

ДОСТАТОЧНЫЕ УСЛОВИЯ ЖЕСТКОСТИ НЕКОТОРЫХ КЛАССОВ ПОВЕРХНОСТЕЙ ОДНОЗНАЧНО ПРОЕКТИРУЮЩИХСЯ НА ПЛОСКОСТЬ

И. ИВАНОВА-КАРАТОПРАКЛИЕВА

*Математическо-механический факультет, Софийский Университет,
София, Булгарска Народная Република*

1

Пусть регулярная поверхность S однозначно проектируется на плоскость μ . Тогда она имеет уравнение вида

$$(1) \quad S: z = f(x, y), \quad (x, y) \in \bar{G}.$$

Предположим, что G — ограниченная, конечно-связная область, имеющая кусочно-гладкую границу ∂G .

Известно [1], [2], что третья координата поля $U(\xi, \eta, \zeta)$ бесконечно малого (б.м.) изгибания поверхности (1) удовлетворяет уравнению

$$(2) \quad z_{yy}\zeta_{xx} - 2z_{xy}\zeta_{xy} + z_{xx}\zeta_{yy} = 0$$

и, что поле U является тривиальным тогда и только тогда, когда

$$(3) \quad \zeta = ax + by + c, \quad a, b, c — \text{произвольные константы.}$$

Уравнение (2) будет эллиптического типа в точках где гауссова кривизна $K > 0$, параболического типа в точках где $K = 0$ и гиперболического типа в точках где $K < 0$.

Имеется ряд интересных результатов в теории б.м. изгибаний выпуклых поверхностей, а также и в теории б.м. изгибаний поверхностей отрицательной или нулевой гауссовой кривизны. Совсем мало результатов имеется для б.м. изгибаний поверхностей, гауссова кривизна которых меняет свой знак. В настоящей статье дадим достаточные условия жесткости некоторых классов поверхностей, однозначно проектирующихся на плоскость, без ограничения для знака гауссовой кривизны.

Пусть линия L принадлежит поверхности S , ν — фиксированное направление в μ и n_μ — нормаль к μ .

Бесконечно малыми изгибаниями обобщенного скольжения поверхности S , вдоль кривой $L \subset S$ относительно плоскости μ , будем называть такие б.м. изгибания поверхности, при которых $\zeta|_L = Un_\mu = c_1 = \text{const}$. В частности, б.м. изгибания, при которых $\zeta|_L = 0$, т.е. когда точки кривой L не получают смещений ортогональных к плоскости μ , будем называть б.м. изгибаниями скольжения поверхности S вдоль L относительно μ [1].

Бесконечно малые изгибания поверхности S , при которых $\zeta_\nu|_{L_1} = 0$, где L_1 — проекция кривой L на плоскость μ , будем называть ν -б.м. изгибаниями поверхности вдоль кривой $L \subset S$ относительно плоскости μ (через ζ_ν обозначена производная функции ζ по направлению ν).

Будем говорить, что б.м. изгибание поверхности S принадлежит классу $C^1(\bar{G}) \cap C^2(G)$, если $\zeta \in C^1(\bar{G}) \cap C^2(G)$.

2

Предположим, что $f(x, y) \in C^3(\bar{G})$, $\zeta(x, y) \in C^1(\bar{G}) \cap C^2(G)$ и в μ существует направление $l(l_1, l_2)$ такое, что для него и для перпендикулярного ему направления $\bar{l}(l_2, -l_1)$ выполнены неравенства

$$(4) \quad f_{ll} > 0, \quad f_{ll}f_{\bar{l}\bar{l}} - f_{\bar{l}l}^2 > 0 \quad (f_{ll} < 0, \quad f_{ll}f_{\bar{l}\bar{l}} - f_{\bar{l}l}^2 > 0)$$

на множестве \bar{G} всюду плотном в \bar{G} , $\bar{G} \subset \bar{G}$. Пусть $n_\Gamma(n_1, n_2)$ — единичный вектор внешней нормали к Γ (Γ — гладкая часть ∂G) и

$$H = f_{ll}\cos^2\bar{\theta} - 2f_{\bar{l}l}\cos\theta\cos\bar{\theta} + f_{\bar{l}\bar{l}}\cos^2\theta,$$

где $\theta = (l, n_\Gamma)_e$, $\bar{\theta} = (\bar{l}, n_\Gamma)_e$, $0 \leq \theta, \bar{\theta} \leq \pi$.

Представим границу Γ следующим образом $\Gamma = \bigcup_{i=1}^4 \Gamma^i$, $\Gamma^j \cap \Gamma^k = \emptyset$, $j \neq k$.

где

на Γ^1

$$H\cos\theta \geq 0, \quad f_{ll}\cos\theta > 0 \quad (H\cos\theta \leq 0, \quad f_{ll}\cos\theta < 0);$$

на Γ^2

$$(a) \quad H\cos\theta < 0, \quad f_{ll}\cos\theta \leq 0 \quad (H\cos\theta > 0, \quad f_{ll}\cos\theta \geq 0),$$

или

$$(b) \quad n_\Gamma = \varepsilon \bar{l} \quad \text{и} \quad \text{или} \quad f_{ll} \neq 0, \quad \text{или} \quad f_{ll} = 0, \quad \varepsilon f_{\bar{l}\bar{l}} > 0, \quad \varepsilon = \pm 1 \\ (n_\Gamma = \varepsilon \bar{l} \quad \text{и} \quad \text{или} \quad f_{ll} \neq 0, \quad \text{или} \quad f_{ll} = 0, \quad \varepsilon f_{\bar{l}\bar{l}} < 0, \quad \varepsilon = \pm 1);$$

на Γ^3

$$H\cos\theta < 0, \quad f_{ll}\cos\theta > 0 \quad (H\cos\theta > 0, \quad f_{ll}\cos\theta < 0);$$

на Γ^4

$$(a) \quad \theta \neq \pi/2, \quad H\cos\theta \geq 0, \quad f_{ll}\cos\theta \leq 0 \quad (\theta \neq \pi/2, \quad H\cos\theta \leq 0, \quad f_{ll}\cos\theta \geq 0)$$

или

$$(б) \quad n_{\Gamma} = \varepsilon \bar{l}, \quad f_{ll} = 0, \quad \varepsilon f_{ll} \leq 0, \quad \varepsilon = \pm 1 \quad (n_{\Gamma} = \varepsilon \bar{l}, \quad f_{ll} = 0, \quad \varepsilon f_{ll} \geq 0, \\ \varepsilon = \pm 1).$$

При помощи этого разбиения границы Γ , для границы Γ_S поверхности S получаем $\Gamma_S = \bigcup_{i=1}^4 {}^c\Gamma_S^i$, где ${}^c\Gamma_S^i$ — замыкание множества Γ_S^i , а Γ_S^i — прообраз части Γ^i , $i = 1, \dots, 4$, при проектировании поверхности S на плоскость μ . Обозначим через Γ_S^{2i} эту часть границы Γ_S^2 , которая проектируется на μ в отрезки параллельные направлению l . (Отметим, что некоторые из множеств Γ_S^i , $i = 1, \dots, 4$, могут быть пустыми.) Имеют место следующие теоремы:

ТЕОРЕМА 1. Поверхность (1), (4) жестка относительно б.м. изгибаний класса $C^1(\bar{G}) \cap C^2(G)$, которые: вдоль Γ_S^1 являются изгибаниями скольжения или обобщенного скольжения относительно плоскости μ ; вдоль Γ_S^2 — l -изгибаниями относительно μ ; вдоль Γ_S^3 — изгибаниями скольжения или обобщенного скольжения и l -изгибаниями относительно μ ; а вдоль границы Γ_S^4 на изгибания не накладываются никакие условия.

ТЕОРЕМА 2. Поверхность (1), (4), имеющая границу $\Gamma_S = {}^c\Gamma_S^1 \cup {}^c\Gamma_S^{2i} \cup {}^c\Gamma_S^4$, жестка относительно б.м. изгибаний класса $C^1(\bar{G}) \cap C^2(G)$, которые вдоль $\Gamma_S^1 \cup \Gamma_S^{2i}$ являются изгибаниями скольжения или обобщенного скольжения относительно μ , а вдоль границы Γ_S^4 на изгибания не накладываются никакие условия.

