u \in J$ фиксированы.

Точки перегиба меридиана c_λ могут не зависят от λ , могут и зависят. Из (14) и (15) видно, что в последнем случае, если u_i и u_{i+1} две соседние точки перегиба и $r_\lambda''(u) > 0$ в (u_i, u_{i+1}) , т. е. соответствующая дуга меридиана выпукла, то когда λ увеличивается u_i передвигивается направо, а u_{i+1} — налево. Следовательно, когда λ увеличивается, любой интервал выпуклости сжимается (притом оба его края передвигиваются к внутренности интервала пока не слеются), а любой интервал вогнутости расширяется.

Б. Рассмотрим сначала случай когда $p = 1$, т. е. когда меридиан c_λ имеет одну точку перегиба (см. рис. 4–6). Притом подробно докажем только теорему 1 (доказательство теорем 2 и 3 аналогично).

Теперь поверхность S_λ двухсвязная (см. рис. 4). Меридиан c_λ имеет в окрестности $u = 0$ (соответственно $u = u_0$) представление (3) и $r_\lambda''(u) \leq 0$ в $[0, u_1]$, $r_\lambda''(u) > 0$ в (u_1, u_0) . Отметим, что любое решение уравнения (7) в $[0, u_1]$ неколебающее и его графика обращена выпуклостью к оси Ou .

Пусть параметр λ зафиксирован, т. е. $\lambda = \bar{\lambda}$. Если уравнение (7) с $\lambda = \bar{\lambda}$ имеет при некотором целом $k \geq 2$ нетривиальное решение $\chi_k(u, \bar{\lambda})$, имеющее в окрестности $u = 0$ и $u = u_0$ соответственно вид (13₁) и

$$(18) \quad \chi_k(u) = (u_0 - u)\tilde{\chi}_k^0(u), \quad \tilde{\chi}_k^0(u_0) \neq 0,$$

то поверхность $S_{\bar{\lambda}}$ нежесткая, так как это решение удовлетворяет краевым условиям (8). Предположим, что уравнение (7) не имеет такого решения,

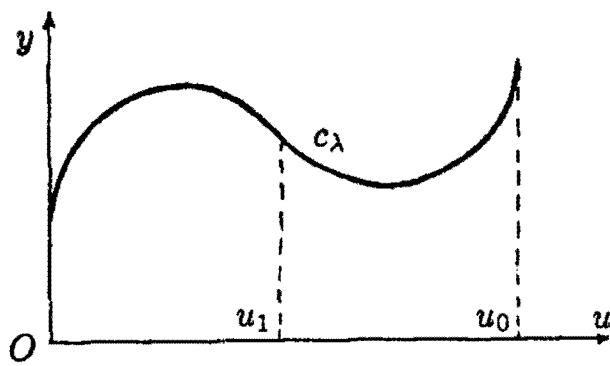


Рис. 4

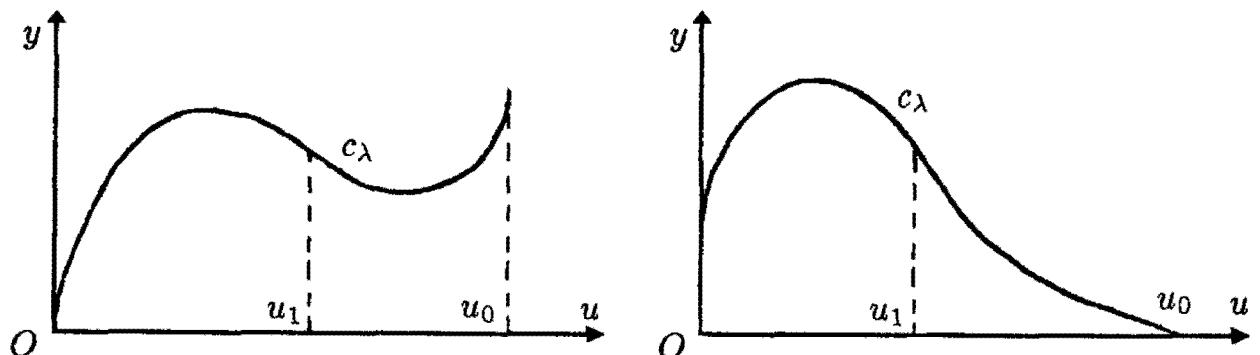


Рис. 5

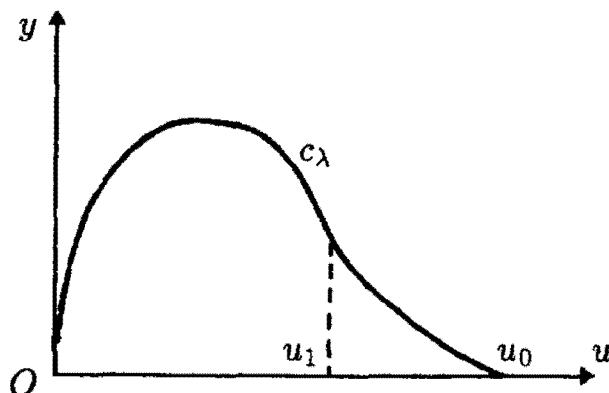


Рис. 6

т. е. что поверхность $S_{\bar{\lambda}}$ жестка. Пусть $N \geq 3$ произвольное число и \bar{u}_1, \bar{u}_0 такие, что $u_1 < \bar{u}_1 < \bar{u}_0 < u_0$. Будем сравнивать в $J = [\bar{u}_1, \bar{u}_0]$ решения уравнений (7), т. е. (16), и

$$(19) \quad Y''(u) + \mu^2 Y(u) = 0.$$

Имеем

$$(20) \quad \min_{\bar{u}_1 \leq u \leq \bar{u}_0} G_k(u, \bar{\lambda}) = \min_{\bar{u}_1 \leq u \leq \bar{u}_0} \frac{(k^2 - 1)r''_{\bar{\lambda}}(u)}{r_{\bar{\lambda}}(u)} \geq \frac{(k^2 - 1)m(\bar{\lambda})}{M(\bar{\lambda})},$$

где $m(\bar{\lambda}) = \min r''_{\bar{\lambda}}(u)$, $M(\bar{\lambda}) = \max r_{\bar{\lambda}}(u)$, когда $u \in [\bar{u}_1, \bar{u}_0]$. Выберем k_0 так,

что

$$(21) \quad \frac{(k^2 - 1)m(\bar{\lambda})}{M(\bar{\lambda})} > \left(\frac{N\Pi}{\bar{u}_0 - \bar{u}_1} \right)^2.$$

Поскольку интеграл

$$(22) \quad Y = \sin \mu(u - \bar{u}_1)$$

уравнения (19) при $\mu = \frac{N\Pi}{\bar{u}_0 - \bar{u}_1}$ имеет $N + 1$ нулей в $J = [\bar{u}_1, \bar{u}_0]$ и ввиду (20) и (21) $G_k(u, \bar{\lambda}) > \mu^2$ в $J = [\bar{u}_1, \bar{u}_0]$, то из теоремы Штурма (см. например [8]) следует, что любой интеграл уравнения (7) будет иметь $M_k \geq N \geq 3$ нулей в $J = [\bar{u}_1, \bar{u}_0]$.

