УГЛОВЫЕ ОСОБЕННОСТИ ФРЕДГОЛЬМОВЫХ ФУНКЦИОНАЛОВ¹

© 2003 А. В. Гнездилов^{*}, Ю. И. Сапронов, О.В. Швырёва

^{*}Военный институт радиоэлектроники Воронежский государственный университет

Изложены результаты анализа новых типов угловых особенностей фредгольмова функционала на банаховом многообразии (особенностей в точке края, заданного ограничениями в виде неравенств $g_k \ge 0, k = 1, ..., m$). Исследования основаны на методе конечномерной редукции и стандартных подходах теории особенностей гладких функций, связанных с использованием диаграмм Ньютона, нормальных форм особенностей, версальных деформаций и т.п. Получены описания каустик и *bif*-раскладов рассмотренных особенностей. Результаты применены к задаче о посткритических формах равновесий упругого стержня при наличии интегральных ограничителей в виде неравенств.

Введение

Развитие аналитических и топологических методов для изучения поведения гладких функционалов вблизи угловых особых точек края банахова многообразия представляет интерес как для теории особенностей гладких функционалов, так и для «соседних» областей науки — теории управления, теории фазовых переходов и т.п.

Угловые особенности функций на конечномерных многообразиях были введены Д. Сирсмой [1] как обобщение краевых особенностей, ранее введенных и изученных В. И. Арнольдом [2], [3]. Д. Сирсма установил при этом, что список простых угловых особенностей получается вложением списка простых краевых особенностей.

Среди унимодальных угловых особенностей имеются такие, которые не имеют прямых налогов в краевом случае (например, особенность $x^2 + y^2 + axy$ в вершине положительного квадранта на координатной плоскости). Более сложные примеры угловых особенностей (высокой модальности) и их приложений были рассмотрены в [4].

В [5] дана полная классификация *bif*-pacкладов в полурегулярных точках минимума на вершинах трехгранных углов, полученная при решении задачи о ветвлении критических торов для функций с поликруговой симметрией, там же описаны характерные плоские сечения соответствующих каустик.

¹ Работа выполнена при поддержке фонда «Университеты России» (грант У.Р. 04.01.008) Анализ бифуркаций в обычных (некраевых) критических точках эффективно осуществляется на основе схем конечномерной редукции [6—9]. Аналогичный подход применим и в угловых точках [9—20], но при этом возникает необходимость подбора ключевых параметров, согласованных с неравенствами, задающими угол. В [4] была предложена естественная идея включения системы ограничителей в систему угловых параметров. В данной статье используется эта же идея.

Первый шаг в изучении любой особенности — определение и вычисление мод бифуркации $\{e_j\}_{j=1}^n$, что в конечном итоге дает возможность представления любой ветви бифурцирующих экстремалей в форме

$$\sum_{j=1}^{n} \xi_{j} e_{j} + o(\xi), \qquad (0.1)$$

где $\xi = (\xi_1, \dots, \xi_n)^\top$ — ветвь критических точек ключевой функции (зависящих от закритического приращения «управляющего параметра»).

В анализе обычных критических точек моды бифуркации чаще всего определяются как собственные функции главной части оператора Гессе (производной Фреше градиента) в заданной критической точке. В угловых же точках выбор мод менее очевиден.

Вслед за построением бифуркационных мод в полный рост встает задача построения и анализа нормальной формы ключевой функции. Основу для ее решения дают схемы конечномерных редукций [9], [11] и конструкции теории особенностей гладких функций [3].

1. Редукции угловых особенностей фредгольмовых функционалов

1.1. Редуцирующие схемы

Пусть E, F — банаховы пространства и $f: E \longrightarrow F$ — фредгольмово отображение нулевого индекса, $E \subset F \subset \mathcal{H}$, где \mathcal{H} — гильбертово пространство. Предположим, что вложения $E \subset F \subset \mathcal{H}$ непрерывны и E плотно в \mathcal{H} . Отображение f называется потенциальным, если существует такой гладкий функционал V на E (потенциал отображения f), что $f = grad_H V$, то есть $\frac{\partial V}{\partial x}(x)h = \langle f(x),h \rangle_H$, $x,h \in E$ ($\langle \cdot, \cdot \rangle_H$ — скалярное произведение в \mathcal{H}). Уравнение

$$f(x) = 0 \tag{1.2}$$

в этом случае называется потенциальным.

Точка $a \in E$ называется экстремалью или критической точкой гладкого функционала V(x), заданного на банаховом пространстве E, если

$$\frac{\partial V}{\partial x}(a)h = \left\langle f(a), h \right\rangle_{H} = 0 \quad \forall h \in E.$$

Вследствие плотности E в H последнее соотношение влечет равенство f(a) = 0. Таким образом, множество решений уравнения (1.2) и множество критических точек функционала V совпадают.

Если $f(x, \lambda): E \times \mathbf{R}^q \to F$ — семейство гладких фредгольмовых отображений, гладко зависящее от параметра λ , и если отображение $f(\cdot, \lambda)$ потенциально с потенциалом $V(\cdot, \lambda)$, то $V(\cdot, \lambda)$ гладко зависит от данного параметра.

Иногда поведение функционала изучается при ограничениях на основную переменную в виде *m* неравенств, задающих неособо пересекающиеся гладкие поверхности и выделяющих *m*-гранный угол:

$$\mathcal{C} = \{ x \in E \mid g_j(x) \ge 0, j = 1, \dots, m \}.$$

В случае m = 1 (одного неравенства) получаем так называемую краевую особенность. Точка $a \in C$ называется условно критической для гладкого функционала $V(x, \lambda)$, если $grad_{\mathcal{H}}V(0)$ ортогонален грани C, содержащей a. Число элементов носителя

$$supp(a) = \{k \in \{1, \dots, m\} \mid g_k(a) \neq 0\}$$

(приведенная размерность минимальной грани угла, содержащей эту точку) называется порядком точки a.

Анализ поведения $V(x, \lambda)$ можно проводить на основе перехода к функции $W(\xi) := \inf_{x:g(x)=\xi} V(x)$ в какой-либо схеме конечномерной редукции. Здесь $g(x) = (g_1, \dots, g_n)^{\top}$, $\{g_j\}_{j=1}^n$ — набор независимых гладких функционалов (ключевых параметров), включающий в себя семейство ограничителей $\{g_k\}_{k=1}^m$ (определяющих угол). Функционалы $g_j(x)$ подчинены, как правило, дополнительным условиям технического характера. В данной статье предполагается, что

$$grad_{\mathcal{H}}g_j(x) \in F \quad \forall x \in E.$$

Предполагается также, что вблизи нуля в каждом слое $g^{-1}(\xi)$ существует единственная (морсовская) экстремаль $\varphi(\xi)$. Подмногообразие \mathcal{N} , состоящее из точек $\varphi(\xi)$, называется редуцирующим.

Ключевая функция представляет собой сужение функционала *V* на редуцирующее подмногообразие.

1.2. Многообразие катастроф и каустика

Пусть $M \in E \times \mathbf{R}^q$ — многообразие катастроф, то есть $\hat{M} = M_0 \cup M_1 \dots \cup M_m$, где M_k определяется соотношениями:

$$f(x, \lambda) = 0, x \in C_k, \dim \operatorname{Ker} \frac{\partial [f]_k}{\partial x}(x, \lambda) > 0.$$

Здесь C_k — совокупность граней угла C приведенной размерности k, C_0 — вершинная грань угла, а $[f]_k = grad_{\mathcal{H}}(V \mid_{C_k}).$

Каустика Σ определяется как образ многообразия катастроф относительно канонической проекции $\pi : E \times \mathbf{R}^q \longrightarrow \mathbf{R}^q$: $\Sigma = \pi(\hat{M})$.

Если известна оценка сверху числом *d* значений индексов Морса всех бифурцирующих экстремалей, то каждый *bif* – расклад

можно описать матрицей
$$L = \begin{pmatrix} l_0^0 & \dots & l_d^0 \\ \dots & \dots & \dots \\ l_0^m & \dots & l_d^m \end{pmatrix}$$
, в

которой элемент l_i^j совпадает с количеством критических точек (углового) индекса j на *i*-мерных (в приведенном смысле) гранях.

Как обычно, версальные деформации угловых особенностей содержат информацию о всех метаморфозах, происходящих при всевозможных гладких деформированиях функции — о перестройках поверхностей уровня, расклейках и склейках особых точек, о различных бифуркационных эффектах и т.д., и поэтому они играют центральную роль в теории угловых особенностей (как и в теории обычных особенностей [3]).

