

В. Т. ФОМЕНКО

**О КВАЗИКОРРЕКТНОСТИ ВНЕШНИХ СВЯЗЕЙ В ТЕОРИИ
БЕСКОНЕЧНО МАЛЫХ ИЗГИБАНИЙ ПОВЕРХНОСТЕЙ**

(Представлено академиком И. Н. Векуа 26 II 1973)

В теории бесконечно малых изгибаний поверхностей с краем важное место занимают вопросы, связанные с изучением характера внешних связей поверхности. Внешняя связь порождает некоторое условие на изгибающее поле \bar{U} поверхности, которое в большинстве случаев может быть представлено в виде

$$R(\bar{U}) = \gamma, \quad (1)$$

где R — однородный аддитивный оператор, γ — известная функция.

Характер внешней связи (1) определяется следующим образом (см. (1), гл. 5, § 10). Связь вида (1) называется квазикорректной с p степенями свободы, если для любой функции γ поверхность допускает бесконечно малые изгибания, зависящие от p параметров, совместимые с этой связью, причем изгибающие поля непрерывно (в смысле некоторой метрики) зависят от функции γ . Однородная связь $R(\bar{U}) = 0$ в этом случае называется почти жесткой с p степенями свободы; поверхность с этой связью допускает p линейно независимых бесконечно малых изгибаний. В случае $p=0$ квазикорректная связь называется корректной, а жесткость поверхности с условием $R(\bar{U}) = 0$ — оптимальной; в противном случае жесткость поверхности называется сверхоптимальной. Квазикорректную связь можно превратить в корректную, наложив на поверхность добавочно конечное число связей точечного типа.

Связи вида (1) могут быть осуществлены различными способами (склеивание поверхностей, втулочные связи, окаймление края поверхностной полосой и т. д.). К числу общих связей вида (1) относится краевое условие обобщенного скольжения $(\bar{U}\bar{l}) = \gamma$, где \bar{l} — заданное вдоль края поверхности векторное поле. К настоящему времени характер этой связи изучен достаточно полно (см., например, (1), гл. 5; (2-4)).

Другим широким классом внешних связей вида (1) являются связи, определяющие поведение касательных плоскостей поверхности вдоль края при бесконечно малых изгибаниях. Аналитически эти связи можно выразить формулой

$$(\bar{V}\bar{L}) = \gamma, \quad (2)$$

где \bar{V} — вектор вращения бесконечно малого изгибания, однозначно определяемый изгибающим полем \bar{U} , \bar{L} — заданное вдоль края поверхности векторное поле. Если обозначить через $d\varphi$ угол поворота касательной плоскости при бесконечно малом изгибании поверхности вокруг нормали к поверхности, через $d\psi$ — угол поворота касательной плоскости вокруг тангенциальной составляющей поля \bar{L} , то условие $(\bar{V}\bar{L}) = \gamma$ задает вдоль края линейную комбинацию углов $d\varphi$ и $d\psi$. Внешнюю связь $(\bar{V}\bar{L}) = \gamma$ можно назвать условием обобщенного поворота граничной полосы.

Наиболее общими внешними связями являются связи, определяющие при бесконечно малом изгибании зависимость между основными характе-

ристикami полосы: смещением точек края и поворотом касательных плоскостей поверхности вдоль края. Линейная зависимость между указанными характеристиками записывается в виде

$$R(\bar{U}, \bar{V}) = \alpha(\bar{U}) + \beta(\bar{V}) = \gamma, \quad (3)$$

где α, β — заданные функции.

Векторные поля \bar{l} и \bar{L} назовем собственными для условия (3), если внешняя связь (3), порожденная этими векторными полями, не является квазикорректной. В настоящей работе формулируются различные признаки квазикорректности граничных условий (2) и (3) и описывается картина распределения собственных векторных полей.

В дальнейшем будем считать, что S — односвязная поверхность положительной гауссовой кривизны $K \geq k_0 > 0$, $S \in C^{3, \lambda}$, $\partial S \in C^{1, \lambda}$; $\bar{l}, \bar{L}, \alpha, \beta, \gamma \in C^\lambda$, $0 < \lambda < 1$.