СЛЕДСТВИЕ. Поверхность (1), (4), имеющая границу $\Gamma_S = {}^c\Gamma_S^1 \cup {}^c\Gamma_S^{2i} \cup {}^c\Gamma_S^4$, жестка относительно б.м. изгибаний класса $C^1(\bar{G}) \cap C^2(G)$, если граница $\Gamma_S^1 \cup \Gamma_S^{2i}$ закреплена, а граница Γ_S^4 свободна.

ТЕОРЕМА 3. Любой выпуклой поверхности $\bar{S}: z = \bar{f}(x, y)$, $\bar{f}(x, y) \in C^3(\bar{G}_1)$, имеющей гауссову кривизну $K > 0$ на множестве \bar{G}_1 всюду плотном в \bar{G}_1 , $\bar{G}_1 \subset \bar{G}_1$, соответствует семейство поверхностей класса (1), (4) $(G_1 = \left\{ (x, y): \begin{matrix} x_0 < x < x_1 \\ y_0 < y < y_1 \end{matrix} \right\})$.

3

В этом пункте предположим, что: (1°) $f(x, y) \in C^2(\bar{G})$,

$$(5) \quad f_{xx}f_{yy} - f_{xy}^2 = \varepsilon \theta^2(x, y) \varphi^m(x, y) \psi^n(x, y), \quad \varphi(x, y), \psi(x, y) \in C^2(\bar{G}), \quad \theta(x, y) \neq 0,$$

где m и n целые положительные числа, $\varepsilon = 1$, если хотя бы одно из чисел m и n нечетное и $\varepsilon = \pm 1$, если m и n — четные; (2°) отображение $\Lambda: \bar{G} \rightarrow \bar{D}$, заданное равенствами

$$(6) \quad \begin{aligned} u &= \varphi(x, y), \\ v &= \psi(x, y) \end{aligned}$$

является C^2 -дiffeоморфизмом; (3°) сеть линий $\Gamma_1: \varphi(x, y) = \gamma_1$ и $\Gamma_2: \psi(x, y) = \gamma_2$ сопряженная на поверхности S ; (4°) линии $c_1: \varphi(x, y) = 0$

и c_2 : $\psi(x, y) = 0$ не являются асимптотическими и функции $f(x, y)$, $\varphi(x, y)$ и $\psi(x, y)$ удовлетворяют в D равенствам

$$(7) \quad \frac{f_{xx}\varphi_y^2 - 2f_{xy}\varphi_x\varphi_y + f_{yy}\varphi_x^2}{f_{xx}\psi_y^2 - 2f_{xy}\psi_x\psi_y + f_{yy}\psi_x^2} = \varepsilon \frac{\psi^n}{\varphi^m},$$

$$(8) \quad \begin{aligned} f_{xx}\varphi_{yy} - 2f_{xy}\varphi_{xy} + f_{yy}\varphi_{xx} &= 0, \\ f_{xx}\psi_{yy} - 2f_{xy}\psi_{xy} + f_{yy}\psi_{xx} &= 0. \end{aligned}$$

Пусть ∂G : $x = x(s)$, $y = y(s)$, параметризована так, что длина дуги s растет при положительном обходе ∂G . Из предположений (1°) и (2°) следует, что линии c_1 и c_2 являются параболическими для поверхности S и имеют место следующие четыре случая:

- (а) m и n — нечетные, $\varepsilon = 1$;
- (б) m — четное, n — нечетное, $\varepsilon = 1$;
- (в) m и n — четные, $\varepsilon = 1$;
- (г) m и n — четные, $\varepsilon = -1$.

Таким образом уравнение (2) является в случаях (а) и (б) уравнением смешанного типа, в случае (в) — уравнением эллипτικο-параболического типа, в случае (г) — уравнением гиперболо-параболического типа.

Разобьем в случае (а) гладкую часть границы Γ_S на непересекающиеся множества $\Gamma_{S^a}^i$, $i = 1, \dots, 6$, которые определяются следующим образом:

$$\text{на } \Gamma_{S^a}^1 - N_a(\varphi^m + \psi^n) > 0, H_a(\varphi^m + \psi^n) \geq 0;$$

$$\text{на } \Gamma_{S^a}^2 - N_a H_a < 0, H_a(\varphi^m + \psi^n) \geq 0;$$

$$\text{на } \Gamma_{S^a}^3 - (\text{а}) N_a H_a < 0, H_a(\varphi^m + \psi^n) < 0, \text{ или (б) } N_a = 0, \varepsilon_1 \varphi > 0, \varphi \psi < 0;$$

$$\Gamma_{S^a}^4 = \Gamma_{S^a}^{4_1} \cup \Gamma_{S^a}^{4_2};$$

$$\text{на } \Gamma_{S^a}^{4_1} - N_a = 0, \text{ и или (а) } \varepsilon_1 \varphi < 0, \varphi \psi \geq 0, \text{ или (б) } \varepsilon_1 \psi < 0, \varphi = 0;$$

$$\text{на } \Gamma_{S^a}^{4_2} - N_a = 0, \varepsilon_1 \psi > 0, \varphi \psi < 0;$$

$$\text{на } \Gamma_{S^a}^5 - N_a = 0 \text{ и или (а) } \varepsilon_1 \varphi > 0, \varphi \psi \geq 0, \text{ или (б) } \varepsilon_1 \psi > 0, \varphi = 0;$$

$$\text{на } \Gamma_{S^a}^6 - (\text{а}) N_a \neq 0, N_a H_a \geq 0, N_a(\varphi^m + \psi^n) \leq 0, \text{ или (б) } N_a = 0, \varphi = \psi = 0,$$

где

$$N_a = \eta[(\psi_x - \varphi_x)x' + (\psi_y - \varphi_y)y'], \quad \eta = \operatorname{sgn} \Delta, \quad \Delta = \frac{D(\varphi, \psi)}{D(x, y)},$$

$$H_a = \psi^n(\psi_x x' + \psi_y y')^2 + \varphi^m(\varphi_x x' + \varphi_y y')^2, \quad \varepsilon_1 = \operatorname{sgn}[\eta(\psi_x x' + \psi_y y')].$$

В случае (б) представим гладкую часть границы Γ_S как объединение непересекающихся множеств $\Gamma_{S^b}^i$, $i = 1, \dots, 6$, которые определяются следующим образом:

на $\Gamma_{S^6}^1 - N_6 H_6 \geq 0$, $N_6(\varphi^{m+2} + \lambda^2 \psi^n) > 0$;

на $\Gamma_{S^6}^2 - N_6 H_6 < 0$, $H_6(\varphi^{m+2} + \lambda^2 \psi^n) \geq 0$;

на $\Gamma_{S^6}^3$ — (а) $N_6 H_6 < 0$, $H_6(\varphi^{m+2} + \lambda^2 \psi^n) < 0$, или (б) $N_6 = 0$, $\eta\varphi(\psi_x x' + \psi_y y') > 0$, $\psi < 0$;

$$\Gamma_{S^6}^4 = \Gamma_{S^6}^{4_1} \cup \Gamma_{S^6}^{4_2};$$

на $\Gamma_{S^6}^{4_1} - N_6 = 0$, $\eta\varphi(\psi_x x' + \psi_y y') < 0$, $\psi \geq 0$;

на $\Gamma_{S^6}^{4_2} - N_6 = 0$ и или (а) $\eta\varphi(\psi_x x' + \psi_y y') < 0$, $\psi < 0$, или (б) $\varphi = 0$;

на $\Gamma_{S^6}^5 - N_6 = 0$, $\psi \geq 0$, $\eta\varphi(\psi_x x' + \psi_y y') > 0$;

на $\Gamma_{S^6}^6$ — (а) $N_6 \neq 0$; $N_6 H_6 \geq 0$; $H_6(\varphi^{m+2} + \lambda^2 \psi^n) \leq 0$, или (б) $N_6 = 0$, $\varphi = \psi = 0$, где

$$\eta = \operatorname{sgn} \Delta, \quad N_6 = \eta[(\varphi\psi_x - \lambda\varphi_x)x' + (\varphi\psi_y - \lambda\varphi_y)y'], \quad H_6 = H_a,$$

λ — достаточно большое положительное число.