В угловом случае версальная деформация определяется как функция $V(x, \lambda)$, для которой совокупность ростков функций $\frac{\partial V}{\partial \lambda_i}(x,0)$ (начальных скоростей деформации) дает систему линейных образующих в угловом кольце особенности $Q_0(V)$. Если эта совокупность является базисом $\hat{Q}_0(V)$, то деформация называется миниверсальной. Если вместо кольца ростков гладких функций использовать максимальный (в нем) идеал и профакторизовать его по угловому якобиеву идеалу, то получим усеченное угловое локальное кольцо $\hat{Q}_{0}^{*}(V)$. Деформация $V(x,\lambda)$, для которой V(x, 0) = 0 и совокупность ростков функций $\frac{\partial V}{\partial \lambda_{+}}(x,0)$ образует базис $\hat{Q}_{0}^{*}(V)$, называется ограниченной миниверсальной деформацией. Каустика такой деформации называется главной и обозначается Σ (чаще всего каустикой особенности называют главную каустику).

Каустика разбивает базу ограниченной миниверсальной деформации на ячейки, каждой из которых отвечает единственный *bif*-расклад.

В бифуркационном анализе угловой особой точки выделяются, как и в обычной теории, следующие две основные задачи: 1) описание геометрического строения (главной) каустики и 2) описание *bif*-раскладов, соответствующих компонентам связности дополнения к каустике (в базе ограниченной миниверсальной деформации).

1.3. Моды бифуркации

Пусть, как и выше, g — редуцирующее отображение. Рассмотрим редуцирующее подмногообразие \mathcal{N} , состоящее из условных экстремалей $\varphi(\xi)$ функционала V на подмногообразиях $\mathcal{M}_{\xi} := g^{-1}(\xi), \quad \xi \in \mathbf{R}^n$. Отображение $\xi \mapsto \varphi(\xi)$ называется маргинальным [9]. Без ущерба для общности можно предположить, что исходная угловая критическая точка нулевая.

Пусть *N* — линейная оболочка системы градиентов ограничителей в нуле:

$$N := Lin(\{grad \ g_1(0), \dots, grad \ g_m(0)\}\}$$

и пусть $\tilde{N} := A^{-1}(N)$, где $A := \frac{\partial f}{\partial x}(0)$ — оператор Гессе в нуле. Пусть, далее, e_1, \dots, e_n —

ВЕСТНИК ВГУ, Серия физика, математика, 2003, № 1

ортонормированный в энергетической метрике $\langle x, y \rangle_1 := \langle \overline{A}(x), y \rangle$ (оператор \overline{A} задан соотношением $\overline{A}(u+v) := u + A(v), u \in Ker A, v \perp Ker A$) базис подпространства \tilde{N} , построенный при условии, что его первые r векторов задают базис ядра оператора A: $Lin\{e_1, \dots, e_r\} = Ker A$.

Теорема 1.1. Подпространство N является касательным к редуцирующему подмногообразию N в нуле.

Доказательство. Условная экстремаль функционала V на подмногообразии \mathcal{M}_{ξ} является решением (единственным вблизи нуля) уравнения

$$P_x \cdot f(x) = 0,$$

где P_x — ортогональный проектор на касательное подпространство в точке $x \in \mathcal{M}_{\xi}$ к подмногообразию \mathcal{M}_{ξ} . Следовательно, верно тождество

$$P_{\varphi(\xi)} \cdot f(\varphi(\xi)) = 0.$$

Продифференцировав это тождество в нуле, легко убедиться, что образ дифференциала маргинального отображения совпадает с прообразом нуля оператора $P_0 \cdot A$ или, что равносильно, с прообразом подпространства \tilde{N} относительно A. Что и требовалось доказать.

Теорема 1.2. Существует такое диффеоморфное преобразование координат в пространстве ключевых параметров, что после его применения к редуцирующему отображению g (заменой образа) для маргинального отображения реализуется представление (0.1) с коэффициентами $e_1, ..., e_n$ в линейной части, задающими заранее выбранный базис в \tilde{N} . Слагаемое $o(\xi)$ при этом (в (0.1)) ортогонально \tilde{N} (в энергетической метрике $\langle \cdot, \cdot \rangle_1$).

Доказательство. Для редуцирующего подмногообразия ${\mathcal N}$ рассмотрим параметризацию вида

$$\gamma(\xi) = \sum_{k} \xi_{k} e_{k} + \alpha(\xi), \, \alpha(\xi) = o(\xi), \, \alpha(\xi) \perp \tilde{N}$$

(соотношение ортогональности задано в энергетической метрике). Очевидно, что отображение $\psi := g \cdot \gamma$ является локальным диффеоморфизмом пространства ключевых параметров. После замены $\xi \mapsto \psi(\xi)$ (образа редуцирующего отображения) получим отображение $p = \psi^{-1} \cdot g$, для которого $p(\gamma(\xi)) \equiv \xi$. Следовательно, после замены редуцирующего отображения g на p отображение γ становится маргинальным. Так как для него выполняется представление (0.1), то справедливость утверждения теоремы установлена.

Замечание 1.1. В случае линейных ограничителей имеет место соотношение $g \cdot \alpha = 0$ и, следовательно, диффеоморфизм ψ является линейным.

2. Полурегулярные угловые особенности

2.1. Особенности с симметрией параллелепипеда

Угловые экстремали появляются не только в вариационных задачах с полуограничениями, но и в вариационных задачах с симметриями [1], [4], [5].

Ниже описаны расклады бифурцирующих морсовских экстремалей параметрического семейства гладких фредгольмовых функционалов $V(x, \lambda)$ из нулевой особой экстремали при условии, что функционал V(x, 0) инвариантен относительно некоторой системы коммутирующих инволюций, задающих на ядре его второго дифференциала полусвободное действие группы симметрии параллелепипеда (то есть нуль — единственная неподвижная точка).

Дополнительные условия заданы так, что редукция приводит к задаче анализа экстремалей в окрестности нуля для функции *n* переменных, представляющей собой возмущение *m*- мерной сборки, четной по каждой переменной. Анализ такой функции эквивалентен анализу полурегулярной угловой особенности.

Напомним, что многообразием размерности n с m- мерным углом ($m \le n$) называется гладкое вещественное n- мерное многообразие с набором из m неособо пересекающихся гладких гиперповерхностей. Локально (в окрестности угловой точки) такое многообразие устроено как пространство \mathbf{R}^n с выделенным в нем семейством гиперплоскостей

$$\mathbf{R}_{i}^{n} = \{x \in \mathbf{R}^{n} \mid x_{i} = 0\}, j = 1, \dots, m$$

(здесь $x_j - j - я$ координата точки x). Случай одной гиперплоскости (m = 1) называется многообразием с краем. Множество

$$C = \{x \in \mathbf{R}^n \mid x_j \ge 0, j = 1, ..., m\}$$

называется *m*-гранным углом. Точка $a \in C$ называется условно критической для гладкой функции W в \mathbf{R}^n , если grad W(a) ортогонален наименьшей грани *С*, содержащей *а*. Число элементов носителя

$$supp(x) = \{k \in \{1, \dots, m\} \mid x_k \neq 0\}$$

(приведенная размерность минимальной грани угла, содержащей эту точку) называется *порядком* точки *а*. *Кратностью* $\hat{\mu}$ условно критической точки $a \in C$ называется размерность фактор-алгебры

$$\hat{Q}(W, a) = \mathbf{R}[[x - a]]/\mathfrak{A}(W, a)$$

где $\mathbf{R}[[x-a]]$ — алгебра формальных степенных рядов от x-a, а $\hat{\mathfrak{A}}(W,a)$ — угловой якобиев идеал в $\mathbf{R}[[x-a]]$, порожденный двумя следующими наборами функций:

$$\left\{\frac{\partial W}{\partial x_j}\right\}_{j \in supp(a)}, \left\{x_k \ \frac{\partial W}{\partial x_k}\right\}_{k \notin supp(a)}$$

Точка, для которой $\hat{\mu} = 1$, называется простой или регулярной. Пусть

$$K = \{1, \ldots, m\} \setminus supp(a).$$

Через $\mu_{K}(W, a)$ обозначается (обычная) кратность в точке a ограничения $W|_{\mathbf{R}_{K}^{n}}$, $\forall K \in \{1, ..., m\} \setminus supp(a)$, где

$$\mathbf{R}_K^n = \bigcap_{k \in K} \mathbf{R}_k^n.$$

Нерегулярная условно критическая точка *а*, для которой

$$\mu_{K} \leq 1 \quad \forall K \in \{1, \dots, m\} \setminus supp(a),$$

называется полурегулярной.

Если $supp(a) = \phi$ и a — полурегулярная условно критическая точка для W, то угловой заменой координат (посредством локального диффеоморфизма пары ($\mathbf{R}^n, \mathcal{C}$) \rightarrow ($\mathbf{R}^n, \mathcal{C}$), преобразующего каждую грань \mathcal{C} на себя) функция W приводится к нормальной форме

$$W(x) == \sum_{k=1}^{m} \sigma_{k} x_{k}^{2} + \sum_{1 \le k_{1} < \dots < k_{q} \le m, q \ge 2} a_{k_{1}, \dots, k_{q}} x_{k_{1}} \cdot \dots \cdot x_{k_{q}} + \sum_{p=m+1}^{n} \sigma_{p} x_{p}^{2},$$
(2.4)

где $\sigma_k \in \{-1, 1\}$.