Пусть $k \geq k_0$ фиксировано. Тогда любое решение $\chi_{\bar{k}}(u, \bar{\lambda})$ уравнения (7) имеет в (u_1, u_0) не менее 3 нулей. Пусть $\chi_{\bar{k}}^1(u, \bar{\lambda})$ интеграл уравнения (7), имеющий вид (13₁) в окрестности $u = 0$, где $\chi_{\bar{k},1}^0(0) > 0$. Обозначим его нули в $[0, u_0]$ через $\bar{\alpha}_i$, $i = 1, \dots, \bar{M} + 1$. Тогда $\chi_{\bar{k}}^1(0, \bar{\lambda}) = 0$, т. е. $\alpha_1 = 0$, $\chi_{\bar{k}}^1(0, \bar{\lambda}) > 0$ в $(0, u_1]$ и $u_1 < \bar{\alpha}_2 < \bar{\alpha}_3 < \dots < \bar{\alpha}_{\bar{M}+1} < u_0$, где $\bar{M} \geq 3$ (см. рис. 7). Пусть $\chi_{\bar{k}}^2(u, \bar{\lambda})$ интеграл уравнения (7), имеющий вид (18) в окрестности $u = u_0$ и обозначим его нули в $[0, u_0]$ через $\bar{\beta}_i$, $\bar{\beta}_{i+1} < \bar{\beta}_i$. Тогда $\chi_{\bar{k}}^2(u_0, \bar{\lambda}) = 0$, т. е. $\bar{\beta}_1 = u_0$. Поскольку поверхность $S_{\bar{\lambda}}^2$ жестка, то $\chi_{\bar{k}}^1(u_0, \bar{\lambda}) \neq 0$, $\chi_{\bar{k}}^2(0, \bar{\lambda}) \neq 0$.

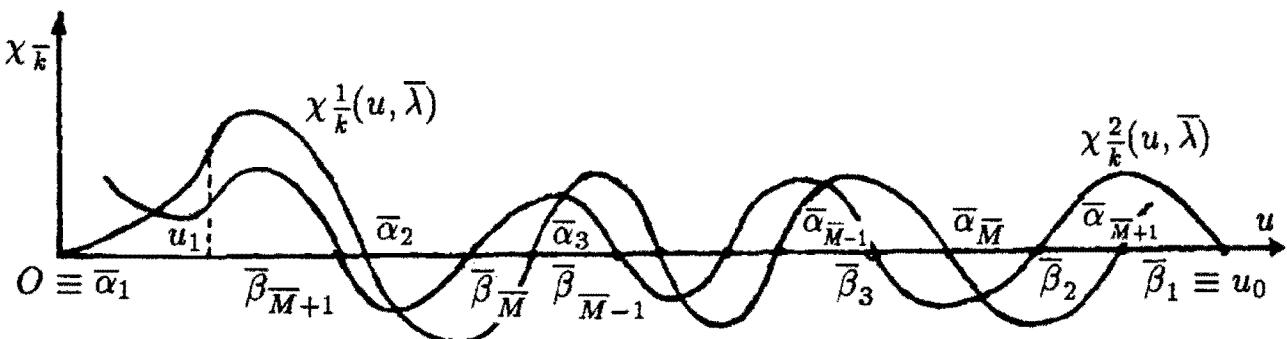


Рис. 7

Имеют место

Лемма 1. Нули решения $\chi_{\bar{k}}^1(u, \bar{\lambda})$ и $\chi_{\bar{k}}^2(u, \bar{\lambda})$ в $[0, u_0]$ чередуются.

Лемма 2. Если параметр $\lambda \geq \bar{\lambda}$ увеличивается, то нули решения $\chi_{\bar{k}}^2(u, \lambda)$ в (u_1, u_0) передвигаются налево.

Доказательство этих лемм дадим в п. 4. Здесь отметим, что согласно лемме 1 имеем (см. рис. 7)

$$0 = \bar{\alpha}_1 < \bar{\beta}_{\bar{M}+1} < \bar{\alpha}_2 < \bar{\beta}_{\bar{M}} < \bar{\alpha}_3 < \bar{\beta}_{\bar{M}-1} < \bar{\alpha}_4 < \dots \\ < \bar{\beta}_3 < \bar{\alpha}_{\bar{M}} < \bar{\beta}_2 < \bar{\alpha}_{\bar{M}+1} < \bar{\beta}_1 = u_0.$$

Отметим еще, что нули любого решения $\chi_k^2(u, \lambda)$ уравнения (7) в $(0, u_0)$ непрерывно зависят от λ , так как функция $G_{\bar{k}}(u, \lambda)$ зависит непрерывно от λ (см. например [9], стр. 61). Поэтому тогда параметр λ увеличивается непрерывно, нули решения $\chi_k^2(u, \lambda)$ в (u_1, u_0) непрерывно передвигаются налево. Притом расстояние между любыми двумя последовательными нулями любого решения $\chi_{\bar{k}}(u, \lambda)$ уравнения (7) в $[u_1, \bar{u}_0]$ больше или равно

$$\frac{\Pi}{\tilde{M}(\lambda)} [8], \text{ где в виду (17) функция } \tilde{M}^2(\lambda) = \max_{u_1 \leq u \leq \bar{u}_0} G_{\bar{k}}(u, \lambda) \text{ убывающая.}$$

Рассмотрим сначала случай, когда точка перегиба u_1 не зависит от λ (см. [3]). Теперь имеем $m_1 = m_2 = 0$, т. е. $r_\lambda = \lambda + \varphi(u)$, и следовательно u_1 одна и та же для всех $\lambda \in (0, \infty)$.