В случае (в) разобьем гладкую часть границы Γ_S на непересекающиеся множества $\Gamma_{S^b}^i$, $i = 1, \dots, 5$, которые определяются следующим образом:

на $\Gamma_{S^b}^1 - N_b > 0$, $H_b > 0$;

на $\Gamma_{S^b}^2 - N_b < 0$, $H_b > 0$;

$$\Gamma_{S^b}^3 = \Gamma_{S^b}^{3_1} \cup \Gamma_{S^b}^{3_2};$$

на $\Gamma_{S^b}^{3_1} - N_b = 0$, $\psi \neq 0$, $\eta\varphi(\psi_x x' + \psi_y y') < 0$;

на $\Gamma_{S^b}^{3_2} - N_b = 0$, $\psi = 0$, $\psi_x x' + \psi_y y' = 0$, $\varphi \neq 0$;

на $\Gamma_{S^b}^4 - N_b = 0$, $\psi \neq 0$, $\eta\varphi(\psi_x x' + \psi_y y') \geq 0$;

на $\Gamma_{S^b}^5 - \varphi = \psi = 0$, где

$$\eta = \operatorname{sgn} \Delta, \quad N_b = \eta[(\varphi\psi_x - \psi\varphi_x)x' + (\varphi\psi_y - \psi\varphi_y)y'], \quad H_b = H_a.$$

В случае (г) представим гладкую часть границы Γ_S как объединение непересекающихся множеств $\Gamma_{S^r}^i$, $i = 1, \dots, 5$, которые определяются следующим образом:

на $\Gamma_{S^r}^1 - N_r H_r \geq 0$, $N_r(\psi^{n+2} - \lambda^2 \varphi^{m+2}) < 0$;

на $\Gamma_{S^r}^2 - N_r H_r < 0$, $H_r(\psi^{n+2} - \lambda^2 \varphi^{m+2}) \leq 0$;

на $\Gamma_{S^r}^3$ — (а) $N_r H_r < 0$, $H_r(\psi^{n+2} - \lambda^2 \varphi^{m+2}) > 0$, или (б) $N_r = 0$, $\eta\varphi(\psi_x x' + \psi_y y') > 0$;

на $\Gamma_{S^r}^4 - N_r = 0$ и или (а) $\psi \neq 0$, $\eta\varphi(\psi_x x' + \psi_y y') \leq 0$ или (б) $\psi = 0$, $\varphi \neq 0$;

на $\Gamma_{S^r}^5$ — (а) $N_r \neq 0$, $N_r H_r \geq 0$, $H_r(\psi^{n+2} - \lambda^2 \varphi^{m+2}) \geq 0$, или (б) $\varphi = \psi = 0$;

где

$$\eta = \operatorname{sgn} \Delta, \quad N_r = \eta[(\lambda\varphi\psi_x - \psi\varphi_x)x' + (\lambda\varphi\psi_y - \psi\varphi_y)y'],$$

$$H_r = \varphi^m(\varphi_x x' + \varphi_y y')^2 - \psi^n(\psi_x x' + \psi_y y')^2,$$

λ — достаточно большое положительное число.

Отметим, что некоторые из множеств $\Gamma_{S^a}^i, \Gamma_{S^b}^i, i = 1, \dots, 6, \Gamma_{S^b}^i, \Gamma_{S^g}^i, i = 1, \dots, 5$, могут быть пустыми. Обозначим через $l_\varphi (l_\psi, l_{\varphi-\psi}, l_{\psi/\varphi})$ поле направлений касательных к линиям $\varphi(x, y) = \text{const} (\psi(x, y) = \text{const}, \varphi(x, y) - \psi(x, y) = \text{const}, \psi(x, y)/\varphi(x, y) = \text{const})$ в G , а через $l_\phi^2 (l_\tau^2)$ — векторное поле в G , имеющее координаты $(\varphi\psi_y - \lambda\varphi_y, \lambda\varphi_x - \varphi\psi_x) ((\lambda\varphi\psi_y - \psi\varphi_y, \varphi\psi_x - \lambda\varphi\psi_x))$. Имеют место следующие теоремы:

ТЕОРЕМА 4. Поверхность (1), (1°) – (4°) , (а) жестка в классе $C^1(\bar{G}) \cap C^2(G)$ б.м. изгибаний, которые относительно плоскости μ являются: изгибаниями скольжения или обобщенного скольжения вдоль $\Gamma_{S^a}^1$ (и в частности когда граница $\Gamma_{S^a}^1$ закреплена); $l_{\varphi-\psi}$ -изгибаниями вдоль $\Gamma_{S^a}^2$ (и в частности когда они — l_φ - и l_ψ -изгибаниями вдоль $\Gamma_{S^a}^2$); l_φ - и l_ψ -изгибаниями вдоль $\Gamma_{S^a}^3$; l_ψ -изгибаниями вдоль $\Gamma_{S^a}^{4_1}$; l_φ - или l_ψ -изгибаниями вдоль $\Gamma_{S^a}^{4_2}$; l_φ -изгибаниями вдоль $\Gamma_{S^a}^5$; а вдоль границы $\Gamma_{S^a}^6$ на изгибания не накладываются никаких условий.

ТЕОРЕМА 5. Поверхность (1), (1°) – (4°) , (б) жестка в классе $C^1(\bar{G}) \cap C^2(G)$ б.м. изгибаний, которые относительно плоскости μ являются: изгибаниями скольжения или обобщенного скольжения вдоль $\Gamma_{S^b}^1$ (и в частности когда граница $\Gamma_{S^b}^1$ закреплена); l_ϕ^2 -изгибаниями вдоль $\Gamma_{S^b}^2$ (и в частности когда они — l_φ - и l_ψ -изгибаниями вдоль $\Gamma_{S^b}^2$); l_φ - и l_ψ -изгибаниями вдоль $\Gamma_{S^b}^3$; l_ψ -изгибаниями вдоль $\Gamma_{S^b}^{4_1}$; l_φ - или l_ψ -изгибаниями вдоль $\Gamma_{S^b}^{4_2}$; l -изгибаниями вдоль $\Gamma_{S^b}^5$; а вдоль границы $\Gamma_{S^b}^6$ на изгибания не накладываются никаких условий.

ТЕОРЕМА 6. Поверхность (1), (1°) – (4°) , (в) жестка в классе $C^1(\bar{G}) \cap C^2(G)$ б.м. изгибаний, которые относительно плоскости μ являются: изгибаниями скольжения или обобщенного скольжения вдоль $\Gamma_{S^b}^1$ (и в частности когда граница $\Gamma_{S^b}^1$ закреплена); $l_{\psi/\varphi}$ -изгибаниями вдоль $\Gamma_{S^b}^2$ (и в частности когда они — l_φ - и l_ψ -изгибаниями вдоль $\Gamma_{S^b}^2$); l_φ -изгибаниями вдоль $\Gamma_{S^b}^3$; l_φ - или l_ψ -изгибаниями вдоль $\Gamma_{S^b}^{3_1}$; l_ψ -изгибаниями вдоль $\Gamma_{S^b}^{3_2}$; l_φ -изгибаниями вдоль $\Gamma_{S^b}^4$.

ТЕОРЕМА 7. Поверхность (1), (1°) – (4°) , (г) жестка в классе $C^1(\bar{G}) \cap C^2(G)$ б.м. изгибаний, которые относительно плоскости μ являются: изгибаниями скольжения или обобщенного скольжения вдоль $\Gamma_{S^g}^1$ (и в частности когда граница $\Gamma_{S^g}^1$ закреплена); l_τ^2 -изгибаниями вдоль $\Gamma_{S^g}^2$ (и в частности когда они — l_φ - и l_ψ -изгибаниями вдоль $\Gamma_{S^g}^2$); l_φ - и l_ψ -изгибаниями вдоль $\Gamma_{S^g}^3$; l_φ - или l_ψ -изгибаниями вдоль $\Gamma_{S^g}^4$; а вдоль границы $\Gamma_{S^g}^5$ на изгибания не накладываются никаких условий.