Каноническая миниверсальная деформация особенности W в нуле задается разверткой

$$W(x, \lambda) = W(x) + \sum_{1 \le k_1 < ... < k_q \le m, q \ge 0} \lambda_{k_1, ..., k_q} x_{k_1} \cdot ... \cdot x_{k_q}, (2.5)$$

 $\lambda = \{\lambda_{k_1, ..., k_q}\}.$ Доказательство этих утверждений можно осуществить либо непосредственно [1], либо сведением к их эквивариантным аналогам [23].

Для полурегулярной особенности можно положить, без ущерба для общности, m = n и a = 0.

Если \mathbf{R}^n — пространство с координатами y_1, \ldots, y_n , 2^m -листно накрывающее C посредством отображения

$$\boldsymbol{\pi}: \hat{\mathbf{R}}^n \to \mathbf{R}^n, \boldsymbol{\pi}(y) = (y_1^2, \dots, y_m^2, y_{m+1}, \dots, y_n)^T,$$

то W(x) поднимается в $\hat{\mathbf{R}}^n$ формулой $\hat{W}(y) = \hat{W}(y) = W(\pi(y))$. Функция \hat{W} инвариантна относительно инволюций J_1, \ldots, J_m (J_k изменяет знак в k -й координате). Угловому диффеоморфизму

$$\varphi: (\mathbf{R}^n, 0) \to (\mathbf{R}^n, 0)$$

однозначно соответствует диффеомрфизм

$$\hat{\boldsymbol{\varphi}}:(\hat{\mathbf{R}}^n,0)\to(\hat{\mathbf{R}}^n,0)$$

эквивариантный относительно J_1, \ldots, J_m , для которого

$$\hat{\varphi}(\hat{\mathcal{C}}) \subset \hat{\mathcal{C}}, \ \varphi \pi = \pi \hat{\varphi}$$

(здесь $\hat{\mathcal{C}} = \{x \in \hat{\mathbf{R}}^n \mid y_j \ge 0, j = 1, ..., m\}$. Таким образом угловые особенности отождествляются с $\{J_1, ..., J_m\}$ - эквивариантными [1], [3]. При m = n форме (2.4) соответствует инвариантная n- мерная сборка:

$$\hat{W}(y) = \sum_{k=1}^{m} \sigma_k y_k^4 + \sum_{1 \le k_1 < \dots < k_q \le m, q \ge 2} a_{k_1, \dots, k_q} y_{k_1}^2 \cdot \dots \cdot y_{k_q}^2,$$
(2.6)

а форме (2.5) — развертка

$$\hat{W}(y) + \sum_{k=1}^{m} \sigma_{k} y_{k}^{4} + \sum_{1 \le k_{1} < \ldots < k_{q} \le m} \lambda_{k_{1}, \ldots, k_{q}} y_{k_{1}}^{2} \cdot \ldots \cdot y_{k_{q}}^{2}, \quad (2.7)$$

задающая миниверсальную деформацию особенности (0.1) в классе функций, инвариантных относительно абелевой группы \mathbf{Z}_2^m , порожденной инволюциями J_k , $k = 1, \ldots, m$.

При таком отождествлении регулярные условно критические точки функции W соответствуют (обычным) регулярным критическим точкам функции \hat{W} . У соответствующих друг другу критических точек совпадают индексы Морса (под *индексом Морса* регулярной условно критической точки $a \in C$ подразумевается обычный индекс Морса ограничения

$$W|_{\mathbf{R}^n_{\nu}}, K = \{1, \dots, m\} \setminus supp(a),$$

сложенный с количеством отрицательных первых производных W в точке a). Ясно, что при этом отождествляются бифуркационные

ВЕСТНИК ВГУ, Серия физика, математика, 2003, № 1

диаграммы угловой и \mathbf{Z}_2^m – эквивариантной особенностей.

2.2. Каустика полурегулярной угловой особенности

Пусть Σ — каустика (бифуркационная диаграмма функций без стратов Максвелла) для угловой особенности функции W в полурегулярной условно критической точке a = 0, то есть Σ — росток в нуле множества тех значений параметра в базе ограниченной миниверсальной деформации $W(x, \lambda)$ (полученной, например, из (2.5) ограничением $W(x, \lambda) \equiv 0$), для которых $W(\cdot, \lambda)$ имеет вырожденную условно критическую точку. Рассмотрим множество N_{K} , состоящее из тех $(x, \lambda) \in \mathbf{R}^{n} \times \mathbf{R}^{\hat{\mu}-1}$, для которых

$$x_{j} = \frac{\partial W}{\partial x_{k}}(x, \lambda) = 0 \quad \forall k \in K, \forall j \notin K, x_{k} \ge 0; (2.8)$$

где $W(\cdot, \lambda)$ — ограниченная миниверсальная деформация в форме (2.5). Из условия полурегулярности следует, что N_K вблизи нуля в $\mathbf{R}^n \times \mathbf{R}^{\hat{\mu}-1}$ устроено как подмногообразие размерности $\hat{\mu} - 1$ с *card K*-гранным углом. Проекция $\pi : (x, \lambda) \mapsto x$, суженная на N_K , диффеоморфно отображает некоторую окрестность нуля в N_K на окрестность нуля в угле пространства $\mathbf{R}^{\hat{\mu}-1}$, заданном неравенствами

$$\gamma_{K,k}(\lambda) \ge 0 \quad \forall k \in K, \tag{2.9}$$

где $\gamma_{K,k}(\lambda)$ — выражение x_k через λ в силу системы уравнений (2.8). Если γ_K — столбец, составленный из компонент $\gamma_{K,k}$, а H_K — матрица, составленная из элементов

 $h_{i,j} = \frac{\partial^2 W}{\partial x_i \partial x_j} (0,0), \quad i,j \in K,$

$$\gamma_{K} = -H_{K}^{-1}b_{K} + o(b_{K}), \qquad (2.10)$$

где b_K — столбец, составленный из компонент $b_k, k \in K$, вектора $b = grad_x W(0, \lambda)$. Соотношение (2.10) одновременно задает асимптотику бифурцирующих условно критических точек с носителем K.

Пусть

то

$$N = \bigcup_{K} N_{K}, \quad S = \bigcup_{K',K''} \left(N_{K'} \bigcap N_{K''} \right), \quad K' \neq K''.$$

Для полурегулярной угловой особенности росток множества $\pi(S)$ в нуле совпадает с Σ . С каждой парой семейств

$$L, K, L \bigcap K = \phi, L \bigcup K \subset \{1, \dots, n\},\$$

свяжем подмножество

$$S_{K;L} = \{ (x, \lambda) \in N_K \mid supp(grad_x W(x, \lambda)) \subset \\ \subset \{1, \dots, n\} \setminus (k \cup L) \}.$$

Из определения S следует, что

$$S = \bigcup S_{K;L}, \ L \cap K = \phi, \ L \bigcup K \subset \{1, \dots, n\}, \ L \neq \phi.$$

Аналогично имеем

$$\Sigma = \bigcup \Sigma_{K;L}, \ L \cap K = \phi,$$

$$L \cup K \subset \{1, \dots, n\}, \ L \neq \phi,$$
(2.11)

где $\Sigma_{K;L} = cl(\pi(S_{K;L}))$. Разложение (2.11) задает стратификацию каустики Σ . Из определения $\Sigma_{K;L}$ получаем

$$\Sigma_{K;L} = \bigcap_{l \in L} \Sigma_{K;l}.$$
 (2.12)

Так как $\Sigma_{K;l}$ задается соотношениями

$$\begin{split} x_{j} &= \frac{\partial W}{\partial x_{k}}(x,\lambda) = \frac{\partial W}{\partial x_{l}}(x,\lambda) = 0 \ \forall k \in K, \\ \forall j \notin K, \ x_{k} \geq 0; \end{split}$$

(см. (2.11)), то для $K \neq \phi$ компонента $\Sigma_{K;l}$ задается соотношениями

$$\gamma_{K;l}(\lambda) = 0, \ \gamma_{K;k}(\lambda) \ge 0 \ \forall k \in K,$$
 (2.13)

где $\gamma_{K;l}$ получено из $\frac{\partial W}{\partial x_l}(x,\lambda)$ подстановкой вместо x явного выражения x через λ , вытекающего из равенств (2.8).

Полезно отметить, что

$$\gamma_{K;l}(\lambda) = b_l(\lambda) + \sum_k h_{l;k}^K \gamma_{K;k} + o(b),$$

$$\gamma_{K;k}(\lambda) = -\sum_j \overline{h}_{k;j}^K b_j(\lambda) + o(b) \ \forall k \in K,$$

$$\left. \right\}$$

$$(2.14)$$

где $b_j(\lambda) = \frac{\partial W}{\partial x_j}(0,\lambda)$, $\overline{h}_{k;j}^K$ — элемент матрицы H_K^{-1} (см. (2.8)). В итоге получаем следующее утверждение: каустика полурегулярной угловой особенности (2.8) в нуле представима в виде (2.11) (см. (2.12)), где компонента $\Sigma_{K;j}$ задается соотношениями (2.13), в которых $\gamma_{K;l}$ и $\gamma_{K;k}$ представляются в форме (2.14). При этом асимптотика бифурцирующей регулярной условно критической точки с носителем K задается формулой (2.10).