Увеличим λ от $\bar{\lambda}$ до $\bar{\bar{\lambda}}$, где $\bar{\bar{\lambda}}$ такое, что

$$(23) \quad \max_{u_1 \leq u \leq \bar{\beta}_{\bar{M}-1}} G_{\bar{k}}(u, \bar{\bar{\lambda}}) < \frac{\Pi^2}{(\bar{\beta}_{\bar{M}-1} - u_1)^2}.$$

Обозначим нули решения $\chi_{\bar{k}}^2(u, \bar{\bar{\lambda}})$ в $[u_1, u_0]$ через $\bar{\beta}_j$, $j = 1, \dots, \bar{M} + 1$, $\bar{\beta}_{\bar{M}+1} < \bar{\beta}_{\bar{M}} < \bar{\beta}_{\bar{M}-1} < \dots < \bar{\beta}_2 < \bar{\beta}_1 = \bar{\beta}_1 = u_0$. Так как $G_{\bar{k}}(u, \bar{\bar{\lambda}}) < G_{\bar{k}}(u, \bar{\lambda})$ в (u_1, u_0) и $G_{\bar{k}}(u_1, \bar{\bar{\lambda}}) = G_{\bar{k}}(u_1, \bar{\lambda})$, то $\bar{\beta}_j$ левее $\bar{\beta}_j$, $j = 2, \dots, \bar{M} + 1$, и расстояние между любыми двумя последовательными нулями решения $\chi_{\bar{k}}^2(u, \bar{\bar{\lambda}})$ в $[u_1, \bar{u}_0]$ больше или равно $\frac{\Pi}{\tilde{M}(\bar{\bar{\lambda}})}$, где $\tilde{M}^2(\bar{\bar{\lambda}}) = \max_{u_1 \leq u \leq \bar{u}_0} G_{\bar{k}}(u, \bar{\bar{\lambda}}) < \tilde{M}^2(\bar{\lambda})$.

Притом $\bar{M} \leq M$ так как нули $\chi_{\bar{k}}^2(u, \bar{\lambda})$ в (u_1, u_0) либо M (это имеется когда $\bar{\beta}_{\bar{M}+1} \in (0, u_1]$), либо $M + 1$ (это имеется, когда $\bar{\beta}_{\bar{M}+1} \in (u_1, u_0]$).

Покажем, что $\bar{M} \leq M - 2$. Допустим, что $\bar{M} = M - 1$. Тогда $\chi_{\bar{k}}^2(u, \bar{\bar{\lambda}})$ будет иметь нули $\bar{\beta}_{\bar{M}}$ и $\bar{\beta}_{\bar{M}-1}$ в $[u_1, \bar{\beta}_{\bar{M}-1}]$. Притом $\bar{\beta}_{\bar{M}} \neq \bar{\beta}_{\bar{M}-1}$ так как $\bar{\beta}_{\bar{M}-1} - \bar{\beta}_{\bar{M}} \geq \frac{\Pi}{\tilde{M}(\bar{\bar{\lambda}})}$. Рассмотрим теперь уравнение (19) при $\mu = \frac{\Pi}{\bar{\beta}_{\bar{M}-1} - u_1}$. Ввиду (23) его решение $Y = \sin \mu(u - u_1)$ должно иметь нуль в $(\bar{\beta}_{\bar{M}}, \bar{\beta}_{\bar{M}-1}) \subset (u_1, \bar{\beta}_{\bar{M}-1})$. Но это невозможно, поскольку $u = u_1$ и $u = \bar{\beta}_{\bar{M}-1}$ его последовательные нули. Аналогичным способом получаем, что случай $\bar{M} = M$ тоже невозможен. Следовательно $\bar{M} \leq M - 2$, т. е. $\bar{M} + 1 \leq M - 1$, и разница между числом нулей $\chi_{\bar{k}}^2(u, \bar{\bar{\lambda}})$ и числом нулей $\chi_{\bar{k}}^2(u, \bar{\lambda})$ в $[u_1, u_0]$ будет $M - (\bar{M} + 1) \geq 1$, когда $\bar{\beta}_{\bar{M}+1} \in [0, u_1]$, и $M + 1 - (\bar{M} + 1) = 2$, когда $\bar{\beta}_{\bar{M}+1} \in [u_1, u_0]$. Ввиду того, что при непрерывном изменении параметра λ от $\bar{\lambda}$ до $\bar{\bar{\lambda}}$ нули β_i , $i = 2, \dots, M$, решения $\chi_{\bar{k}}^2(u, \lambda)$ непрерывно передвигиваются налево и расстояние между любыми двумя последовательными

нулями больше или равно $\frac{\Pi}{\tilde{M}(\lambda)}$, где $\tilde{M}(\lambda)$ убывающая функция параметра λ , то следует, что и в оба случаях по меньшей мере нуль $\beta_{\bar{M}} \in [u_1, u_0]$, т. е. $\beta_{\bar{M}}$ перешел через точку $u = u_1$. Непрерывно передвигаясь налево нуль $\beta_{\bar{M}}$ сначала встретит α_2 , а потом u_1 поскольку α_2 всегда больше u_1 ($\chi_k^1(u, \lambda)$ имеет в $[0, u_1]$ только нуль $\alpha_1 = 0$). Тогда существует $\lambda_1 \in [\bar{\lambda}, \bar{\bar{\lambda}}]$, такое, что нуль $\beta_{\bar{M}}(\lambda_1)$ решения $\chi_k^2(u, \lambda_1)$ совпадает с нулем $\alpha_2(\lambda_1)$ решения $\chi_k^1(u, \lambda_1)$. Следовательно решения $\chi_k^1(u, \lambda_1)$ и $\chi_k^2(u, \lambda_1)$ линейно зависимые в $(0, u_0)$, т. е.

$$\chi_k^1(u, \lambda_1) = c \chi_k^2(u, \lambda_1), \quad u \in (0, u_0), c = \text{const.}$$

Отсюда граничным переходом при $u \rightarrow 0$ и $u \rightarrow u_0$ получаем $\chi_k^1(u, \lambda_1) = c \chi_k^2(u, \lambda_1)$ для $u \in [0, u_0]$ (см. рис. 8), т. е. $\chi_k^1(u_0, \lambda_1) = 0, \chi_k^2(0, \lambda_1) = 0$. Таким образом решение $\chi_k^1(u, \lambda_1)$ уравнения (7) определяет нетривиальное поле $U_{\bar{k}}(u, v, \lambda_1)$ б.м. изгибаия поверхности $S_{\lambda_1}^2$ и следовательно она нежестка.