4. Доказательство теорем 1, 2

Напишем уравнение (2) в виде

$$(2') \quad L\zeta \equiv a^{11}\zeta_{xx} + 2a^{12}\zeta_{xy} + a^{22}\zeta_{yy} = 0, \quad a^{11} = z_{yy}, \quad a^{12} = -z_{xy}, \quad a^{22} = z_{xx},$$

и предположим, что координатная система $Oxuz$ выбрана так, что ось Ox определена через \bar{l} , а ось Oy — через l . Будем искать такие краевые условия, чтобы уравнение (2) имело единственное решение. Для этого к уравнению (2')

применим известный метод „а, b, с“ (см. [5]). Пусть $\alpha(x, y)$, $\beta(x, y)$ произвольные функции класса $C^1(\bar{G})$. Интегрируя по частям получаем (см. [3], (5) и (6))

$$(9) \quad 2 \int_G (\alpha \zeta_x + \beta \zeta_y) L \zeta \, dx \, dy = \int_G A(\zeta_x, \zeta_y) \, dx \, dy + \int_{\partial G} B(\zeta_x, \zeta_y) \, ds,$$

где

$$(10) \quad A(\zeta_x, \zeta_y) = [-(\alpha a^{11})_x - 2(\alpha a^{12})_y + (\beta a^{11})_y] \zeta_x^2 + \\ + [(\alpha a^{22})_x - (\beta a^{22})_y - 2(\beta a^{12})_x] \zeta_y^2 - 2[(\alpha a^{22})_y + (\beta a^{11})_x] \zeta_x \zeta_y,$$

$$(11) \quad B(\zeta_x, \zeta_y) = (\alpha a^{11} n_1 + 2\alpha a^{12} n_2 - \beta a^{11} n_2) \zeta_x^2 + (\beta a^{22} n_2 + 2\beta a^{12} n_1 - \alpha a^{22} n_1) \zeta_y^2 + \\ + 2(\alpha a^{22} n_2 + \beta a^{11} n_1) \zeta_x \zeta_y.$$

Обозначим через A^{ij} , $i, j = 1, 2$, коэффициенты квадратичной формы $A(\zeta_x, \zeta_y)$ и выберем $\alpha = 0$, $\beta = \text{const}$, $\text{sgn } \beta = \text{sgn } a_y^{11}$ в \bar{G} . Тогда $A^{11} = \beta a_y^{11}$, $A^{11} A^{22} - A^{122} = \beta^2 (a_y^{11} a_y^{22} - a_x^{112})$, откуда из (4) следует, что квадратичная форма $A(\zeta_x, \zeta_y)$ положительно определена в \bar{G} . После сделанного выбора для α и β , квадратичная форма $B(\zeta_x, \zeta_y)$ имеет представление [4]

$$B(\zeta_x, \zeta_y) = \frac{\beta}{n_2} [-a^{11} (\zeta_x n_2 - \zeta_y n_1)^2 + H \zeta_y^2] \quad \text{при } n_2 \neq 0,$$

$$B(\zeta_x, \zeta_y) = 2\beta n_1 (a^{11} \zeta_x \zeta_y + a^{12} \zeta_y^2) \quad \text{при } n_2 = 0.$$

Рассмотрим следующую краевую задачу Z' : найти решение уравнения (2) в G , которое удовлетворяет краевым условиям

$$(12) \quad \zeta_x|_{\Gamma^1 \cup \Gamma^3} = \varphi_1(s), \quad \zeta_y|_{\Gamma^2 \cup \Gamma^3} = \varphi_2(s).$$

Имеет место следующая

Лемма 1. *Задача Z' , в предположениях (4), может иметь не более одного решения в классе $C^1(\bar{G}) \cap C^2(G)$, если $\Gamma^1 \cup \Gamma^3 \neq \emptyset$.*

Пусть ζ решение задачи Z' при $\varphi_1 = \varphi_2 = 0$. Так как $A(\zeta_x, \zeta_y) \geq 0$ в \bar{G} и краевые условия (12) выбраны так, что $B(\zeta_x, \zeta_y) \geq 0$ на ∂G , то оба интеграла в правой части равенства (10) равны нулю. Тогда $A(\zeta_x, \zeta_y)$ равна нулю почти везде в G и так как $A(\zeta_x, \zeta_y)$ непрерывна, то $A(\zeta_x, \zeta_y) = 0$ везде в \bar{G} . Но из положительной определенности квадратичной формы $A(\zeta_x, \zeta_y)$ на \bar{G} следует $\zeta_x|_{\bar{G}} = \zeta_y|_{\bar{G}} = 0$. Тогда из непрерывности функции ζ_x и ζ_y следует $\zeta_x = \zeta_y = 0$ в \bar{G} .

Из этой леммы сразу-же следуют утверждения теорем 1 и 2.

5. Доказательство теоремы 3

Рассмотрим семейство поверхностей

$$(13) \quad S_h: z = f(x, y) \equiv \int_{y_0}^y \bar{f}(x, y) \, dy + h(x, y), \quad (x, y) \in \bar{G}_1,$$

где $h(x, y) = \varphi_1(x) + a_1 y$, $\varphi_1(x)$ — произвольная функция класса C^3 , a_1 — произвольная константа. Обозначим через l единичный вектор оси Oy . Тогда $f_{III} = \bar{f}_{yy}$, $f_{III}f_{II\bar{I}} - f_{II\bar{I}}^2 = \bar{f}_{xx}\bar{f}_{yy} - \bar{f}_{xy}^2$. Так как \bar{S} — выпуклая, то ее нормальные сечения в произвольной точке $P(x, y, \bar{f}(x, y))$ повернуты своей выпуклостью в одну и ту же сторону относительно касательной плоскости в точке P . Но это означает, что никакие два нормальных сечения в P не могут иметь противоположные по знаку нормальные кривизны. Из последнего вытекает, что $f_{III} = \bar{f}_{yy} \geq 0$ ($f_{III} = \bar{f}_{yy} \leq 0$). Из предположения для гауссовой кривизны поверхности \bar{S} имеем $f_{III}f_{II\bar{I}} - f_{II\bar{I}}^2 = \bar{f}_{xx}\bar{f}_{yy} - \bar{f}_{xy}^2 > 0$ на множестве \bar{G}_1 всюду плотном в \bar{G}_1 , $\bar{G}_1 \subset \bar{G}_1$. Тогда $f_{III} = \bar{f}_{yy} > 0$ ($f_{III} = \bar{f}_{yy} < 0$) тоже на множестве \bar{G}_1 .

6. Доказательство теорем 4-7

В уравнение (2) делаем замену переменных (6). В силу предположения (3°) п. 3 получаем уравнение

$$(14) \quad \bar{a}^{11}(u, v)\zeta_{uu} + \bar{a}^{22}(u, v)\zeta_{vv} + b^1(u, v)\zeta_u + b^2(u, v)\zeta_v = 0,$$

где

$$(15) \quad \begin{aligned} \bar{a}^{11}(u, v) &= W(L\varphi_y^2 - 2M\varphi_x\varphi_y + N\varphi_x^2), \\ \bar{a}^{22}(u, v) &= W(L\psi_y^2 - 2M\psi_x\psi_y + N\psi_x^2), \\ b^1(u, v) &= z_{xx}\varphi_{yy} - 2z_{xy}\varphi_{xy} + z_{yy}\varphi_{xx}, \\ b^2(u, v) &= z_{xx}\psi_{yy} - 2z_{xy}\psi_{xy} + z_{yy}\psi_{xx}, \end{aligned}$$

L, M, N — коэффициенты второй квадратичной формы поверхности (1), а $W = \sqrt{1 + z_x^2 + z_y^2}$. Из (6) имеем $x = \bar{\varphi}(u, v)$, $y = \bar{\psi}(u, v)$, $(u, v) \in \bar{D}$, откуда для поверхности S получаем представление

$$(16) \quad S: \begin{cases} x = \bar{\varphi}(u, v), \\ y = \bar{\psi}(u, v), \\ z = f[\bar{\varphi}(u, v), \bar{\psi}(u, v)], \end{cases} \quad (u, v) \in \bar{D}.$$