Для описания фазовых переходов в кристаллах представляет интерес асимптотика критического значения $b_K(\lambda)$ функции $W(\cdot, \lambda)$ в регулярной условно критической точке с носителем K:

$$b_{K}(\lambda) = -\sum_{k,j} \overline{h}_{k,j}^{K} b_{k}(\lambda) b_{j}(\lambda) + o(|b|^{2}). \quad (2.15)$$

2.3. Малые размерности

Случай n = 1 для полурегулярных угловых особенностей тривиален. Многие фрагменты случая n = 2 исследованы в рамках прикладных задач [22], [21]. Полное описание дано в [4]. Случай n = 3 был недавно полностью исследован (для угловых точек минимума) в [5]. Случай угловой точки минимума (форма (Hx, x) положительна в C) имеет наибольший прикладной интерес. Бифуркации экстремалей из таких точек называются мягкими.

При n = 2 мягкие бифуркации соответствуют ситуациям, в которых $\sigma_1 = \sigma_2 = 1$ и $h_{1,2} > -1$ (см. (2.4)). Положив в канонической деформации (2.5) $\lambda_3 = h_{1,2} + \lambda_{1,2}$, получим

$$W(x, \lambda) = x_1^2 + x_2^2 + 2\lambda_3 x_1 x_2 + \lambda_1 x_1 + \lambda_2 x_2,$$
$$x \in \mathbf{R}^2, \ \lambda \in \mathbf{R}^3.$$

Каустика Σ в этом случае состоит из четырех компонент:

$$\Sigma_{\phi;1}, \ \Sigma_{\phi;2}, \ \Sigma_{2;1}, \ \Sigma_{1;2}.$$

Так как $\gamma_{\phi;j} = \lambda_j$, $\gamma_{i;i} = -\frac{1}{2}\lambda_i$ и $\gamma_{i;j} = \lambda_j - \lambda_3\lambda_i$, то первые две компоненты задаются соотношениями

$$\lambda_1 = 0 \ (\Sigma_{\phi;1}), \ \lambda_2 = 0 \ (\Sigma_{\phi;2}),$$

а третья и четвертая — соотношениями

$$\begin{split} \lambda_1 - \lambda_3 \lambda_2 &= 0, \ \lambda_2 \leq 0 \quad (\Sigma_{2;1}), \\ \lambda_2 - \lambda_3 \lambda_1 &= 0, \ \lambda_1 \leq 0 \quad (\Sigma_{1:2}). \end{split}$$

Пересечение всех компонент представляет собой прямую $\lambda_1 = \lambda_2 = 0$. Третья и четвертая компоненты пересекаются по полупрямой $\lambda_3 = 1, \lambda_1 = \lambda_2 \leq 0$ и обе они содержат разные «половины» прямой $\lambda_3 = -1, \lambda_1 + \lambda_2 = 0$. Первая с третьей и вторая с четвертой пересекаются по полупрямым $\lambda_1 = \lambda_3, \lambda_2 \leq 0$ и $\lambda_2 = \lambda_3, \lambda_1 \leq 0$. Каустика Σ расслаивается над стратом $\lambda_1 = \lambda_2 = 0$ (посредством ортогонального проецирования) с особыми слоями, содержащими точки с $\lambda_3 = -1, 0, 1$. Все вырожденные критические точки при $\lambda_1^2 + \lambda_2^2 \neq 0$ и | $\lambda_3 \neq 1$ имеют тип краевой особенности B₂ [3]. Асимптотические формулы (2.10) для бифурцирующих условно критических точек здесь являются точными. Для координат критических точек второго порядка имеем

= -

 α_k

$$x_j = \theta_j(\lambda) = -\frac{\lambda_j - \lambda_3 \lambda_k}{2(1 - \lambda_3^2)}, \ j \neq k.$$

Для соответствующих критических значений получаем

$$\beta_j = -\frac{1}{4}\lambda_j^2$$

(для точек первого порядка) и

$$\beta_{1,2}(\lambda) = -\frac{\lambda_1^2 + \lambda_2^2 - 2\lambda_1\lambda_2\lambda_3}{4(1 - \lambda_3^2)}$$

(для точек второго порядка).

Топология линий уровня функции $W(x, \lambda)$ в $\{x_1 \ge 0, x_2 \ge 0\}$ и функции $\hat{W}(x, \lambda)$ приведена в таблицах контуров в [4].

При n = 3 множество Σ состоит из двенадцати компонент

$$\Sigma_{\phi;k}, \ \Sigma_{i;k}, \ \Sigma_{i,j;k}, \ (i \neq j \neq k \neq i).$$

Запишем развертку (2.5) в виде

$$W(x, \lambda, \alpha, \beta) = \sum_{j=1}^{3} x_{j}^{2} + \sum_{i \neq j \neq k \neq i} \alpha_{j} x_{i} x_{k} + \beta x_{1} x_{2} x_{3} + \sum_{j=1}^{3} \lambda_{j} x_{j}.$$
 (2.16)

Мягкие бифуркации здесь делятся на шесть типов (по типу матрицы H): положительные матрицы (ind H = 0), определяемые неравенствами

det
$$H > 0$$
, $|\alpha_j| < 1$; (2.17)

матрицы индекса два, для которых

det
$$H > 0, \ \alpha_1 > 1;$$
 (2.18)

и четыре типа матриц индекса единица, каждый из которых определяется неравенством $det \ H < 0$ и одной из следующих групп соотношений (с точностью до перестановки координат в \mathbf{R}^3):

$$\min\{\alpha_j\} > 1; \tag{2.19}$$

$$min\{\alpha_1, \alpha_2\} > 1, \ |\alpha_3| < 1;$$
 (2.20)

$$\alpha_1 > 1, max\{|\alpha_2|, |\alpha_3|\} < 1;$$
 (2.21)

$$max\{|\alpha_1|\} < 1, \ \alpha_1 > \alpha_2\alpha_3. \tag{2.22}$$

Соотношения (2.17)—(2.22) характеризует тип квадрики $\{(Hx, x) = 0\}$ и ее расположение в \mathbf{R}^3 по отношению к C.

Из (2.10), (2.14) получаем

$$\gamma_{\phi;j} = \lambda_j, \ \gamma_{i;i} = -\frac{1}{2}\lambda_i, \ \gamma_{i;j} = \lambda_j - \alpha_k\lambda_i \ (i \neq j \neq k \neq i),$$

ВЕСТНИК ВГУ, Серия физика, математика, 2003, № 1

$$\gamma_{i,j;i} = -\frac{\lambda_i - \alpha_k \lambda_j}{2(1 - \alpha_k^2)}, \ \gamma_{i,j;j} = -\frac{\lambda_j - \alpha_k \lambda_i}{2(1 - \alpha_k^2)},$$

$$\begin{split} \gamma_{i,j;k} &= \lambda_k + 2(\alpha_j \gamma_{i,j;i} + \alpha_i \gamma_{i,j;j}) = \\ &= \lambda_k + \frac{(\alpha_j \alpha_k - \alpha_i)\lambda_j + (\alpha_i \alpha_k - \alpha_j)\lambda_i}{(1 - \alpha_k^2)} + \\ &+ \frac{\beta(\lambda_i - \alpha_k \lambda_j)(\lambda_j - \alpha_k \lambda_i)}{4(1 - \alpha_k^2)^2}, \\ \gamma_{1,2,3;i} &= \\ &= -\frac{(1 - \alpha_j^2)\lambda_j + (\alpha_j \alpha_i - \alpha_k)\lambda_i + (\alpha_j \alpha_k - \alpha_i)\lambda_k}{2(1 + 2\alpha_1 \alpha_2 \alpha_3 - \alpha_1^2 - \alpha_2^2 - \alpha_3^2)} + o(|\lambda|^2) \end{split}$$

Отсюда получаем асимптотические формулы для соответствующих критических значений (см. (2.15)—(2.16))

$$\begin{split} \boldsymbol{\beta}_{j} &= -\frac{1}{4} \lambda_{j}^{2} + o(|\boldsymbol{\lambda}|^{2}), \\ \boldsymbol{\beta}_{i,j} &= -\frac{(\lambda_{i}^{2} + \lambda_{j}^{2} - 2\alpha_{k}\lambda_{i}\lambda_{j})}{4(1 - \alpha_{k}^{2})} + o(|\boldsymbol{\lambda}|^{2}), \\ \boldsymbol{\beta}_{1,2,3} &= \\ \frac{\left(\sum_{j=1}^{n} (1 - \alpha_{j}^{2})\lambda_{j}^{2} + \sum_{i \neq j \neq k \neq i} (\alpha_{j}\alpha_{i} - \alpha_{k})\lambda_{i}\lambda_{j}\right)}{4(1 + 2\alpha_{1}\alpha_{2}\alpha_{3} - \alpha_{1}^{2} - \alpha_{2}^{2} - \alpha_{3}^{2})} + o(|\boldsymbol{\lambda}|^{2}). \end{split}$$