1°. Пусть S — поверхность и \bar{L} — векторное поле вдоль ∂S , заданное по формуле

$$\bar{L} = \cos \alpha \cdot \bar{L}_0 - \sin \alpha \cdot \bar{n},$$

где $\bar{L}_0 \in S$, $|\bar{L}_0| = 1$, \bar{n} — нормаль к S вдоль ∂S ; $\alpha = (\bar{L}_0, \bar{L})$, причем угол α отсчитывается от \bar{L}_0 до \bar{L} против часовой стрелки, если смотреть со стороны касательной к краю ∂S . Обозначим через n вращение образа \bar{L}_0 в плоскости (x, y) при топологическом отображении S на плоскости (x, y) , т. е. $n = \text{Ind } \bar{L}_0$.

Необходимые и достаточные признаки квазикорректности условия обобщенного поворота граничной полосы поверхности S даются следующими теоремами.

Теорема 1. Если $n > 1$, то векторное поле \bar{L} , $\bar{L} \nparallel \bar{n}$, является собственным для условия (2). При этом условие $(\bar{V}\bar{L}) = 0$ почти жестко с $p \geq 3$ степенями свободы, а неоднородное условие $(\bar{V}\bar{L}) = \gamma$ совместимо с бесконечно малыми изгибаниями тогда и только тогда, когда γ удовлетворяет $(2n + p - 5)$ условиям разрешимости.

Теорема 2. Если $n \leq 1$, то векторное поле \bar{L} , $\bar{L} \nparallel \bar{n}$, является собственным для условия (2) тогда и только тогда, когда однородное условие $(\bar{V}\bar{L}) = 0$ почти жестко с $p = 5 - 2n$ степенями свободы. При этом, если условие $(\bar{V}\bar{L}) = 0$ почти жестко с $p > 5 - 2n$ степенями свободы, то условие $(\bar{V}\bar{L}) = \gamma$ совместно с бесконечно малыми изгибаниями поверхности S тогда и только тогда, когда γ удовлетворяет $(p - 5 + 2n)$ условиям разрешимости.

2°. Сформулируем ряд теорем о распределении собственных векторных полей условия обобщенного поворота граничной полосы поверхности. Пусть S_f — поверхность, расположенная в системе координат $Oxyz$ выпуклостью вниз, однозначно проектируется в направлении оси Oz и задана уравнением $z = f(x, y)$. Будем считать, что нормаль поверхности S_f

внутренняя. Обозначим $\theta = (\bar{n}, Oz)$; введем в рассмотрение инвариант $a = K^{-1} c^{ik} c^{ju} \times b_{\lambda\mu} \cdot (\bar{L}_0 \partial_i \bar{r}) \partial_j \theta$, где c^{ij} — дискриминантный тензор поверхности, $b_{\lambda\mu}$ — тензор квадратичной формы поверхности S_f ; $\bar{r} = \bar{r}(u^1, u^2)$; ∂_i — символ дифференцирования по координате u^i . Рассмотрим вдоль края ∂S_f однопараметрическое семейство векторных полей $\bar{L}_{\alpha_\varepsilon}$, определяемых по формуле

$$\bar{L}_{\alpha_\varepsilon} = \cos \alpha_\varepsilon \bar{L}_0 - \sin \alpha_\varepsilon \bar{n}, \quad (4)$$

$$\alpha_\varepsilon = \arctg [a \operatorname{tg} \theta + \varepsilon (\operatorname{tg} \alpha_1 - a \operatorname{tg} \theta)],$$

где α_1 — заданная функция, $\alpha_1 \in (-\pi/2, \pi/2)$; ε — параметр, $\varepsilon \in (-\infty, \infty)$.

Теорема 3. Если $n \leq 0$, то в семействе векторных полей $\bar{L}_{\alpha_\varepsilon}$, определяемых формулой (4), существует не более чем счетное множество собственных векторных полей $\bar{L}_{\alpha_{\varepsilon_k}}$, $k = 1, 2, \dots$, условия (2), сходящихся при $k \rightarrow \infty$ к нормали поверхности S_f .

Теорема 4. Если $n > 0$, то поверхность S_f , подчиненная внешней связи

$$\bar{U}|_{M_0}=0, \quad \oint_{\partial S_f} (\bar{V}\bar{n}) \cos^{-1} \theta \, ds = 0, \quad (\bar{V}\bar{L}_{\alpha_\varepsilon})|_{\partial S_f}=0,$$

где M_0 — точка поверхности S_f , $\bar{L}_{\alpha_\varepsilon}$ определены по формуле (4), для всех значений параметра ε , исключая, быть может, дискретный ряд значений $\varepsilon_1, \varepsilon_2, \dots$ ($0 < |\varepsilon_1| \leq |\varepsilon_2| \leq \dots$), является кинематически сверхоптимально жесткой.