Тогда $\bar{a}^{11}(u, v) = \Delta^3 \bar{W} \bar{N}$, $\bar{a}^{22} = \Delta^3 \bar{W} \bar{L}$, где $\Delta = D(\varphi, \psi)/D(x, y)$, $\bar{W} = \eta W/\Delta$, $\eta = \text{sgn } \Delta$. Пользуясь предположением (1°) п. 3 и инвариантностью гауссовой кривизны поверхности S при замене переменных, получаем

$$(17) \quad \bar{a}^{11}\bar{a}^{22} = \varepsilon\theta^2\Delta^2 u^m v^n.$$

В силу (17) и предположений (7) и (8), уравнение (14), после сокращения на $|\Delta\theta|$, принимает вид

$$(18) \quad u^m \zeta_{vv} + \varepsilon v^n \zeta_{uu} = 0.$$

Теперь применим опять метод „а, b, с”, чтобы найти краевые условия, при которых уравнение (18) имеет единственное решение. Обозначим через $\Gamma_a^i, \Gamma_b^i, \Gamma_c^i, \Gamma_d^i, \Gamma_e^i, \Gamma_f^i, \Gamma_g^i, \Gamma_h^i, \Gamma_i^i, \Gamma_j^i, \Gamma_k^i, \Gamma_l^i, \Gamma_m^i, \Gamma_n^i, \Gamma_o^i, \Gamma_p^i, \Gamma_q^i, \Gamma_r^i, \Gamma_s^i, \Gamma_t^i, \Gamma_u^i, \Gamma_v^i, \Gamma_w^i, \Gamma_x^i, \Gamma_y^i, \Gamma_z^i, \Gamma_{aa}^i, \Gamma_{ab}^i, \Gamma_{ac}^i, \Gamma_{ad}^i, \Gamma_{ae}^i, \Gamma_{af}^i, \Gamma_{ag}^i, \Gamma_{ah}^i, \Gamma_{ai}^i, \Gamma_{aj}^i, \Gamma_{ak}^i, \Gamma_{al}^i, \Gamma_{am}^i, \Gamma_{an}^i, \Gamma_{ao}^i, \Gamma_{ap}^i, \Gamma_{aq}^i, \Gamma_{ar}^i, \Gamma_{as}^i, \Gamma_{at}^i, \Gamma_{au}^i, \Gamma_{av}^i, \Gamma_{aw}^i, \Gamma_{ax}^i, \Gamma_{ay}^i, \Gamma_{az}^i, \Gamma_{ba}^i, \Gamma_{bb}^i, \Gamma_{bc}^i, \Gamma_{bd}^i, \Gamma_{be}^i, \Gamma_{bf}^i, \Gamma_{bg}^i, \Gamma_{bh}^i, \Gamma_{bi}^i, \Gamma_{bj}^i, \Gamma_{bk}^i, \Gamma_{bl}^i, \Gamma_{bm}^i, \Gamma_{bn}^i, \Gamma_{bo}^i, \Gamma_{bp}^i, \Gamma_{bq}^i, \Gamma_{br}^i, \Gamma_{bs}^i, \Gamma_{bt}^i, \Gamma_{bu}^i, \Gamma_{bv}^i, \Gamma_{bw}^i, \Gamma_{bx}^i, \Gamma_{by}^i, \Gamma_{bz}^i, \Gamma_{ca}^i, \Gamma_{cb}^i, \Gamma_{cc}^i, \Gamma_{cd}^i, \Gamma_{ce}^i, \Gamma_{cf}^i, \Gamma_{cg}^i, \Gamma_{ch}^i, \Gamma_{ci}^i, \Gamma_{cj}^i, \Gamma_{ck}^i, \Gamma_{cl}^i, \Gamma_{cm}^i, \Gamma_{cn}^i, \Gamma_{co}^i, \Gamma_{cp}^i, \Gamma_{cq}^i, \Gamma_{cr}^i, \Gamma_{cs}^i, \Gamma_{ct}^i, \Gamma_{cu}^i, \Gamma_{cv}^i, \Gamma_{cw}^i, \Gamma_{cx}^i, \Gamma_{cy}^i, \Gamma_{cz}^i, \Gamma_{da}^i, \Gamma_{db}^i, \Gamma_{dc}^i, \Gamma_{dd}^i, \Gamma_{de}^i, \Gamma_{df}^i, \Gamma_{dg}^i, \Gamma_{dh}^i, \Gamma_{di}^i, \Gamma_{dj}^i, \Gamma_{dk}^i, \Gamma_{dl}^i, \Gamma_{dm}^i, \Gamma_{dn}^i, \Gamma_{do}^i, \Gamma_{dp}^i, \Gamma_{dq}^i, \Gamma_{dr}^i, \Gamma_{ds}^i, \Gamma_{dt}^i, \Gamma_{du}^i, \Gamma_{dv}^i, \Gamma_{dw}^i, \Gamma_{dx}^i, \Gamma_{dy}^i, \Gamma_{dz}^i, \Gamma_{ea}^i, \Gamma_{eb}^i, \Gamma_{ec}^i, \Gamma_{ed}^i, \Gamma_{ee}^i, \Gamma_{ef}^i, \Gamma_{eg}^i, \Gamma_{eh}^i, \Gamma_{ei}^i, \Gamma_{ej}^i, \Gamma_{ek}^i, \Gamma_{el}^i, \Gamma_{em}^i, \Gamma_{en}^i, \Gamma_{eo}^i, \Gamma_{ep}^i, \Gamma_{eq}^i, \Gamma_{er}^i, \Gamma_{es}^i, \Gamma_{et}^i, \Gamma_{eu}^i, \Gamma_{ev}^i, \Gamma_{ew}^i, \Gamma_{ex}^i, \Gamma_{ey}^i, \Gamma_{ez}^i, \Gamma_{fa}^i, \Gamma_{fb}^i, \Gamma_{fc}^i, \Gamma_{fd}^i, \Gamma_{fe}^i, \Gamma_{ff}^i, \Gamma_{fg}^i, \Gamma_{fh}^i, \Gamma_{fi}^i, \Gamma_{fj}^i, \Gamma_{fk}^i, \Gamma_{fl}^i, \Gamma_{fm}^i, \Gamma_{fn}^i, \Gamma_{fo}^i, \Gamma_{fp}^i, \Gamma_{fq}^i, \Gamma_{fr}^i, \Gamma_{fs}^i, \Gamma_{ft}^i, \Gamma_{fu}^i, \Gamma_{fv}^i, \Gamma_{fw}^i, \Gamma_{fx}^i, \Gamma_{fy}^i, \Gamma_{fz}^i, \Gamma_{ga}^i, \Gamma_{gb}^i, \Gamma_{gc}^i, \Gamma_{gd}^i, \Gamma_{ge}^i, \Gamma_{gf}^i, \Gamma_{gg}^i, \Gamma_{gh}^i, \Gamma_{gi}^i, \Gamma_{gj}^i, \Gamma_{gk}^i, \Gamma_{gl}^i, \Gamma_{gm}^i, \Gamma_{gn}^i, \Gamma_{go}^i, \Gamma_{gp}^i, \Gamma_{gq}^i, \Gamma_{gr}^i, \Gamma_{gs}^i, \Gamma_{gt}^i, \Gamma_{gu}^i, \Gamma_{gv}^i, \Gamma_{gw}^i, \Gamma_{gx}^i, \Gamma_{gy}^i, \Gamma_{gz}^i, \Gamma_{ha}^i, \Gamma_{hb}^i, \Gamma_{hc}^i, \Gamma_{hd}^i, \Gamma_{he}^i, \Gamma_{hf}^i, \Gamma_{hg}^i, \Gamma_{hh}^i, \Gamma_{hi}^i, \Gamma_{hj}^i, \Gamma_{hk}^i, \Gamma_{hl}^i, \Gamma_{hm}^i, \Gamma_{hn}^i, \Gamma_{ho}^i, \Gamma_{hp}^i, \Gamma_{hq}^i, \Gamma_{hr}^i, \Gamma_{hs}^i, \Gamma_{ht}^i, \Gamma_{hu}^i, \Gamma_{hv}^i, \Gamma_{hw}^i, \Gamma_{hx}^i, \Gamma_{hy}^i, \Gamma_{hz}^i, \Gamma_{ia}^i, \Gamma_{ib}^i, \Gamma_{ic}^i, \Gamma_{id}^i, \Gamma_{ie}^i, \Gamma_{if}^i, \Gamma_{ig}^i, \Gamma_{ih}^i, \Gamma_{ii}^i, \Gamma_{ij}^i, \Gamma_{ik}^i, \Gamma_{il}^i, \Gamma_{im}^i, \Gamma_{in}^i, \Gamma_{io}^i, \Gamma_{ip}^i, \Gamma_{iq}^i, \Gamma_{ir}^i, \Gamma_{is}^i, \Gamma_{it}^i, \Gamma_{iu}^i, \Gamma_{iv}^i, \Gamma_{iw}^i, \Gamma_{ix}^i, \Gamma_{iy}^i, \Gamma_{iz}^i, \Gamma_{ja}^i, \Gamma_{jb}^i, \Gamma_{jc}^i, \Gamma_{jd}^i, \Gamma_{je}^i, \Gamma_{jf}^i, \Gamma_{jg}^i, \Gamma_{jh}^i, \Gamma_{ji}^i, \Gamma_{jj}^i, \Gamma_{jk}^i, \Gamma_{jl}^i, \Gamma_{jm}^i, \Gamma_{jn}^i, \Gamma_{jo}^i, \Gamma_{jp}^i, \Gamma_{jq}^i, \Gamma_{jr}^i, \Gamma_{js}^i, \Gamma_{jt}^i, \Gamma_{ju}^i, \Gamma_{jv}^i, \Gamma_{jw}^i, \Gamma_{jx}^i, \Gamma_{jy}^i, \Gamma_{jz}^i, \Gamma_{ka}^i, \Gamma_{kb}^i, \Gamma_{kc}^i, \Gamma_{kd}^i, \Gamma_{ke}^i, \Gamma_{kf}^i, \Gamma_{kg}^i, \Gamma_{kh}^i, \Gamma_{ki}^i, \Gamma_{kj}^i, \Gamma_{kk}^i, \Gamma_{kl}^i, \Gamma_{km}^i, \Gamma_{kn}^i, \Gamma_{ko}^i, \Gamma_{kp}^i, \Gamma_{kq}^i, \Gamma_{kr}^i, \Gamma_{ks}^i, \Gamma_{kt}^i, \Gamma_{ku}^i, \Gamma_{kv}^i, \Gamma_{kw}^i, \Gamma_{kx}^i, \Gamma_{ky}^i, \Gamma_{kz}^i, \Gamma_{la}^i, \Gamma_{lb}^i, \Gamma_{lc}^i, \Gamma_{ld}^i, \Gamma_{le}^i, \Gamma_{lf}^i, \Gamma_{lg}^i, \Gamma_{lh}^i, \Gamma_{li}^i, \Gamma_{lj}^i, \Gamma_{lk}^i, \Gamma_{ll}^i, \Gamma_{lm}^i, \Gamma_{ln}^i, \Gamma_{lo}^i, \Gamma_{lp}^i, \Gamma_{lq}^i, \Gamma_{lr}^i, \