Компоненты каустики задаются соотношениями

$$\begin{split} \lambda_{j} &= 0 \quad (\Sigma_{\phi;1}), \\ \lambda_{j} - \alpha_{k}\lambda_{i} &= 0, \quad \lambda_{i} \leq 0 \quad (\Sigma_{i;j}), \\ \lambda_{k} &+ \frac{(\alpha_{j}\alpha_{k} - \alpha_{i})\lambda_{j} + (\alpha_{i}\alpha_{k} - \alpha_{j})\lambda_{i}}{(1 - \alpha_{k}^{2})} + \\ &+ \frac{\beta(\lambda_{i} - \alpha_{k}\lambda_{j})(\lambda_{j} - \alpha_{k}\lambda_{i})}{4(1 - \alpha_{k}^{2})^{2}} = 0, \\ \frac{\lambda_{j} - \lambda_{i}}{-\alpha_{k}^{2}} \geq 0, \quad \gamma_{i,j;j} = \frac{\alpha_{k}\lambda_{i} - \lambda_{j}}{(1 - \alpha_{k}^{2})} \geq 0 \quad (\Sigma_{i,j;k}). \end{split}$$

Описание всех *bif*-раскладов и сепаратрисных поверхностей уровня (при рассматриваемом здесь подходе) не сложное, но требует большого количества вычислений. В [5] был развит геометрический подход, позволивший дать полную классификацию всех *bif*-раскладов для мягких бифуркаций (при n = 3). Ограничимся рассмотрением в этом разделе лишь бифуркаций условных минимумов.

Теорема 2.1 ([4]). В случае (2.17) при любых α, β и любом достаточно малом λ в малой окрестности нуля существует единственная точка условного минимума функции $W(x, \lambda, \alpha, \beta)$. При этом для любого носителя найдется сколь угодно малое λ , которому отвечает точка минимума с данным носителем.

В случаях (2.18)—(2.19) допускается (локально) существование точек минимума лишь в начале координат и на ребрах конуса *С*. Допускается также сосуществование двух или трех (но не более) точек минимума первого порядка (на ребрах).

В случае (2.20) не допускается (локально) существование точек минимума максимального порядка (то есть внутри C), но допускается точка минимума с носителем $\{1,2\}$ (грань $x_3 = 0$). Более того, допускается сосуществование двух (но не более) точек минимума первого порядка, расположенных на первом и третьем или на втором и третьем ребрах, и сосуществование двух разнотипных точек минимума, расположенных на ребре $x_1 = x_2 = 0$ и грани $x_3 = 0$.

В случаях (2.21)—(2.22) порядок любой бифурцирующей точки локального минимума не превосходит двух. При этом допускается сосуществование двух (но не более) точек минимума второго порядка, расположенных на гранях $x_2 = 0$ и $x_3 = 0$. В случае (2.21) при $\alpha_1 \alpha_3 < \alpha_2$ или при $\alpha_1 > 0, \alpha_2 > 0$, $\alpha_1 \alpha_3 > \alpha_2$ и $\alpha_1 \alpha_2 > \alpha_3$, а также в случае (2.22) при $\alpha_1 \alpha_3 < \alpha_2$ допускается сосуществование разнотипных точек минимума, расположенных на ребре $x_1 = x_2 = 0$ и грани $x_3 = 0$.

Доказательство теоремы сводится к проверке разрешимости системы неравенств, определяющих области существования или сосуществования условно критических точек. Первое утверждение и второе в случае (2.18) могут быть также получены из широко известной теоремы об экстремумах выпуклой функции на выпуклом многограннике.

2.4. Функционалы с 3-круговой симметрией

Критические орбиты гладкого фредгольмова функционала V на банаховом многообразии M в случае поликруговой симметрии [5] после редукции и факторизации ключевых переменных по действию тора переходят в условно критические точки некоторой функции в положительном координатном угле в \mathbf{R}^m .

Пусть V инвариантен относительно гладкого действия m- мерного тора \mathbf{T}^m на M и допускает конечномерную редукцию на области $\mathcal{O} \subset M$ с редуцирующим отображением

$$p:\mathcal{O}\to\tilde{\mathcal{O}}\subset\mathbf{R}^{2m}$$

 $(\tilde{\mathcal{O}}$ открыто в \mathbf{R}^{2m} , $p(a) = 0 \in \tilde{\mathcal{O}}$), эквивариантным относительно действий \mathbf{T}^m на M и на \mathbf{R}^{2m} , причем последнее действие задано ортогональным представлением $R: \mathbf{T}^m \longrightarrow \mathbf{SO}(2m)$, $R(\boldsymbol{\varphi}_1, \dots, \boldsymbol{\varphi}_m) = diag(I_{\boldsymbol{\varphi}_1}, \dots, I_{\boldsymbol{\varphi}_n}) \ \forall (\boldsymbol{\varphi}_1, \dots, \boldsymbol{\varphi}_m) \in \mathbf{T}^m$,

 I_{φ} — матрица поворота 2-мерной координатной плоскости на угол φ . Тогда будем говорить, что V обладает *m*-круговой симметрией.

Расклад бифурцирующих критических торов удобно изображать матрицей

$$\mathbf{M} = (l_i^j), \ i, j = 0, 1, \dots, m - 1,$$

в которой l_i^j — количество критических (j+1) – мерных торов индекса (Морса) i.

Если функционал $V(x, \lambda)$ гладко зависит от параметра $\lambda \in \mathbf{R}^q$ и обладает 3-круговой симметрией, то ключевая функция $W: \tilde{\mathcal{O}} \times \mathbf{R}^q \to \mathbf{R}$ инвариантна относительно указанного выше действия \mathbf{T}^3 и в соответствующих ключевых координатах имеет следующий вид:

$$const + \sum_{j=1}^{3} \alpha_{j}(\delta)\rho_{j} + \sum_{j,k=1}^{3} a_{jk}\rho_{j}\rho_{k} + o(\|\rho\|^{2}) + O(\delta)O(\|\rho\|^{2}),$$

$$\rho_{j} = r_{j}^{2} = \xi_{2j-1}^{2} + \xi_{2j}^{2}, \ \rho = (\rho_{1}, \rho_{2}, \rho_{3}),$$

$$\delta = \lambda - \lambda_{0}, \ \alpha_{j}(0) = 0.$$
(2.23)

Все bif-расклады зависят от индекса Морса v в нуле формы $\sum_{j=1}^{3} \alpha_j(\delta) r_j^2$ и от индекса Морса τ в (единственной) критической точке ограничения

$$\sum_{j,k=1}^{3} a_{jk} \boldsymbol{\rho}_{j} \boldsymbol{\rho}_{k} \Big|_{\substack{3\\ j=1}} \alpha_{j}(\delta) \boldsymbol{\rho}_{j} + 1 = 0$$

Теорема 2.2 ([5]). Пусть для ключевой функции (2.23) функционала V выполняются следующие три требования: 1) $rk\left(\frac{\partial a_j}{\partial \lambda_i}\right) = 3$; 2) $\det(a_{jk}) \neq 0$, $a_{11}a_{22} - a_{12}a_{21} \neq 0$, $a_{11} \neq 0$; 3) $\sum_{j,k=1}^{3} a_{jk} \rho_{j} \rho_{k} > 0 \quad npu \quad \rho_{j} \ge 0 \quad \forall j \quad u \quad \|\rho\| > 0.$

Тогда при $\delta \notin \Sigma$ допускаются те и только те bif- расклады критических торов для V, которым соответствуют матрицы М из следующих списков: 1) в случае $v = 1, \tau = 0$ —

$$\begin{pmatrix} 0 & 0 & 1 \\ 0 & 2 & 0 \\ 1 & 0 & 0 \end{pmatrix}, \begin{pmatrix} 0 & 1 & 0 \\ 0 & 1 & 0 \\ 1 & 0 & 0 \end{pmatrix}, \begin{pmatrix} 0 & 0 & 1 \\ 1 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}, \begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}, \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix};$$