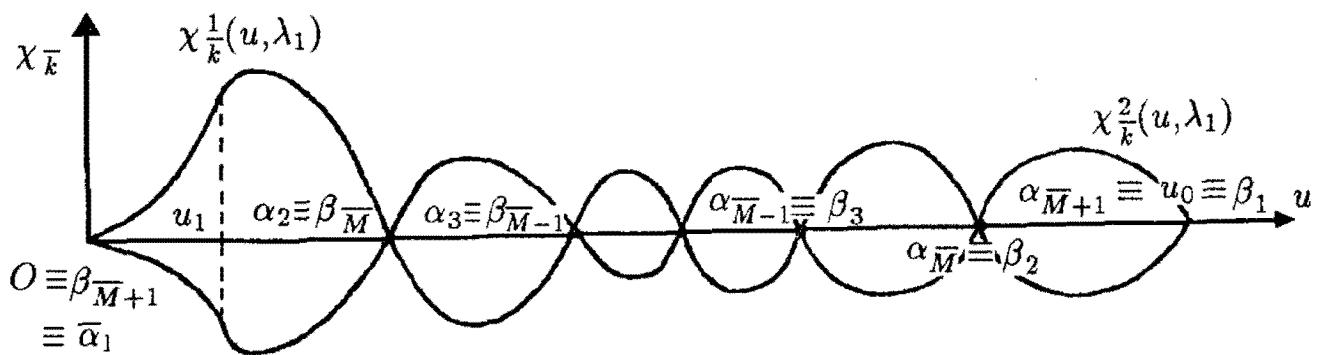


Рис. 8

Продолжая увеличивать параметр λ найдем такое $\lambda = \lambda_2$ для которого нуль $\beta_{\bar{M}-1}(\lambda_2)$ решения $\chi_k^2(u, \lambda_2)$ совпадает с нулем $\alpha_2(\lambda_2)$ решения $\chi_k^1(u, \lambda_2)$ и следовательно поверхность $S_{\lambda_2}^2$ будет нежесткой. Этот процесс можно продолжить пока в (u_1, u_0) останется только нуль β_2 решения $\chi_k^2(u, \lambda)$ (см. рис. 9, где даны графики функции $\beta_{\bar{M}+1}(\lambda), \beta_{\bar{M}}(\lambda), \beta_{\bar{M}-1}(\lambda), \beta_{\bar{M}-2}(\lambda)$ и $\alpha_2(\lambda), \alpha_3(\lambda), \alpha_4(\lambda)$).

Пусть теперь точка перегиба u_1 зависит от λ . При непрерывном увеличении параметра λ нули решения $\chi_k^2(u, \lambda)$ непрерывно передвигаются налево, а точка перегиба $u_1(\lambda)$ — направо. Из равенства (14) видно, что u_1 совпадает с $\bar{\beta}_{\bar{M}}$ при $\tilde{\lambda} = -\varphi''(\bar{\beta}_{\bar{M}})/Q(\bar{\beta}_{\bar{M}})$ где

$$Q(\bar{\beta}_{\bar{M}}) = m_1(m_1 - 1)\bar{\beta}_{\bar{M}}^{m_1-2} (u_0 - \bar{\beta}_{\bar{M}})^{m_2} - 2m_1m_2\bar{\beta}_{\bar{M}}^{m_1-1} (u_0 - \bar{\beta}_{\bar{M}})^{m_2-1} - m_2(m_2 - 1)\bar{\beta}_{\bar{M}}^{m_1} (u_0 - \bar{\beta}_{\bar{M}})^{m_2-2}.$$

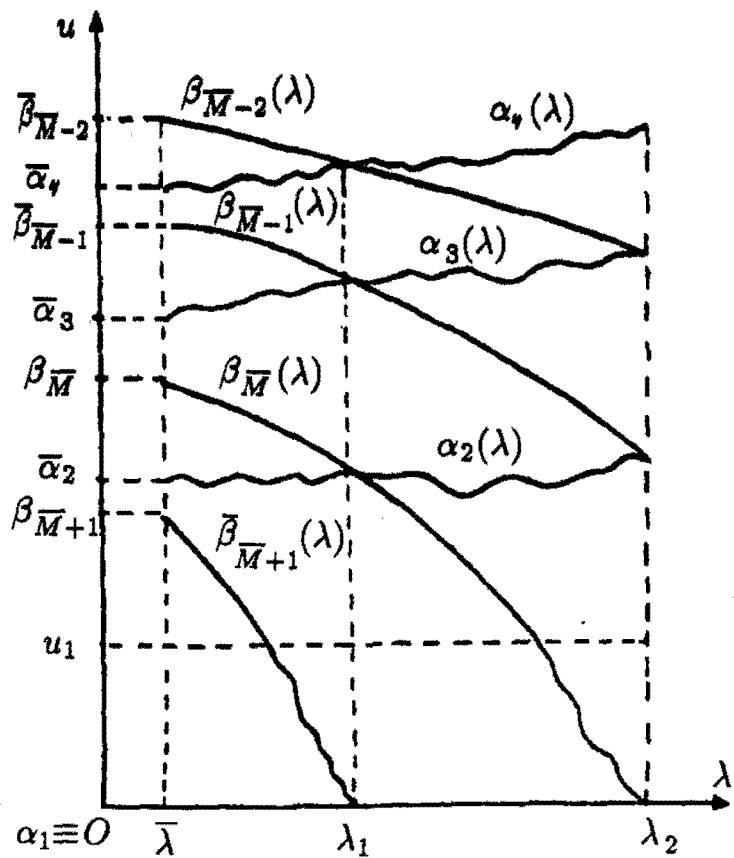


Рис. 9

Первая нежесткая поверхность $S_{\lambda_1}^2$ получится для того $\lambda_1 \in (\bar{\lambda}, \tilde{\lambda})$, для которого $\beta_{\bar{M}}(\lambda_1) \equiv \alpha_2(\lambda_1)$, вторая $S_{\lambda_2}^2$ — для того $\lambda_2 > \lambda_1$, для которого $\beta_{\bar{M}-1}(\lambda_2) = \alpha_2(\lambda_2)$. Увеличивая λ пока точка перегиба u_1 совпадет с β_2 получим последовательно нежесткие поверхности $S_{\lambda_3}^2, \dots, S_{\lambda_{\bar{M}-1}}^2$.

Множество нежестких поверхностей в семействе S_λ^2 счетное, поскольку любой интеграл $\chi_k^2(u, \lambda)$ уравнения (7) имеет конечное число нулей в $[u_1, u_0]$, а k принимает все целие значения больше 1.

В. Теперь рассмотрим случай, когда меридиан c_λ имеет $p > 1$ точек перегиба. Докажем опять только теорему 1 — притом сначала предположим, что точки перегиба не меняются.

а) Пусть пояс S_{0u_1} поверхности S_λ^2 имеет гауссовую кривизну $K \geq 0$, а пояс $S_{u_p u_0}$ имеет $K < 0$. Тогда $r''_\lambda(u) > 0$ в (u_i, u_{i+1}) , $i = 1, 3, \dots, p$ (i — нечетное, $u_{p+1} \equiv u_0$). Пусть $\lambda = \bar{\lambda}$ фиксировано и поверхность $S_{\bar{\lambda}}^2$ жесткая. Выберем целое число k_0^i так, что любой интеграл $\chi_{k_0^i}(u, \bar{\lambda})$ уравнения (7) имел бы N_i нулей в $[u_i, u_{i+1}]$, $i = 1, 3, \dots, p$, притом $N_1 \geq 3$, $N_p \geq 3$, $N_l \geq 2$, $l = 3, \dots, p - 2$ (l — нечетное). Обоснование существования такого числа k_0^i приводится таким образом как в пункте Б. Фиксируем целое число $\bar{k} > k_0 = \max(k_0^1, k_0^3, \dots, k_0^p)$. Пусть $\chi_{\bar{k}}^1(u, \bar{\lambda})$ интеграл уравнения (7), имеющий вид (13₁) в окрестности u_0 , а $\chi_{\bar{k}}^2(u, \bar{\lambda})$ — интеграл уравнения (7), имеющий вид (18) в окрестности $u = u_0$. Обозначим в $[u_i, u_{i+1}]$ нули интеграла $\chi_{\bar{k}}^1(u, \bar{\lambda})$ через $\bar{\alpha}_1^i, \bar{\alpha}_2^i, \dots, \bar{\alpha}_{M_i}^i$, $\bar{\alpha}_1^i < \bar{\alpha}_2^i < \dots < \bar{\alpha}_{M_i}^i$, а нули $\chi_{\bar{k}}^2(u, \bar{\lambda})$