Gamma_{ls}^i, \Gamma_{lt}^i, \Gamma_{lu}^i, \Gamma_{lv}^i, \Gamma_{lw}^i, \Gamma_{lx}^i, \Gamma_{ly}^i, \Gamma_{lz}^i, \Gamma_{ma}^i, \Gamma_{mb}^i, \Gamma_{mc}^i, \Gamma_{md}^i, \Gamma_{me}^i, \Gamma_{mf}^i, \Gamma_{mg}^i, \Gamma_{mh}^i, \Gamma_{mi}^i, \Gamma_{mj}^i, \Gamma_{mk}^i, \Gamma_{ml}^i, \Gamma_{mm}^i, \Gamma_{mn}^i, \Gamma_{mo}^i, \Gamma_{mp}^i, \Gamma_{mq}^i, \Gamma_{mr}^i, \Gamma_{ms}^i, \Gamma_{mt}^i, \Gamma_{mu}^i, \Gamma_{mv}^i, \Gamma_{mw}^i, \Gamma_{mx}^i, \Gamma_{my}^i, \Gamma_{mz}^i, \Gamma_{na}^i, \Gamma_{nb}^i, \Gamma_{nc}^i, \Gamma_{nd}^i, \Gamma_{ne}^i, \Gamma_{nf}^i, \Gamma_{ng}^i, \Gamma_{nh}^i, \Gamma_{ni}^i, \Gamma_{nj}^i, \Gamma_{nk}^i, \Gamma_{nl}^i, \Gamma_{nm}^i, \Gamma_{nn}^i, \Gamma_{no}^i, \Gamma_{np}^i, \Gamma_{nq}^i, \Gamma_{nr}^i, \Gamma_{ns}^i, \Gamma_{nt}^i, \Gamma_{nu}^i, \Gamma_{nv}^i, \Gamma_{nw}^i, \Gamma_{nx}^i, \Gamma_{ny}^i, \Gamma_{nz}^i, \Gamma_{oa}^i, \Gamma_{ob}^i, \Gamma_{oc}^i, \Gamma_{od}^i, \Gamma_{oe}^i, \Gamma_{of}^i, \Gamma_{og}^i, \Gamma_{oh}^i, \Gamma_{oi}^i, \Gamma_{oj}^i, \Gamma_{ok}^i, \Gamma_{ol}^i, \Gamma_{om}^i, \Gamma_{on}^i, \Gamma_{oo}^i, \Gamma_{op}^i, \Gamma_{oq}^i, \Gamma_{or}^i, \Gamma_{os}^i, \Gamma_{ot}^i, \Gamma_{ou}^i, \Gamma_{ov}^i, \Gamma_{ow}^i, \Gamma_{ox}^i, \Gamma_{oy}^i, \Gamma_{oz}^i, \Gamma_{pa}^i, \Gamma_{pb}^i, \Gamma_{pc}^i, \Gamma_{pd}^i, \Gamma_{pe}^i, \Gamma_{pf}^i, \Gamma_{pg}^i, \Gamma_{ph}^i, \Gamma_{pi}^i, \Gamma_{pj}^i, \Gamma_{pk}^i, \Gamma_{pl}^i, \Gamma_{pm}^i, \Gamma_{pn}^i, \Gamma_{po}^i, \Gamma_{pp}^i, \Gamma_{pq}^i, \Gamma_{pr}^i, \Gamma_{ps}^i, \Gamma_{pt}^i, \Gamma_{pu}^i, \Gamma_{pv}^i, \Gamma_{pw}^i, \Gamma_{px}^i, \Gamma_{py}^i, \Gamma_{pz}^i, \Gamma_{qa}^i, \Gamma_{qb}^i, \Gamma_{qc}^i, \Gamma_{qd}^i, \Gamma_{qe}^i, \Gamma_{qf}^i, \Gamma_{qg}^i, \Gamma_{qh}^i, \Gamma_{qi}^i, \Gamma_{qj}^i, \Gamma_{qk}^i, \Gamma_{ql}^i, \Gamma_{qm}^i, \Gamma_{qn}^i, \Gamma_{qo}^i, \Gamma_{qp}^i, \Gamma_{qq}^i, \Gamma_{qr}^i, \Gamma_{qs}^i, \Gamma_{qt}^i, \Gamma_{qu}^i, \Gamma_{qv}^i, \Gamma_{qw}^i, \Gamma_{qx}^i, \Gamma_{qy}^i, \Gamma_{qz}^i, \Gamma_{ra}^i, \Gamma_{rb}^i, \Gamma_{rc}^i, \Gamma_{rd}^i, \Gamma_{re}^i, \Gamma_{rf}^i, \Gamma_{rg}^i, \Gamma_{rh}^i, \Gamma_{ri}^i, \Gamma_{rj}^i, \Gamma_{rk}^i, \Gamma_{rl}^i, \Gamma_{rm}^i, \Gamma_{rn}^i, \Gamma_{ro}^i, \Gamma_{rp}^i, \Gamma_{rq}^i, \Gamma_{rr}^i, \Gamma_{rs}^i, \Gamma_{rt}^i, \Gamma_{ru}^i, \Gamma_{rv}^i, \Gamma_{rw}^i, \Gamma_{rx}^i, \Gamma_{ry}^i, \Gamma_{rz}^i, \Gamma_{sa}^i, \Gamma_{sb}^i, \Gamma_{sc}^i, \Gamma_{sd}^i, \Gamma_{se}^i, \Gamma_{sf}^i, \Gamma_{sg}^i, \Gamma_{sh}^i, \Gamma_{si}^i, \Gamma_{sj}^i, \Gamma_{sk}^i, \Gamma_{sl}^i, \Gamma_{sm}^i, \Gamma_{sn}^i, \Gamma_{so}^i, \Gamma_{sp}^i, \Gamma_{sq}^i, \Gamma_{sr}^i, \Gamma_{ss}^i, \Gamma_{st}^i, \Gamma_{su}^i, \Gamma_{sv}^i, \Gamma_{sw}^i, \Gamma_{sx}^i, \Gamma_{sy}^i, \Gamma_{sz}^i, \Gamma_{ta}^i, \Gamma_{tb}^i, \Gamma_{tc}^i, \Gamma_{td}^i, \Gamma_{te}^i, \Gamma_{tf}^i, \Gamma_{tg}^i, \Gamma_{th}^i, \Gamma_{ti}^i, \Gamma_{tj}^i, \Gamma_{tk}^i, \Gamma_{tl}^i, \Gamma_{tm}^i, \Gamma_{tn}^i, \Gamma_{to}^i, \Gamma_{tp}^i, \Gamma_{tq}^i, \Gamma_{tr}^i, \Gamma_{ts}^i, \Gamma_{tt}^i, \Gamma_{tu}^i, \Gamma_{tv}^i, \Gamma_{tw}^i, \Gamma_{tx}^i, \Gamma_{ty}^i, \Gamma_{tz}^i, \Gamma_{ua}^i, \Gamma_{ub}^i, \Gamma_{uc}^i, \Gamma_{ud}^i, \Gamma_{ue}^i, \Gamma_{uf}^i, \Gamma_{ug}^i, \Gamma_{uh}^i, \Gamma_{ui}^i, \Gamma_{uj}^i, \Gamma_{uk}^i, \Gamma_{ul}^i, \Gamma_{um}^i, \Gamma_{un}^i, \Gamma_{uo}^i, \Gamma_{up}^i, \Gamma_{uq}^i, \Gamma_{ur}^i, \Gamma_{us}^i, \Gamma_{ut}^i, \Gamma_{uu}^i, \Gamma_{uv}^i, \Gamma_{uw}^i, \Gamma_{ux}^i, \Gamma_{uy}^i, \Gamma_{uz}^i, \Gamma_{va}^i, \Gamma_{vb}^i, \Gamma_{vc}^i, \Gamma_{vd}^i, \Gamma_{ve}^i, \Gamma_{vf}^i, \Gamma_{vg}^i, \Gamma_{vh}^i, \Gamma_{vi}^i, \Gamma_{vj}^i, \Gamma_{vk}^i, \Gamma_{vl}^i, \Gamma_{vm}^i, \Gamma_{vn}^i, \Gamma_{vo}^i, \Gamma_{vp}^i, \Gamma_{vq}^i, \Gamma_{vr}^i, \Gamma_{vs}^i, \Gamma_{vt}^i, \Gamma_{vu}^i, \Gamma_{vv}^i, \Gamma_{vw}^i, \Gamma_{vx}^i, \Gamma_{vy}^i, \Gamma_{vz}^i, \Gamma_{wa}^i, \Gamma_{wb}^i, \Gamma_{wc}^i, \Gamma_{wd}^i, \Gamma_{we}^i, \Gamma_{wf}^i, \Gamma_{wg}^i, \Gamma_{wh}^i, \Gamma_{wi}^i, \Gamma_{wj}^i, \Gamma_{wk}^i, \Gamma_{wl}^i, \Gamma_{wm}^i, \Gamma_{wn}^i, \Gamma_{wo}^i, \Gamma_{wp}^i, \Gamma_{wq}^i, \Gamma_{wr}^i, \Gamma_{ws}^i, \Gamma_{wt}^i, \Gamma_{wu}^i, \Gamma_{wv}^i, \Gamma_{ww}^i, \Gamma_{wx}^i, \Gamma_{wy}^i, \Gamma_{wz}^i, \Gamma_{xa}^i, \Gamma_{xb}^i, \Gamma_{xc}^i, \Gamma_{xd}^i, \Gamma_{xe}^i, \Gamma_{xf}^i, \Gamma_{xg}^i, \Gamma_{xh}^i, \Gamma_{xi}^i, \Gamma_{xj}^i, \Gamma_{xk}^i, \Gamma_{xl}^i, \Gamma_{xm}^i, \Gamma_{xn}^i, \Gamma_{xo}^i, \Gamma_{xp}^i, \Gamma_{xq}^i, \Gamma_{xr}^i, \Gamma_{xs}^i, \Gamma_{xt}^i, \Gamma_{xu}^i, \Gamma_{xv}^i, \Gamma_{xw}^i, \Gamma_{xx}^i, \Gamma_{xy}^i, \Gamma_{xz}^i, \Gamma_{ya}^i, \Gamma_{yb}^i, \Gamma_{yc}^i, \Gamma_{yd}^i, \Gamma_{ye}^i, \Gamma_{yf}^i, \Gamma_{yg}^i, \Gamma_{yh}^i, \Gamma_{yi}^i, \Gamma_{yj}^i, \Gamma_{yk}^i, \Gamma_{yl}^i, \Gamma_{ym}^i, \Gamma_{yn}^i, \Gamma_{yo}^i, \Gamma_{yp}^i, \Gamma_{yq}^i, \Gamma_{yr}^i, \Gamma_{ys}^i, \Gamma_{yt}^i, \Gamma_{yu}^i, \Gamma_{yv}^i, \Gamma_{yw}^i, \Gamma_{yx}^i, \Gamma_{yy}^i, \Gamma_{yz}^i, \Gamma_{za}^i, \Gamma_{zb}^i, \Gamma_{zc}^i, \Gamma_{zd}^i, \Gamma_{ze}^i, \Gamma_{zf}^i, \Gamma_{zg}^i, \Gamma_{zh}^i, \Gamma_{zi}^i, \Gamma_{zj}^i, \Gamma_{zk}^i, \Gamma_{zl}^i, \Gamma_{zm}^i, \Gamma_{zn}^i, \Gamma_{zo}^i, \Gamma_{zp}^i, \Gamma_{zq}^i, \Gamma_{zr}^i, \Gamma_{zs}^i, \Gamma_{zt}^i, \Gamma_{zu}^i, \Gamma_{zv}^i, \Gamma_{zw}^i, \Gamma_{zx}^i, \Gamma_{zy}^i, \Gamma_{zz}^i.$