2)
$$v = 1, \tau = 1$$
 —

$$\begin{pmatrix} 0 & 0 & 1 \\ 1 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}, \begin{pmatrix} 0 & 1 & 0 \\ 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}, \begin{pmatrix} 0 & 0 & 1 \\ 2 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 \end{pmatrix}, \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix};$$

$$3) \ v = 2, \tau = 0 --$$

$$\begin{pmatrix} 0 & 0 & 2 \\ 0 & 3 & 0 \\ 1 & 0 & 0 \end{pmatrix}, \begin{pmatrix} 0 & 1 & 1 \\ 0 & 2 & 0 \\ 1 & 0 & 0 \end{pmatrix}, \begin{pmatrix} 0 & 0 & 2 \\ 1 & 2 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}, \begin{pmatrix} 0 & 2 & 0 \\ 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}, \begin{pmatrix} 0 & 2 & 0 \\ 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}, \begin{pmatrix} 0 & 2 & 0 \\ 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}, \begin{pmatrix} 1 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix};$$

$$4) \ v = 2, \tau = 1 --$$

$$\begin{pmatrix} 0 & 2 & 0 \\ 2 & 0 & 1 \\ 2 & 0 & 0 \end{pmatrix}, \begin{pmatrix} 0 & 1 & 1 \\ 2 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 \end{pmatrix}, \begin{pmatrix} 0 & 2 & 0 \\ 2 & 1 & 0 \\ 1 & 1 & 0 \\ 1 & 1 & 0 \\ 1 & 1 & 0 \end{pmatrix}$$

$$\begin{pmatrix} 0 & 2 & 1 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}, \begin{vmatrix} 1 & 2 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}, \begin{vmatrix} 1 & 1 & 1 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}, \begin{vmatrix} 1 & 1 & 1 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}, \begin{vmatrix} 1 & 1 & 1 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}, \begin{vmatrix} 1 & 1 & 1 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}, \begin{vmatrix} 0 & 1 & 2 \\ 1 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}, \begin{vmatrix} 1 & 1 & 1 \\ 1 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}, \begin{vmatrix} 1 & 1 & 1 \\ 1 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}, \begin{vmatrix} 0 & 1 & 2 \\ 1 & 1 & 1 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}, \begin{pmatrix} 0 & 1 & 2 \\ 1 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}, \begin{pmatrix} 1 & 2 & 0 \\ 0 & 0 & 1 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}, \begin{pmatrix} 0 & 2 & 1 \\ 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}, \begin{pmatrix} 0 & 2 & 1 \\ 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}, \begin{pmatrix} 0 & 2 & 1 \\ 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}, \begin{pmatrix} 1 & 0 & 2 \\ 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}, \begin{pmatrix} 1 & 0 & 2 \\ 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}, \begin{pmatrix} 1 & 1 & 1 \\ 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix};$$

0

2 0

0

$$\begin{array}{c} 7) \ v = 3, \tau = 2 & -- \\ \begin{pmatrix} 3 & 0 & 0 \\ 0 & 3 & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}, \begin{pmatrix} 2 & 1 & 0 \\ 0 & 2 & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}, \begin{pmatrix} 3 & 0 & 0 \\ 0 & 2 & 1 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}, \begin{pmatrix} 1 & 2 & 0 \\ 0 & 0 & 1 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}, \begin{pmatrix} 2 & 0 & 1 \\ 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}, \begin{pmatrix} 2 & 0 & 1 \\ 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}, \begin{pmatrix} 1 & 1 & 1 \\ 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}$$

Доказательство. Пусть \hat{W} — полином, полученный из W тейлоровским разложением по ξ до четвертого порядка. Из асимптотических формул для ветвей бифурцирующих экстремалей [4] следует, что локальная геометрия каустики (вблизи нуля) и структура bif- раскладов не изменяется при переходе от $W \ \kappa \hat{W}$. Замена $r_j = \sqrt{\xi_{2j-1}^2 + \xi_{2j}^2}$ устанавливает взаимно однозначное соответствие между критическими орбитами \hat{W} и критическими точками функции $\tilde{W}: \mathbf{R}^3_+ \times \mathbf{R}^q \longrightarrow \mathbf{R}$ (на координатном угле \mathbf{R}^3_+). Замена $| \alpha(\delta) | r_j^2 = \eta_j (\eta_j \ge 0 \ \forall j)$ сводит изучение рассматриваемых bif- раскладов к описанию допустимых раскладов крити-

ческих точек функции $U(\eta_1,\eta_2,\eta_3) = \sum_{j,k=1}^3 \tilde{a}_{jk}\eta_j\eta_k$

на следующих плоских областях в \mathbf{R}^3 : { $\eta : \eta_1 + \eta_2 + \eta_3 = 1, \eta_j \ge 0 \ \forall j$ }; { $\eta : \eta_1 + \eta_2 - \eta_3 = 1, \eta_j \ge 0 \ \forall j$ }; { $\eta : \eta_1 + \eta_2 - \eta_3 = -1, \eta_j \ge 0 \ \forall j$ }.

Выразив η_3 через η_1 и η_2 (в силу уравнений плоскостей, несущих симплексы) и подставив эти выражения в U, получим задачу описания bif-раскладов многочленов второй степени на стандартных двумерных симплексах в ${f R}^2$. После приведения через аффинное преобразование координат многочлена второй степени к канонической форме $\hat{U}(\zeta_1, \zeta_2) = const \pm \zeta_1^2 \pm \zeta_2^2$ получим двойственную задачу описания bif-pacкладов критических точек \hat{U} на подвижных симплексах. Вследствие изначальной положительной определенности квартичной части W на \mathbf{R}^6 функция \hat{U} также является положительно определенной (после всех замен) на рассматриваемых подвижных симплексах. Описание bif-раскладов \hat{U} на допустимых подвижных симплексах производится через описание bif - раскладов на соответствующих симплексах для квадратичных форм $U_0(\zeta_1, \zeta_2) = \zeta_1^2 + \zeta_2^2$, $U_1(\zeta_1, \zeta_2) = \zeta_1^2 - \zeta_2^2, \quad U_2(\zeta_1, \zeta_2) = -\zeta_1^2 - \zeta_2^2 \quad (ниж-ний индекс j в U_j совпадает со значением$ τ). Допускаются лишь те симплексы, на которых область отрицательной определенности U_j ограничена. Количество критических торов размерности (j+1) равно количеству критических точек, лежащих на грани размерности j соответствующего симплекса.

На симплексах удобно использовать следующие правила: если линия уровня U_i касается ребра снаружи и ее градиент направлен внутрь, то в точке касания расположена точка минимума, если наружу — точка максимума, если линия уровня U_i касается ребра изнутри симплекса, то место касания седловая точка; если линия уровня проходит через вершину симплекса, не рассекая угол, и градиент направлен внутрь, то в этой вершине находится точка минимума, если наружу - точка максимума, если линия уровня проходит через вершину симплекса, рассекая угол, то в данной вершине расположена седловая точка. Случай прохождения линии уровня через вершину и одновременной перпендикулярности градиента одной из сторон симплекса является вырожденным (параметр принадлежит каустике).

Исходя из указанных правил, а также геометрических свойств касания прямой с окружностями и гиперболами (линиями уровня U_0, U_2 и U_1 соответственно) можно построить характерные сечения каустики, определяющие области, каждой из которых соответствует свой *bif*-расклад. Перебирая связные компоненты дополнений к этим сечениям и пользуясь описанными выше правилами, легко перечислить все допустимые *bif*-расклады U_0, U_1, U_2 на всех допустимых симплексах, что дает в итоге полное описание допустимых *bif*-раскладов для V в виде указанных в теореме списков матриц.

3. Случай трехкратного вырождения вдоль максимальной грани

Предварительно заметим, что деформация

$$\eta_{1}^{4} + (\eta_{2} + c\eta_{1})^{2} + \lambda_{1}\eta_{1} + \lambda_{2}\eta_{2} + \lambda_{3}\eta_{1}^{2} + \lambda_{4}\eta_{1}\eta_{2} + \lambda_{5}\eta_{1}^{2}\eta_{2}$$
(3.24)

является версальной для особенности $\eta_1^4 + (\eta_2 + c\eta_1)^2$ в вершине угла $\eta_1 \ge 0$, $\eta_2 \ge 0$. Коразмерность (угловая) особенности в данном случае равна шести («угловой» идеал здесь порожден полиномами $2\eta_1^4 + c\eta_1\eta_2 + c^2\eta_1^2$, $\eta_2^2 + c\eta_1\eta_2 + c^2\eta_1^2$, $c \ne 0$). Далее предполагается, что c > 1.

Наложение условия симметрии четности приводит к «отбрасыванию» в развертке (3.24) нечетных слагаемых, в итоге получаем

$$W(\boldsymbol{\eta}, \boldsymbol{\varepsilon}_1, \boldsymbol{\varepsilon}_2) = \boldsymbol{\eta}_1^4 + (\boldsymbol{\eta}_2 + c\boldsymbol{\eta}_1)^2 - 2\boldsymbol{\varepsilon}_1\boldsymbol{\eta}_1^2,$$
$$\boldsymbol{\eta}_1 \ge 0, \boldsymbol{\eta}_2 \ge 0.$$

Вариации управляющих параметров $\mathcal{E}_1, \mathcal{E}_2$ приводят к изменению типа нулевой особой точки, но не приводят к рождению ненулеых критических точек в положительном координатном угле. При этом можно наблюдать интересный феномен: вершина угла при наличии симметрии четности является морсовской (при $\mathcal{E}_1 \neq 0$), несмотря на то, что особенность рассматриваемой функции имеет в этой точке единичную коразмерность.