через $\bar{\beta}_1^i, \bar{\beta}_2^i, \dots, \bar{\beta}_{N_i}^i$, $\bar{\beta}_1^i > \bar{\beta}_2^i > \dots > \bar{\beta}_{N_i}^i$, $i = 1, 3, \dots, p$. Имеем \bar{M}_i , $\bar{N}_i \leq N_i$ и $0 \leq |\bar{M}_i - \bar{N}_i| \leq 1$, $i = 1, 3, \dots, p$, так как согласно лемме 1 нули интегралов $\chi_k^1(u, \bar{\lambda})$ и $\chi_k^2(u, \bar{\lambda})$ чередуются. Кроме этого согласно лемме 2 нули любого интеграла $\chi_k^2(u, \lambda)$ в (u_p, u_0) передвигаются налево. Рассмотрим интеграл $y = \sin \mu(u - u_p)$ уравнения (19) при

$$(24) \quad \mu = \frac{(\bar{N}_p - 2)\Pi}{\bar{\beta}_2^p - u_p}.$$

Он имеет $\bar{N}_p - 1$ нулей в $[u_p, \bar{\beta}_2^p]$. Увеличим λ от $\bar{\lambda}$ до $\bar{\lambda}^p$, где $\bar{\lambda}^p$ такого, что

$$(25) \quad \max_{u_p \leq u \leq \bar{\beta}_2^p} G_k(u, \bar{\lambda}^p) < \mu^2 = \frac{(\bar{N}_p - 2)^2\Pi^2}{(\bar{\beta}_2^p - u_p)^2}.$$

Тогда интеграл $\chi_k^2(u, \bar{\lambda}^p)$ уравнения (7) при $\lambda = \bar{\lambda}^p$ будет иметь \bar{N}'_p нулей в $[u_p, u_0]$, где $\bar{N}'_p \leq \bar{N}_p - 1$. В самом деле, если допустим, что $\bar{N}'_p > \bar{N}_p - 1$, то $\chi_k^2(u, \bar{\lambda}^p)$ будет иметь $\bar{N}'_p - 1 > \bar{N}_p - 2$ нулей $\bar{\beta}_2^p, \dots, \bar{\beta}_{\bar{N}'_p-1}^p, \bar{\beta}_2^p < \bar{\beta}_2^p$, в $[u_p, \bar{\beta}_2^p]$, а интеграл $y = \sin \mu(u - u_p)$ уравнения (19) в виду (25) должен иметь там по меньшей мере $\bar{N}'_p > \bar{N}_p - 1$ нулей. Но это невозможно, поскольку в виду (24) интеграл $y = \sin \mu(u - u_p)$ имеет там $\bar{N}_p - 1$ нулей.

Пусть теперь

$$(26) \quad \mu = \frac{(\bar{N}_{p-2} - 1)\Pi}{u_{p-1} - u_{p-2}}$$

и $\lambda = \bar{\lambda}^{p-2} \geq \bar{\lambda}^p$ такого, что

$$(27) \quad \max_{u_{p-2} \leq u \leq u_{p-1}} G_k(u, \bar{\lambda}^{p-2}) < \mu^2 = \frac{(\bar{N}_{p-2} - 1)^2\Pi^2}{(u_{p-1} - u_{p-2})^2}.$$

Сравниваем интеграл $\chi_k^2(u, \bar{\lambda}^{p-2})$ уравнения (7) и интеграл $y = \sin \mu(u - u_{p-1})$ уравнения (19) при условиях (26) и (27). Получаем, что $\chi_k^2(u, \bar{\lambda}^{p-2})$ имеет $\bar{N}'_{p-2} \leq \bar{N}_{p-2} - 1$ нулей в $[u_{p-2}, u_{p-1}]$. Поступая аналогичным образом и для следующих интегралов, получаем для λ соответственно значения $\bar{\lambda}^3 \geq \bar{\lambda}^5 \geq \dots \geq \bar{\lambda}^{p-2} \geq \bar{\lambda}^p$. Наконец для интервала $[u_1, u_2]$ выберем $\mu = \frac{(\bar{N}_1 - 2)\Pi}{u_2 - u_1}$ и $\lambda = \bar{\lambda}^1 \geq \bar{\lambda}^3$, так, что

$$\max_{u_1 \leq u \leq u_2} G_k(u, \bar{\lambda}^1) < \mu^2 = \frac{(\bar{N}_1 - 2)^2\Pi^2}{(u_2 - u_1)^2}.$$

Очевидно, что интеграл $\chi_k^2(u, \bar{\lambda}^1)$ уравнения (7) имеет в $[u_1, u_2]$ по меньшей мере два нуля меньше, чем $\chi_k^2(u, \bar{\lambda})$, а в $[u_i, u_{i+1}]$, $i = 3, 5, \dots, p$, по меньшей мере на единицу меньше.

Окончательно получаем, что при увеличении параметра λ от $\bar{\lambda}$ до $\bar{\lambda}^1$ из $\bigcup_{i=1}^p [u_i, u_{i+1}]$ (i — нечетное) изрезли по меньшей мере $\frac{p+1}{2} + 1$ нулей интеграла $\chi_k^2(u, \lambda)$. Притом расстояние между любыми двумя соседними нулями β_j^i и β_{j+1}^i больше или равно $\frac{\Pi}{\tilde{M}^i(\lambda)}$, где $(\tilde{M}^i(\lambda))^2 = \max_{u_i \leq u \leq u_{i+1}} G_{\bar{k}}(u, \lambda)$ и $\tilde{M}^i(\lambda)$ убывающая функция, $i = 1, 3, \dots, p$. С другой стороны в любом из интервалов $(u_2, u_3), (u_4, u_5), \dots, (u_{p-1}, u_p)$ интеграл $\chi_k^2(u, \bar{\lambda})$ может иметь не больше одного нуля. Поскольку число этих интервалов на два меньше минимального числа исчезнувших нулей и $\chi_k^2(u, \lambda)$ имеет в $[0, u_1]$ только нуль $u = 0$, то следует, что когда λ увеличивалась от $\bar{\lambda}$ до $\bar{\lambda}^1$, по меньшей мере один из нулей интеграла $\chi_k^2(u, \lambda)$ в $[u_1, u_2]$ перешел через нуль α_1^1 интеграла $\chi_{\bar{k}}^1(u, \lambda)$. Тогда для некоторого $\lambda_1 \in (\bar{\lambda}, \bar{\lambda}^1)$ нули интеграла $\chi_k^2(u, \lambda_1)$ и нули интеграла $\chi_{\bar{k}}^1(u, \lambda_1)$ совпадают и следовательно соответствующая поверхность $S_{\lambda_1}^2$ будет нежестка.