где Π проекция поверхности S на плоскость Oxy . Применяя равенство (9) для уравнения (18), получаем из (10), что коэффициенты квадратичной формы $A(\zeta_u, \zeta_v)$ имеют вид

$$(19) \quad \begin{aligned} A^{11} &= \varepsilon v^n (\beta_v - \alpha_u) + 2\beta n v^{n-1}, & A^{12} &= -\alpha_v u^m - \varepsilon \beta_u v^n, \\ A^{22} &= u^m (\alpha_u - \beta_v) + m \alpha u^{m-1}. \end{aligned}$$

Из (19) видно, что выбирая в случае (а) $\alpha = \beta = \text{const} > 0$, то квадратичная форма $A(\zeta_u, \zeta_v)$ будет положительно определена на множестве \tilde{D} всюду плотном в \bar{D} , $\tilde{D} \subset \bar{D}$, а квадратичная форма $B(\zeta_u, \zeta_v)$ примет вид

$$\begin{aligned} B(\zeta_u, \zeta_v) &= \frac{\alpha}{n_1 + n_2} [H_a(\zeta_u + \zeta_v)^2 - (u^m + v^n)(\zeta_u n_2 - \zeta_v n_1)^2] & \text{при } n_1 + n_2 \neq 0, \\ B(\zeta_u, \zeta_v) &= 2n_1 \alpha [v^n \zeta_u^2 + (v^n - u^m) \zeta_u \zeta_v - u^m \zeta_v^2] & \text{при } n_1 + n_2 = 0, \end{aligned}$$

где $H_a = v^n n_1^2 + u^m n_2^2$.