При нарушении симметрии нормальная форма ключевой функции принимает следующий вид:

$$\begin{split} \eta_1^4 + (\eta_2 + c\eta_1)^2 &- 2\varepsilon_1\eta_1^2 + 2\varepsilon_2\eta_1^2\eta_2 + \\ &+ 2\varepsilon_3\eta_1\eta_2 + 2\varepsilon_4\eta_1 + 2\varepsilon_5\eta_2. \end{split}$$

Положив $a = c^2 - 2\varepsilon_1, b = c + \varepsilon_3$, запишем ключевую функцию $W(\eta, a, b, \varepsilon)$ в виде:

$$\begin{split} &\eta_1^4 + \eta_2^2 + a\eta_1^2 + 2b\eta_1\eta_2 + 2\varepsilon_2\eta_1^2\eta_2 + 2\varepsilon_4\eta_1 + 2\varepsilon_5\eta_2 = \\ &= \eta_1^4 + (a - b^2)\eta_1^2 + (\eta_2 + b\eta_1)^2 + 2\varepsilon_2\eta_1^2\eta_2 + 2\varepsilon_4\eta_1 + 2\varepsilon_5\eta_2 = \\ &= \eta_1^4 - \varepsilon\eta_1^2 + (\eta_2 + b\eta_1)^2 + 2\varepsilon_2\eta_1^2\eta_2 + 2\varepsilon_4\eta_1 + 2\varepsilon_5\eta_2, \end{split}$$
 где

 $\boldsymbol{\varepsilon} := b^2 - a = 2\boldsymbol{\varepsilon}_1 + 2c\boldsymbol{\varepsilon}_3 + \boldsymbol{\varepsilon}_3^2.$

Замечание 3.1. При c = 0 особенность главной части W восьмикратна в нуле, при $c \neq 0$ и $\varepsilon = 0$ — шестикратна, а при $\varepsilon \neq 0$ кратность нуля становится равной четырем.

Каустика Σ является объединением компонент, каждая из которых «отвечает» за вырождение и характер вырождения критических точек на соответствующих гранях угла:

$$\Sigma = \Sigma_{0,0} \bigcup \Sigma_{1,0}^{int} \bigcup \Sigma_{1,0}^{ext} \bigcup \Sigma_{0,1}^{int} \bigcup \Sigma_{0,1}^{ext} \bigcup \Sigma_{1,1}^{ext}.$$

Здесь $\Sigma_{i,j}$ — компонента, отвечающая за вырождение на (i+j) – мерной грани; Σ^{int} и Σ^{ext} — компоненты, отвечающие за вырождение внутри заданной грани и, соответственно, по нормали к ней.

Компонента $\Sigma_{0,0}$, отвечающая за вырождение в вершине угла (0,0), дает вклад в общую каустику в виде пары плоскостей $\{\varepsilon_4 = 0\}$ и $\{\varepsilon_5 = 0\}$. Лист $\Sigma_{0,1}$ равен $\Sigma_{0,1}^{ext}$ ($\Sigma_{0,1}^{int}$ — пустое мно-жество).

$$\frac{\partial W}{\partial \eta_2}\Big|_{\eta_1=0} = 0 \Leftrightarrow \begin{cases} \eta_1 = 0, \\ 2(\eta_2 + \varepsilon_5) = 0, \end{cases}$$

Лист $\Sigma_{0,1}^{ext}$ представляет собой полуплоскость $\varepsilon_4 - b\varepsilon_5 = 0, \varepsilon_5 < 0.$

Лист $\Sigma_{1,0}$, равный $\Sigma_{1,0}^{ext}$ ($\Sigma_{1,0}^{int}$ — пустое множество), является кубическим параболическим цилиндр: $2\varepsilon_5^3 + b^3((b - \frac{\varepsilon}{b})\varepsilon_5 - \varepsilon_4) = 0), \varepsilon_5 < 0$.

Таким образом, все нерегулярности на гранях реализуются лишь за счет внешнего вырождения (вырождения по нормали).

Теорема 3.1 ([20]) Компонента $\Sigma_{1,1}$ (отвечающая за вырождение внутри угла) — гладкое подмногообразие единичной коразмерности в пространстве параметров $(\varepsilon_1, \varepsilon_2, \varepsilon_3, \varepsilon_4, \varepsilon_5) \in \mathbf{R}^5$, являющееся прообразом каустики краевой особенности B_4 : $\tilde{\eta}_1^4 + \lambda_3 \tilde{\eta}_1^3 + \lambda_2 \tilde{\eta}_1^2 + \lambda_1 \tilde{\eta}_1$, $\tilde{\eta}_1 > 0$ (см. [3], [2]), рассомотренной с дополнительным ограничением $p(\tilde{\eta}_1) := \varepsilon_2 \tilde{\eta}_1^2 + b \tilde{\eta}_1 + \varepsilon_5 < 0$, относительно алгебраической субмерсии, заданной соотношением

$$\begin{pmatrix} \boldsymbol{\lambda}_{1} \\ \boldsymbol{\lambda}_{2} \\ \boldsymbol{\lambda}_{3} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 2(\boldsymbol{\varepsilon}_{4} - b\boldsymbol{\varepsilon}_{5} + \boldsymbol{\varepsilon}_{2}^{2}\boldsymbol{\tilde{\delta}} + \boldsymbol{\tilde{\delta}} \cdot o(\boldsymbol{\varepsilon}_{2}^{4})) \\ -\boldsymbol{\varepsilon} - 2\boldsymbol{\varepsilon}_{2}\boldsymbol{\varepsilon}_{5} - \boldsymbol{\varepsilon}_{2}^{2}(\boldsymbol{\varepsilon} + 2\boldsymbol{\varepsilon}_{2}\boldsymbol{\varepsilon}_{5}) - o(\boldsymbol{\varepsilon}_{2}^{4})(\boldsymbol{\varepsilon} + 2\boldsymbol{\varepsilon}_{2}\boldsymbol{\varepsilon}_{5}) \\ -2b\boldsymbol{\varepsilon}_{2} - 2\boldsymbol{\varepsilon}_{2}^{3} + o(\boldsymbol{\varepsilon}_{3}^{5}) \end{pmatrix}.$$

$$(3.25)$$

Доказательство. Описание $\Sigma_{1,1}$ удобно проводить, рассмотрев ключевую функцию в виде

$$W(\eta, a, b, \varepsilon) = \eta_1^4 + a\eta_1^2 + 2\varepsilon_4\eta_1 + +\eta_2^2 + 2\eta_2(\varepsilon_2\eta_1^2 + b\eta_1 + \varepsilon_5) = = \eta_1^4 + a\eta_1^2 + 2\varepsilon_4\eta_1 + (\eta_2 + p(\eta_1))^2 - p^2(\eta_1) = = \eta_1^4 + q(\eta_1) + (\eta_2 + p(\eta_1))^2 - p^2(\eta_1),$$

где

$$p(\eta_1) = \varepsilon_2 \eta_1^2 + b\eta_1 + \varepsilon_5, q(\eta_1) = a\eta_1^2 + 2\varepsilon_4 \eta_1,$$

$$\eta_1 > 0, \ \eta_2 > 0.$$

Сделав гладкую замену переменных

$$\tilde{\eta}_1 = \eta_1, \ \tilde{\eta}_2 = \eta_2 + p(\eta_1),$$
 (3.26)

получим функцию

$$\tilde{W}(\tilde{\eta}, a, b, \varepsilon) =$$

$$= (1 - \varepsilon_2^2)\tilde{\eta}_1^4 + \tilde{\eta}_2^2 - 2b\varepsilon_2\tilde{\eta}_1^3 - (\varepsilon + 2\varepsilon_2\varepsilon_5)\tilde{\eta}_1^2 + 2\tilde{\delta}\tilde{\eta}_1,$$

ВЕСТНИК ВГУ, Серия физика, математика, 2003, № 1

рассматриваемую на множестве $\tilde{\eta}_1 > 0$, $\tilde{\eta}_2 > p(\eta_1)$. Редуцирующий переход от функции

$$\tilde{W}$$
 к функции $\tilde{W}(\tilde{\eta}_1, a, b, \varepsilon) = \inf_{\tilde{\eta}_2} \tilde{W}(\tilde{\eta}_1, \tilde{\eta}_2, a, b, \varepsilon) =$

 $=(1-\varepsilon_2^2)\tilde{\eta}_1^4-2b\varepsilon_2\tilde{\eta}_1^3-(\varepsilon+2\varepsilon_2\varepsilon_5)\tilde{\eta}_1^2+2\tilde{\delta}\tilde{\eta}_1\quad(3.27)$

при $\tilde{\eta}_1 > 0, p(\tilde{\eta}_1) = \varepsilon_2 \tilde{\eta}_1^2 + b \tilde{\eta}_1 + \varepsilon_5 < 0$ позволяет свести рассуждения к случаю одномерной особенности.