Пусть $\bar{\nu}$ — направление на поверхности, сопряженное направлению края ∂S_f , ориентированное так, что $\{\bar{l}, \bar{n}, \bar{\nu}\}$ — правый триедр, $\bar{\eta}$ — вектор тангенциальной нормали ∂S_f , $(\bar{l}\bar{\eta}) > 0$.

Теорема 5. Пусть $\bar{L} = \cos \alpha \bar{L}_0 - \sin \alpha \bar{n}$, где

$$(\bar{L}_0\bar{\nu}) > 0, \quad a \operatorname{tg} \theta < \operatorname{tg} \alpha < \infty.$$

Тогда векторное поле \bar{L} не является собственным для условия обобщенного поворота граничной полосы.

Теорема 6. Среди заданного вдоль края ∂S_f поверхности S_f однопараметрического семейства векторных полей

$$\bar{L}_{\alpha_\varepsilon} = \cos \alpha_\varepsilon \bar{\eta} - \sin \alpha_\varepsilon \bar{n},$$

где $\alpha_\varepsilon = \operatorname{arctg} (\varepsilon \operatorname{tg} \alpha_1)$, α_1 — заданная функция, $\alpha_1 \in (0, \pi/2)$, ε — параметр, $\varepsilon \in (-\infty, \infty)$, существует по крайней мере один собственный вектор граничного условия (2).

Можно доказать существование таких функций α_k , фигурирующих в теореме 6, что собственные векторные поля условия (2) в семействе $\bar{L}_{\alpha_{\varepsilon_k}}$ образуют точно счетное множество $\{\bar{L}_{\alpha_{\varepsilon_k}}\}$, при этом $\alpha_{\varepsilon_k} \rightarrow \pi/2 + 0$ при $k \rightarrow \infty$.

3°. Характер внешней связи (3) в предположении $\bar{l} = \bar{k}$, $\bar{L} = \bar{n}$, где \bar{k} — единичный вектор оси Oz , $\alpha^2 + \beta^2 \neq 0$, дается следующей теоремой.

Теорема 7. Пусть $\kappa = \operatorname{Ind} (\alpha + i\beta)$. Если $\kappa \geq 0$, то для поверхности S_f внешняя связь

$$R_0(\bar{U}, \bar{V}) = \alpha(\bar{U}\bar{k}) + \beta(\bar{V}\bar{n}) = \gamma$$

является квазикорректной с $(2\kappa + 3)$ степенями свободы. Если $\kappa < 0$, то условие $R_0(\bar{U}, \bar{V}) = \gamma$ не является квазикорректным, в частности, условие $R_0(\bar{U}, \bar{V}) = 0$ обеспечивает сверхоптимальную жесткость поверхности S_f ; неоднородная связь совместима с бесконечно малыми изгибаниями поверхности S_f тогда и только тогда, когда функция γ удовлетворяет $(2|\kappa| - 1)$ условиям разрешимости.

Из теоремы 7 вытекает, что при $\kappa < 0$ функция $\gamma = R_0(\bar{U}, \bar{V})$ на ∂S_f при бесконечно малом изгибании поверхности S_f имеет по крайней мере две, а при $\kappa < -1$ четыре перемены знака.

4°. Определим вдоль края ∂S_f поверхности S_f однопараметрическое семейство векторных полей $\bar{l}(\varepsilon)$, положив

$$\bar{l}(\varepsilon) = \alpha_1 \bar{k} + \varepsilon \alpha_2 \bar{l}_0,$$

где α_1, α_2 — заданные функции, \bar{l}_0 — заданное векторное поле, $\bar{l}_0 \in S_f$, $|\bar{l}_0| = 1$; ε — параметр, $\varepsilon \in (-\infty; \infty)$.