Продолжая увеличивать параметр λ получим нежесткие поверхности $S_{\lambda_2}^2, S_{\lambda_3}^2$ и т. д. Очевидно, при фиксированном \bar{k} можем увеличивать λ пока в некотором из интервалов $[u_3, u_4], [u_5, u_6], \dots, [u_{p-2}, u_{p-1}]$ останутся меньше 2 нуля или в некотором из интервалов $[u_1, u_2], [u_p, u_0]$ останутся меньше 3 нуля интеграла $\chi_k^2(u, \lambda)$.

б) Пусть пояса S_{0u_1} и $S_{u_p u_0}$ поверхности S_{λ}^2 имеют $K \geq 0$. Теперь $r''_{\lambda}(u) > 0$ в интервалах $(u_1, u_2), (u_3, u_4), \dots, (u_{p-1}, u_p)$ и $r''_{\lambda}(u) \leq 0$ в $[0, u_1], [u_2, u_3], \dots, [u_p, u_0]$ (число первых интервалов $\frac{p}{2}$, а вторых — $\frac{p}{2} + 1$). Интеграли уравнения (7) не колебаются в $[0, u_1], [u_2, u_3], \dots, [u_p, u_0]$ и любой интеграл $\chi_k^1(u, \lambda)$ имеет в $[0, u_1]$ только нуль $u = 0$, а любой интеграл $\chi_k^2(u, \lambda)$ имеет в $[u_p, u_0]$ только нуль $u = u_0$. Пусть \bar{k} и $\bar{\lambda}$ фиксированы и так выбраны, что $\chi_k^2(u, \bar{\lambda})$ имеет в $[u_i, u_{i+1}], i = 1, 3, \dots, p-1$ (i — нечетное), \bar{N}_i нулей, где $\bar{N}_1 \geq 3, \bar{N}_l \geq 2, l = 3, \dots, p-1$. Пусть $\bar{\bar{\lambda}} > \bar{\lambda}$ такого, что число нулей интеграла $\chi_k^2(u, \bar{\bar{\lambda}})$ меньше число нулей $\chi_k^2(u, \bar{\lambda})$ по меньшей мере на единицу в любом интервале $[u_i, u_{i+1}], i = 3, 5, \dots, p-1$, и по меньшей мере на две в $[u_1, u_2]$. Существование таких чисел $\bar{k}, \bar{\lambda}$ и $\bar{\bar{\lambda}}$ обосновывается таким же способом как в случае а). Так как при увеличении λ от $\bar{\lambda}$ до $\bar{\bar{\lambda}}$ изрезли по меньшей мере $\frac{p}{2} + 1$ нулей интеграла $\chi_k^2(u, \lambda)$ из $\bigcup_{i=1}^{p-1} [u_i, u_{i+1}]$ (притом минимальное расстояние между последовательными нулями увеличивалось), а число интервалов $[u_2, u_3], [u_4, u_5], \dots, [u_{p-2}, u_{p-1}] — \frac{p}{2} - 1$, то по меньшей мере два нуля решения $\chi_k^2(u, \lambda)$ из $[u_1, u_2]$ перешли через u_1 . Тогда для некоторого $\lambda_1 \in (\bar{\lambda}, \bar{\bar{\lambda}})$ имеем $\chi_{\bar{k}}^1(u, \lambda_1) = c\chi_k^2(u, \lambda_1)$, $c = \text{const}$,

и следовательно поверхность $S_{\lambda_1}^2$ нежесткая. Продолжая увеличивать параметр $\lambda > \lambda_1$ получим нежесткие поверхности $S_{\lambda_2}^2, S_{\lambda_3}^2$ и т. д.

в) Наконец установимся на случай когда пояса S_{0u_1} и $S_{u_p u_0}$ имеют $K < 0$. Теперь $r''_\lambda(u) > 0$ в интервалах $(0, u_1), (u_2, u_3), \dots, (u_p, u_0)$ (число этих интервалов $\frac{p}{2} + 1$). Когда λ растет нули $\chi_k^1(u, \lambda)$ в $(0, u_1)$ передвигиваются направо, нули $\chi_k^2(u, \lambda)$ в (u_p, u_0) передвигиваются налево и кроме этого минимальное расстояние между последовательными нулями в $(0, u_1), (u_2, u_3), \dots, (u_p, u_0)$ любого интеграла уравнения (7) увеличивается. Пусть \bar{k} и $\bar{\lambda}$ такие, что $\chi_{\bar{k}}^2(u, \bar{\lambda})$ имеет по меньшей мере 3 нуля в $[u_p, u_0]$, по меньшей мере 4 нуля в $[u_2, u_3]$ и по меньшей мере 2 нуля в $[u_l, u_{l+1}], l = 4, 6, \dots, p - 2$ (l — четное). Пусть $\lambda = \bar{\lambda} > \bar{\lambda}$ такого, что число нулей интеграла $\chi_{\bar{k}}^2(u, \bar{\lambda})$ меньше число нулей интеграла $\chi_{\bar{k}}^2(u, \bar{\lambda})$ по меньшей мере на единицу в $[u_r, u_{r+1}], r = 4, 6, \dots, p$ (r — четное), и по меньшей мере на три в $[u_2, u_3]$. Поскольку в $[0, u_1]$ число нулей интеграла $\chi_{\bar{k}}^1(u, \bar{\lambda})$ не превосходит число нулей интеграла $\chi_{\bar{k}}^1(u, \bar{\lambda})$, нуль $\bar{\alpha}_j$ интеграла $\chi_{\bar{k}}^1(u, \bar{\lambda})$ в $(0, u_1)$ правее нуля $\bar{\alpha}_j$ интеграла $\chi_{\bar{k}}^1(u, \bar{\lambda}), j > 1$, и нули $\chi_{\bar{k}}^1(u, \lambda)$ разделяют нули $\chi_{\bar{k}}^2(u, \lambda)$ в $[0, u_0]$, то когда λ меняется от $\bar{\lambda}$ до $\bar{\lambda}$ ни одного нуля интеграла $\chi_{\bar{k}}^1(u, \lambda)$ из (u_1, u_0) не может перейти в $[0, u_1]$, а в (u_1, u_2) может перейти не больше одного. В то же время по меньшей мере три нуля интеграла $\chi_{\bar{k}}^2(u, \lambda)$ из $[u_2, u_3]$ передвинулись левее u_2 . Но когда самый большой нуль $\beta_{\bar{N}_{\bar{k}}-2}(\lambda)$ из этих трех нулей интеграла $\chi_{\bar{k}}^2(u, \lambda)$ должен был перейти через u_2 , то средний нуль уже должен был находиться левее u_1 , а это обозначает, что $\beta_{\bar{N}_{\bar{k}}-2}(\lambda)$ заранее совпал при некоторого $\lambda = \lambda_1 \in (\bar{\lambda}, \bar{\lambda})$ с предходным ему нулем интеграла $\chi_{\bar{k}}^1(u, \lambda_1)$ (для этого λ_1 конечно совпали все нули оба интеграла). Тогда $\chi_{\bar{k}}^1(0, \lambda_1) = c\chi_{\bar{k}}^2(u, \lambda_1)$ и следовательно поверхность $S_{\lambda_1}^2$ нежесткая. Аналогично получим нежесткие поверхности $S_{\lambda_2}^2, S_{\lambda_3}^2$ и т. д.