Рассмотрим следующую краевую задачу А: найти решение уравнения (18), (а) в D , которое удовлетворяет краевым условиям

$$(20) \quad \begin{aligned} \zeta|_{\Gamma_a^1} &= \varphi_1(s), & \zeta_u + \zeta_v|_{\Gamma_a^2} &= \varphi_2(s), & \zeta_u|_{\Gamma_a^3 \cup \Gamma_a^4} &= \varphi_3(s), & \zeta_v|_{\Gamma_a^3 \cup \Gamma_a^5} &= \varphi_4(s), \\ & & \zeta_u|_{\Gamma_a^4} &= \varphi_5(s) & \text{или} & & \zeta_v|_{\Gamma_a^5} &= \varphi_6(s). \end{aligned}$$

Из (19) видно, что в случае (б), если выберем $\alpha = \alpha_1 u$, $\beta = \text{const} > 0$, $\alpha_1 = \text{const} > 0$, то $A^{11} = v^{n-1}(\beta n - \alpha_1 v)$, $A^{12} = 0$, $A^{22} = \alpha_1 u^m(1+m)$. Фиксируем α_1 , а β выберем столь большим, что $\beta n > \alpha_1 v$ в D . Тогда квадратичная форма $A(\zeta_u, \zeta_v)$ будет положительно определена на множестве \tilde{D} всюду плотном в \bar{D} , $\tilde{D} \subset \bar{D}$, а квадратичная форма

$$\begin{aligned} B(\zeta_u, \zeta_v) &= \frac{\alpha}{u n_1 + \lambda n_2} [H_6(u \zeta_u + \lambda \zeta_v)^2 - (u^{m+2} + \lambda^2 v^n)(\zeta_u n_2 - \zeta_v n_1)^2] \\ & & & \text{при } u n_1 + \lambda n_2 \neq 0, \\ B(\zeta_u, \zeta_v) &= \frac{2n_1 \alpha}{\lambda} [\lambda u v^n \zeta_u^2 + (\lambda^2 v^n - u^{m+2}) \zeta_u \zeta_v - u^{m+1} \zeta_v^2] & \text{при } u n_1 + \lambda n_2 = 0, \end{aligned}$$

где $\lambda = \beta/\alpha_1$, $H_6 = H_a$.

Рассмотрим следующую краевую задачу Б: найти решение уравнения (18), (б) в D , которое удовлетворяет краевым условиям

$$(21) \quad \begin{aligned} \zeta|_{\Gamma_b^1} &= \varphi_1(s), & u \zeta_u + \lambda \zeta_v|_{\Gamma_b^2} &= \varphi_2(s), & \zeta_u|_{\Gamma_b^3 \cup \Gamma_b^4} &= \varphi_3(s), & \zeta_v|_{\Gamma_b^3 \cup \Gamma_b^5} &= \varphi_4(s), \\ & & \zeta_u|_{\Gamma_b^4} &= \varphi_5(s) & \text{или} & & \zeta_v|_{\Gamma_b^5} &= \varphi_6(s). \end{aligned}$$

Из (19) видно, что если в случае (в) выберем $\alpha = \alpha_1 u$, $\beta = \beta_1 v$, $\alpha_1 = \beta_1 = \text{const} > 0$, то квадратичная форма $A(\zeta_u, \zeta_v)$ положительно определена на множестве \tilde{D} всюду плотном в \bar{D} , $\tilde{D} \subset \bar{D}$, а квадратичная форма

$$\begin{aligned} B(\zeta_u, \zeta_v) &= \frac{\alpha_1}{u n_1 + v n_2} [H_b(u \zeta_u + v \zeta_v)^2 - (u^{m+2} + v^{n+2})(\zeta_u n_2 - \zeta_v n_1)^2] \\ & & & \text{при } u n_1 + v n_2 \neq 0, \end{aligned}$$

$$B(\zeta_u, \zeta_v) = \frac{2\alpha_1 n_1}{v} [uv^{n+1}\zeta_u^2 - vu^{m+1}\zeta_v^2 + (v^{n+2} - u^{m+2})\zeta_u\zeta_v]$$

$$\text{при } un_1 + vn_2 = 0, v \neq 0,$$

$$B(\zeta_u, \zeta_v) = 2\alpha_1 n_2 u^{m+1} \zeta_u \zeta_v$$

$$\text{при } un_1 + vn_2 = 0, v = 0,$$

где $H_B = H_A$.

Рассмотрим следующую краевую задачу В: найти решение уравнения (18), (в) в D , которое удовлетворяет краевым условиям

$$(22) \quad \zeta|_{\Gamma_B^1} = \varphi_1(s), \quad u\zeta_u + v\zeta_v|_{\Gamma_B^2} = \varphi_2(s), \quad \zeta_u|_{\Gamma_B^3} = \varphi_3(s), \quad \zeta_v|_{\Gamma_B^4} = \varphi_4(s)$$

$$\text{или } \zeta_u|_{\Gamma_B^3} = \varphi_5(s), \quad \zeta_v|_{\Gamma_B^4} = \varphi_6(s).$$

В случае (г) выбирая $\alpha = \alpha_1 u$, $\beta = \beta_1 v$, $\alpha_1 = \text{const} > 0$, $\beta_1 = \text{const} > 0$ имеем $A^{11} = v^n[\alpha_1 - \beta_1(n+1)]$, $A^{12} = 0$, $A^{22} = u^m[\alpha_1(m+1) - \beta_1]$. Тогда видно, что если зафиксируем β_1 , а α_1 выберем столь большим, что $\alpha_1 - \beta_1(n+1) > 0$, $\alpha_1(m+1) - \beta_1 > 0$, то квадратичная форма $A(\zeta_u, \zeta_v)$ положительно определена на множестве \bar{D} всюду плотном в \bar{D} , $\bar{D} \subset \bar{D}$, а

$$B(\zeta_u, \zeta_v) = \frac{\beta_1}{\lambda un_1 + vn_2} [H_\Gamma(\lambda u\zeta_u + v\zeta_v)^2 + (v^{n+2} - \lambda^2 u^{m+2})(\zeta_u n_2 - \zeta_v n_1)^2]$$

$$\text{при } \lambda un_1 + vn_2 \neq 0,$$

$$B(\zeta_u, \zeta_v) = \frac{-2n_1\beta_1}{v} [\lambda uv^{n+1}\zeta_u^2 + (\lambda^2 u^{m+2} + v^{n+2})\zeta_u\zeta_v + \lambda vu^{m+1}\zeta_v^2]$$

$$\text{при } \lambda un_1 + vn_2 = 0, v \neq 0,$$

$$B(\zeta_u, \zeta_v) = 2\beta_1 \lambda n_2 u^{m+1} \zeta_u \zeta_v$$

$$\text{при } \lambda un_1 + vn_2 = 0, v = 0,$$

где $H_\Gamma = u^m n_2^2 - v^n n_1^2$.

Рассмотрим следующую краевую задачу Г: найти решение уравнения (18), (г) в D , которое удовлетворяет краевым условиям

$$(23) \quad \zeta|_{\Gamma^1} = \varphi_1(s), \quad \lambda u\zeta_u + v\zeta_v|_{\Gamma^2} = \varphi_2(s), \quad \zeta_u|_{\Gamma^3} = \varphi_3(s), \quad \zeta_v|_{\Gamma^4} = \varphi_4(s),$$

$$\zeta_u|_{\Gamma^4} = \varphi_5(s) \quad \text{или} \quad \zeta_v|_{\Gamma^4} = \varphi_6(s).$$

Имеет место следующая

Лемма 2. *Задача А (Б, В, Г) может иметь не более одного решения в классе $C^1(\bar{D}) \cap C^2(D)$, если $\Gamma_a^1 \neq \emptyset$ ($\Gamma_b^1 \neq \emptyset$, $\Gamma_v^1 \neq \emptyset$, $\Gamma_\Gamma^1 \neq \emptyset$).*

Доказательство леммы 2 аналогично доказательству леммы 1. Из леммы 2 следуют утверждения теорем 4–7.

Литература

- [1] И. Н. Векуа, *Обобщенные аналитические функции*, Москва 1959.
 [2] Н. В. Ефимов, *Качественные вопросы теории деформаций поверхностей*, Успехи мат. наук 3, 2 (1948), 47–158.

- [3] И. Иванова - Каратопраклиева, *О жесткости поверхностей смешанной кривизны*, Доклады БАН, 31, 5 (1978), 505-508.
- [4] —, *Жесткость поверхностей знакопроизвольной кривизны, однозначно проектирующихся на плоскость*, Сердика 8 (1982), 170-182.
- [5] Г. Д. Каратопраклиев, *Об одном классе уравнений смешанного типа в многомерных областях*, ДАН СССР 230, 4 (1976), 769.

*Presented to the Semester
Differential Geometry
(September 17-December 15, 1979)*