Рассмотрим внешнюю связь

$$R_1(\bar{U}, \bar{V}) = \alpha(\bar{U}\bar{l}(\varepsilon)) + \beta(\bar{V}\bar{n}) = \gamma,$$

где $\alpha^2 \alpha_1^2 + \beta^2 \neq 0$. Обозначим через $\kappa_1 = \operatorname{Ind} (\alpha \alpha_1 + i\beta)$. Характер связи $R_1(\bar{U}, \bar{V}) = \gamma$ в зависимости от параметра ε определяется следующими теоремами.

Теорема 8. Пусть $\kappa_1 \geq 0$. Тогда векторные поля $\bar{l}(\varepsilon)$, $\varepsilon \in (-\infty, \infty)$, для всех значений ε , исключая, быть может, дискретный ряд значений $\varepsilon = \varepsilon_k$

($0 < |\varepsilon_1| \leq |\varepsilon_2| \leq \dots$), порождают для поверхности S_f квазикорректную связь $R_1(\bar{U}, \bar{V}) = \gamma$ с $(2\kappa_1 + 3)$ степенями свободы.

Теорема 9. Пусть $\kappa_1 < 0$. Тогда для всех ε , $\varepsilon \in (-\infty, \infty)$, внешняя связь $R_1(\bar{U}, \bar{V}) = \gamma$ поверхности S_f , с закрепленной в касательной плоскости точкой, не является квазикорректной. Векторные поля $\bar{l}(\varepsilon)$ для всех ε , исключая, быть может, дискретный ряд значений $\varepsilon = \varepsilon_k$, $k = 1, 2, \dots$, порождают для поверхности S_f , с закрепленной в касательной плоскости точкой, некорректную жесткую связь $R_1(\bar{U}, \bar{V}) = 0$.

5°. Исследование внешней связи (3) при общих предположениях относительно векторных полей \bar{l} и \bar{L} можно провести следующим образом. Пусть

$$\bar{L}(\varepsilon) = \beta_1 \bar{n} + \frac{1}{\varepsilon} [\bar{L}_0 + \beta_2 \bar{n}]$$

-- однопараметрическое семейство векторных полей вдоль края поверхности S_f . Здесь \bar{L}_0 -- произвольно заданное векторное поле, $\bar{L}_0 \neq 0$, $\bar{L}_0 \in S_f$, β_1 -- произвольно заданная функция контура ∂S_f , β_2 -- специальным образом подобранная функция, ε -- параметр, $\varepsilon \in \{(-\infty, \infty) \setminus 0\}$. Обозначим через $n = \text{Ind } \bar{L}_0$. Рассмотрим внешнюю связь $R_2(\bar{U}, \bar{V}) = \alpha(\bar{U}\bar{l}) + \beta(\bar{V}\bar{L}(\varepsilon)) = \gamma$ поверхности S_f . Справедливы следующие теоремы.

Теорема 10. Пусть $n \leq 0$, $\beta \neq 0$. Тогда внешняя связь $R_2(\bar{U}, \bar{V}) = \gamma$ поверхности S_f квазикорректна с $(2|n| + 5)$ степенями свободы для всех ε , $\varepsilon \in \{(-\infty, \infty) \setminus 0\}$, исключая, быть может, дискретный ряд значений $\varepsilon = \varepsilon_k$, $k = 1, 2, \dots$.

Теорема 11. Пусть $n < 0$, $\beta \neq 0$. Тогда поверхность S_f , подчиненная внешней связи

$$\bar{U}|_{M_0} = 0, \quad (\bar{V}\bar{n})|_{M_0} = 0, \quad R_2(\bar{U}, \bar{V})|_{\partial S_f} = 0,$$

для всех значений ε , исключая, быть может, дискретный ряд значений $\varepsilon_1, \varepsilon_2, \dots$, является кинетически сверхоптимально жесткой.

Доказательство приведенных результатов проводится методами книги (1). Некоторые результаты этой статьи (теорема 7) были доложены на V Всесоюзной конференции по современным проблемам геометрии (1972 г., Самарканд).

Ростовский государственный университет

Поступило
23 I 1973

ЦИТИРОВАННАЯ ЛИТЕРАТУРА

- ¹ И. Н. Векуа, Обобщенные аналитические функции, М., 1959. ² В. Т. Фоменко, ДАН, 187, № 2 (1969). ³ В. Т. Фоменко, Матем. сборн., 72 (114), № 3 (1967). ⁴ В. Т. Фоменко, Матем. сборн., 80 (122), № 2 (10) (1969).