Если точки перегиба меридиана c_λ зависят от λ , то доказательство можно провести тоже таким же способом. В самом деле в случае а) если обозначим через u_1, \dots, u_p точки перегиба меридиана при $\lambda = \bar{\lambda}$, то все прежние неравенства опять имеют место, так как $G_{\bar{k}}(u, \bar{\lambda}) \leq 0$ в интервалах где меридиан выпуклый сверх и при увеличении λ интервалы, где меридиан выпуклый сниз, уменьшаются. Например неравенство (27) переходит в

$$(27') \quad \max_{u_{p-2}(\bar{\lambda}^{p-2}) \leq u \leq u_{p-1}(\bar{\lambda}^{p-2})} G_{\bar{k}}(u, \bar{\lambda}^{p-2}) = \max_{u_{p-2} \leq u \leq u_{p-1}} G_{\bar{k}}(u, \bar{\lambda}^{p-2}) \\ < \mu^2 = \frac{(\bar{N}_{p-2} - 1)^2 \Pi^2}{(u_{p-1} - u_{p-2})^2} < \frac{(\bar{N}_{p-2} - 1)^2 \Pi^2}{u_{p-1}(\bar{\lambda}^{p-2}) - u_{p-2}(\bar{\lambda}^{p-2})}.$$

То же самое имеется и в случаях б) и в). Следовательно все прежние рассмотрения можно проделать и теперь.

Счетность нежестких поверхностей в семействе S_λ^2 очевидна.

Замечание. В случае, когда точки перегиба меридиана c_λ зависят от λ , утверждения теорем становятся очевидными, так как при увеличении параметра λ интервали, где меридиан выпуклым вниз, уменьшаются, а расстояние между любыми двумя соседними нулями там увеличивается. В самом деле (установимся на случай а)) пусть $\bar{\lambda}^p \leq \dots \leq \bar{\lambda}^1$, $\bar{\lambda}^p > \bar{\lambda}$, таковы, что

$$\begin{aligned}|u_{i+1}(\bar{\lambda}^i) - u_i(\bar{\lambda}^i)| &< \frac{(\bar{N}_i - 1)\Pi}{\tilde{M}^i(\bar{\lambda})}, \quad i = p, \dots, 3, \\ |u_2(\bar{\lambda}^1) - u_1(\bar{\lambda}^1)| &< \frac{(\bar{N}_1 - 2)\Pi}{\tilde{M}^1(\bar{\lambda})}\end{aligned}$$

(i — нечетное, $u_{p+1} = u_0$). Таким образом при увеличении λ от $\bar{\lambda}$ до $\bar{\lambda}^1$ из $\bigcup_{i=1}^p [u_i, u_{i+1}]$ (i — нечетное) изменили по меньшей мере $\frac{p+1}{2} + 1$ нулей интеграла $\chi_k^2(u, \lambda)$, т. е. мы получили ту же ситуацию как в 3.В.а.

4. Доказательство лемм. Согласно теореме Штурма (см. например [8]) между двумя последовательными нулями в $(0, u_0)$ интеграла $\chi_k^2(u, \bar{\lambda})$ находится ровно один нуль интеграла $\chi_k^1(u, \bar{\lambda})$. Поэтому чтобы доказать утверждение леммы 1 достаточно показать, что $\chi_k^1(u, \bar{\lambda})$ имеет нуль $\bar{\alpha}_{\bar{M}+1} \in (\bar{\beta}_2, \bar{\beta}_1)$ (очевидно $\chi_k^1(u, \bar{\lambda})$ не может иметь там больше одного нуля). Допустим, что $\chi_k^1(u, \bar{\lambda})$ не имеет нуля в $(\bar{\beta}_2, \bar{\beta}_1)$. Поскольку решения $\chi_k^1(u, \bar{\lambda})$ и $\chi_k^2(u, \bar{\lambda})$ уравнения (7) линейно независимые, то $\chi_k^1(\bar{\beta}_1, \bar{\lambda}) \neq 0$, $\chi_k^1(\bar{\beta}_2, \bar{\lambda}) \neq 0$. Тогда функция $f_{\bar{k}}(u, \bar{\lambda}) = \chi_k^2(u, \bar{\lambda})/\chi_k^1(u, \bar{\lambda})$ непрерывна в $[\bar{\beta}_2, \bar{\beta}_1]$. Из $f_{\bar{k}}(\bar{\beta}_1, \bar{\lambda}) = f_{\bar{k}}(\bar{\beta}_2, \bar{\lambda})$ следует, что существует точка $u^0 \in (\beta_2, \beta_1)$ для которой $f'_{\bar{k}}(u^0, \bar{\lambda}) = 0$. Отсюда получаем, что интегралы $\chi_k^1(u, \bar{\lambda})$ и $\chi_k^2(u, \bar{\lambda})$ линейно зависимы в $(0, u_0)$, т. е. $\chi_k^1(u, \bar{\lambda}) = c\chi_k^2(u, \bar{\lambda})$, $c = \text{const}$. Переходя к переделу при $u \rightarrow 0$ и $u \rightarrow u_0$ получаем, что равенство $\chi_k^1(u, \bar{\lambda}) = c\chi_k^2(u, \bar{\lambda})$ имеет место в $[0, u_0]$, и следовательно $\chi_k^1(u_0, \bar{\lambda}) = 0$, $\chi_k^2(0, \bar{\lambda}) = 0$. Так как это противоречит нашему предположению, то следует, что $\chi_k^1(u, \bar{\lambda})$ имеет нуль $\bar{\alpha}_{\bar{M}+1} \in (\bar{\beta}_2, \bar{\beta}_1)$.

Чтобы доказать лемму 2 надо показать, что в нашем особом случае имеет место теорема Штурма о сравнении (см. [8], стр. 134).

Пусть $\lambda^1 > \lambda^2 \geq \bar{\lambda}$ и $\chi_k^2(u, \lambda^1)$, $\chi_k^2(u, \lambda^2)$ интегралы соответственно уравнений

$$(28) \quad \chi''_{\bar{k}}(u) + G_{\bar{k}}(u, \lambda^1)\chi_{\bar{k}}(u) = 0,$$

$$(29) \quad \chi_k''(u) + G_{\bar{k}}(u, \lambda^2) \chi_{\bar{k}}(u) = 0,$$

имеющие в окрестности $u = u_0$ вид (18). Поскольку в (u_1, u_0) выполнено неравенство $G_{\bar{k}}(u, \lambda^1) < G_{\bar{k}}(u, \lambda^2)$, то там имеет место теорема Штурма о сравнении. Покажем, что она имеет место и в окрестности особой точки $u = u_0$ уравнений (28) и (29).

Обозначим через β_2^1 и β_2^2 ближайшие нули к β_1 соответственно интегралов $\chi_k^2(u, \lambda^1)$ и $\chi_k^2(u, \lambda^2)$. Имеем $\beta_2^1 < \beta_1$, $\beta_2^2 < \beta_1$. Надо доказать, что $\beta_2^1 < \beta_2^2$, т. е. что β_2^2 ближе к β_1 чем β_2^1 . Будем следовать тот же путь как в [8] (см. стр. 135). Поставим в (28) и (29) соответственно интегралы $\chi_k^2(u, \lambda^1)$ и $\chi_k^2(u, \lambda^2)$, и умножим первое на $\chi_k^2(u, \lambda^2)$, а второе — на $\chi_k^2(u, \lambda^1)$. Вычитая одно уравнение из другого получаем тождество

$$(30) \quad \left[\chi_k^{2'}(u, \lambda^2) \chi_k^2(u, \lambda^1) - \chi_k^{2'}(u, \lambda^1) \chi_k^2(u, \lambda^2) \right]' + (G_{\bar{k}}(u, \lambda^2) - G_{\bar{k}}(u, \lambda^1)) \chi_k^2(u, \lambda^1) \chi_k^2(u, \lambda^2) = 0.$$

Из (3), (11₁), (16') и (18) непосредственно видно, что оба слагаемые в (30) имеют в $u = u_0$ нуль порядка $n_2 \in \left(0, \frac{1}{2}\right]$. Допустим, что $\beta_2^2 \leq \beta_2^1$ (предполагаем, что функции $\chi_k^2(u, \lambda^1)$ и $\chi_k^2(u, \lambda^2)$ положительные в (β_2^1, u_0) — это всегда можно достичь умножая на постоянный множитель). Интегрируя (30) от β_2^1 до u_0 получаем

$$-\chi_k^{2'}(\beta_2^1, \lambda^1) \chi_k^2(\beta_2^1, \lambda^2) = \int_{\beta_2^1}^{u_0} (G_{\bar{k}}(u, \lambda^2) - G_{\bar{k}}(u, \lambda^1)) \chi_k^2(u, \lambda^1) \chi_k^2(u, \lambda^2) du.$$

Это равенство несовместимо так как его правая часть положительна, а его левая часть — неположительна. Следовательно $\beta_2^1 < \beta_2^2$. Таким образом получили, что теорема Штурма о сравнении нулей решений уравнений (28) и (29) имеет место и в окрестности особой точки $u = u_0$. Тогда при увеличении параметра λ нули интеграла $\chi_k^2(u, \lambda)$ уравнения (7) в (u_1, u_0) передвигиваются налево.

Короткое сообщение результатов этой статьи для более узких классов поверхностей S_λ^2 , S_λ^1 и S_λ^0 опубликовано в [5]. Там $m_1 = m_2 = 0$ для S_λ^2 , $m_2 = 0$ и $m_1 = n_1$ для S_λ^1 , $m_1 = n_1$ и $m_2 = n_2$ для S_λ^0 , где либо $n_i = 1$, либо $n_i \leq \frac{1}{2}$, $i = 1, 2$. Кроме этого б.м. изгибаия поверхностей S_λ^2 с $m_1 = m_2 = 0$ и S_λ^1 с $m_2 = 0$, $m_1 = 1$, меридиан c_λ которых имеет одну инфлексную точку и она не зависит от λ , рассмотрены в [3].

Отметим еще, что все поверхности S_λ^2 и S_λ^1 , в силу результатов статей [10], [11], [12] являются жесткими второго порядка (о б.м. изгибаиях высших порядков замкнутых поверхностей вращения смешанной кривизны см. в [13]).

ЛИТЕРАТУРА

1. Cohn-Vossen, S. Unstarre geschlossene Flächen. — Math. Ann., **102**, 1929, 10–29.
2. Ефимов, Н. В. Качественные вопросы теории деформаций поверхностей. — Успехи мат. наук, **3**, 2, 1948, 47–158.
3. Иванова – Карапраклиева, И. Бесконечно малые изгибания поверхностей вращения смешанной кривизны. — Сердика, **1**, 1975, 3–4, 346–355.
4. Иванова – Карапраклиева, И. Върху някои свойства на полето на безкрайно малко огъване на ротационни повърхнини. — Год. на Соф. у-т, Фак. по мат. и мех., **76**, 1982, 21–40.
5. Иванова – Карапраклиева, И. Нежесткость некоторых классов поверхностей вращения смешанной кривизны. — Докл. БАН, **37**, 5, 1984, 569–572.
6. Иванова – Карапраклиева, И., И. Х. Сабитов. Изгибание поверхностей I. Итоги науки и техники. Проблемы геометрии, ВИНИТИ, **23**, 1991, 131–184.
7. Иванова – Карапраклиева, И., И. Х. Сабитов. Изгибание поверхностей II. Итоги науки и техники. Проблемы геометрии, ВИНИТИ, **24**, 1992.
8. Трикоми, Ф. Дифференциальные уравнения. Москва, 1962.
9. Bocher, M. Leçons sur les méthodes de Sturm. Paris, 1917.
10. Сабитов, И. Х. О бесконечно малых изгибаниях желобов вращения 1. — Матем. сборник, **98**(140), 1, 1975, 113–129.
11. Сабитов, И. Х. О бесконечно малых изгибаниях желобов вращения 2. — Матем. сборник, **99**, 1, 1976, 49–57.
12. Minagawa, T., T. Radó. On the infinitesimal rigidity of surfaces of revolution. — Math. Zeitschr., **59**, 1953, 151–163.
13. Ivanova – Karatoraklieva, I. Infinitesimal bendings of higher order of rotational surfaces. — Comptes rendus de l'Académie bulgare des Sciences, **43**, 12, 1990, 13–16.

Поступила 22.06.1992