Рассмотрим сначала более простую версию теоремы 3.1.

Теорема 3.2. При $\varepsilon_2 = 0$ лист $\Sigma_{1,1}$ является прообразом каустики обычной (одномерной) сборки, рассмотренной на области $0 < \eta_1 < -\frac{\varepsilon_5}{b}$.

Доказательство этой теоремы вытекает из того, что при $\varepsilon_2 = 0$ получаем (см. (3.26), (3.27)) $\tilde{W} = \eta_1^4 - \varepsilon \eta_1^2 + 2 \tilde{\delta} \eta_1$. Из этого представления нетрудно усмотреть, что соответствующим образом подобранное трехмерное сечение каустики Σ (при $\varepsilon_2 = 0$) представлено на рис. 3.1.



 $\begin{pmatrix} 0 & 0 & 1 \\ 1 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}$



Двумерные сечения бифуркационной диаграммы (после добавления секущих плоскостей $h := \varepsilon_5 + b\varepsilon_4 = const$, ортогональных плоскостям $\varepsilon_4 - b\varepsilon_5 = const$) изображены на рис. 3.2.

Соответствующая диаграмма перестроек *bif*-раскладов представлена на рис. 3.3.

Доказательство более общей теоремы 3.1 нетрудно осуществить, если предварительно применить преобразование Чирнгауза

$$\tilde{\boldsymbol{\eta}}_1 = \hat{\boldsymbol{\eta}}_1 + \frac{b\boldsymbol{\varepsilon}_2(1+\boldsymbol{\varepsilon}_2^2+o(\boldsymbol{\varepsilon}_2^4))}{2}$$

после которого получим функцию

$$\hat{W}(\hat{\eta}_1, a, b, \tilde{\varepsilon}) = \hat{\eta}_1^4 + l(\tilde{\varepsilon})\hat{\eta}_1^2 + m(\tilde{\varepsilon})\hat{\eta}_1 + k(\tilde{\varepsilon}),$$

на множестве, заданном соотношениями

$$\begin{split} \hat{\eta}_1 &> -\frac{b\varepsilon_2(1+\varepsilon_2^2)}{2}, \\ & 4\varepsilon_2\hat{\eta}_1^2 + 4b\hat{\eta}_1(\varepsilon_2^4+\varepsilon_2^2+1) + \\ & +b^2\varepsilon_2(1+\varepsilon_2^2)(\varepsilon_2^4+\varepsilon_2^2+2) + 4\varepsilon_5 < 0, \end{split}$$

$$\begin{pmatrix} 0 & 1 & 0 \\ 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix} \longrightarrow \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix} \longrightarrow \begin{pmatrix} 0 & 1 & 0 \\ 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}$$
$$\begin{vmatrix} \\ 0 & 0 & 1 \\ 1 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix} \longrightarrow \begin{pmatrix} 0 & 0 & 1 \\ 0 & 2 & 0 \\ 1 & 0 & 0 \end{pmatrix} \longrightarrow \begin{pmatrix} 0 & 0 & 1 \\ 1 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}$$
$$\begin{vmatrix} \\ 0 & 0 & 1 \\ 1 & 0 & 0 \end{pmatrix} \longrightarrow \begin{pmatrix} 0 & 0 & 1 \\ 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}$$
$$\begin{vmatrix} \\ 0 & 0 & 1 \\ 2 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 \end{pmatrix} \longrightarrow \begin{pmatrix} 0 & 0 & 1 \\ 1 & 1 & 0 \\ 0 & 1 & 0 \end{pmatrix} \longrightarrow \begin{pmatrix} 0 & 0 & 1 \\ 2 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 \end{pmatrix}$$

Puc. 3.3

$$\begin{array}{c|c}
\mathbf{2} \\
\begin{pmatrix} 0 & 1 & 0 \\ 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \\
\end{array} & \begin{vmatrix} \mathbf{1} & \mathbf{1} \\ 1 & \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \\
\end{vmatrix} & \begin{vmatrix} \mathbf{1} \\ \mathbf{1}$$

 $\mathcal{E}_5 + \mathbf{b} \mathcal{E}_4 = \mathbf{d} > 0$

Puc. 3.2

где

$$\begin{split} \varepsilon &= (\varepsilon, \varepsilon_2, \varepsilon_4, \varepsilon_5), \\ l(\tilde{\varepsilon}) &= -\frac{3}{2} b^2 \varepsilon_2^2 (1 + \varepsilon_2^2 + o(\varepsilon_2^4))^2 + \\ &+ (1 + \varepsilon_2^2 + o(\varepsilon_2^4)) (\varepsilon - 2\varepsilon_2 \varepsilon_5) = \\ &= -\varepsilon - \varepsilon \varepsilon_2^2 - \frac{3}{2} b^2 \varepsilon_2^2 - 2\varepsilon_2 \varepsilon_5 + o(\varepsilon_2^3) + o(\varepsilon_2^2) o(\varepsilon_5), \\ m(\tilde{\varepsilon}) &= -b^3 \varepsilon_2^3 (1 + \varepsilon_2^2)^3 - b\varepsilon_2 (1 + \varepsilon_2^2)^2 (\varepsilon + 2\varepsilon_2 \varepsilon_5) + \\ &+ 2\tilde{\delta} (1 + \varepsilon_2^2) + o(\varepsilon_2^4), \\ k(\tilde{\varepsilon}) &= -\frac{3}{16} b^4 \varepsilon_2^4 (1 + \varepsilon_2^2)^4 - b^2 \varepsilon_2^2 (1 + \varepsilon_2^2)^3 (\varepsilon + 2\varepsilon_2 \varepsilon_5) + \\ &+ b\varepsilon_2 \tilde{\delta} (1 + \varepsilon_2^2)^2 + o(\varepsilon_2^4). \end{split}$$

Параметризация $\Sigma_{1,1}$ выглядит следующим образом:

$$\begin{cases} \boldsymbol{\varepsilon} + \boldsymbol{\varepsilon}_2 \boldsymbol{\varepsilon}_5 = 6t^2, \\ 2(\boldsymbol{\varepsilon}_4 - b\boldsymbol{\varepsilon}_5) - b\boldsymbol{\varepsilon}\boldsymbol{\varepsilon}_2 = 8t^3 \end{cases}$$

где

$$t > -\frac{b\varepsilon_2}{2}, 4\varepsilon_2 t^2 + 4bt + 2b\varepsilon_2 + 4\varepsilon_5 < 0.$$

Замечание 3.2. Нетрудно увидеть, что при $\varepsilon_2 \neq 0$ дополнительно появляется ячейка, соответствующая максимальному *bif*-раскладу:

$$\begin{pmatrix} 0 & 0 & 1 \\ 0 & 2 & 0 \\ 2 & 1 & 0 \end{pmatrix}.$$

Характерное трехмерное сечение каустики Σ (при $\varepsilon_2 \neq 0$) приведено на рис. 3.4.





Puc. 3.4

В предельном случае c = 0, которому будет посвящена отдельная публикация, количество *bif*-раскладов существенно возрастает.

4. Исключительный случай

В случае ортогональности градиентов ограничителей первой моде нарушается одно из основных условие: второй дифференциал вырождается на касательном к $p^{-1}(\xi)$ пространстве. Поэтому возникает необходимость привлечения дополнительного ключевого параметра. В результате получаем угловую особенность [18] $\xi_1^4 + \xi_2^2 + \xi_3^2, \xi_2 \ge 0, \xi_3 \ge 0.$

Локальное (угловое) кольцо особенности $\hat{Q}(W)$, равное фактору $\mathcal{E}_0(\xi_1,\xi_2,\xi_3)/\hat{\mathfrak{N}}$, где

$$\hat{\mathfrak{N}} = \left\{ rac{\partial W_0}{\partial \xi_1}, \xi_2 \, rac{\partial W_0}{\partial \xi_2}, \xi_3 \, rac{\partial W_0}{\partial \xi_3}
ight\}$$

— «угловой» якобиев идеал функции W в кольце ростков гладких функций в нуле $\mathcal{E}_0(\xi_1, \xi_2, \xi_3)$, в данном случае 12-мерно (коразмерность данной (угловой) особенности равна 11), а ограниченная мономиальная миниверсальная деформация имеет следующий вид:

$$\begin{split} \xi_1^4 + \xi_2^2 + \xi_3^2 + \lambda_1 \xi_1 + \lambda_2 \xi_2 + \lambda_3 \xi_3 + \lambda_4 \xi_1^2 + \\ + \lambda_5 \xi_1 \xi_2 + \lambda_6 \xi_1^2 \xi_2 + \lambda_7 \xi_1 \xi_3 + \lambda_8 \xi_1^2 \xi_3 + \\ + \lambda_9 \xi_2 \xi_3 + \lambda_{10} \xi_1 \xi_2 \xi_3 + \lambda_{11} \xi_1^2 \xi_2 \xi_3. \end{split}$$

Так как ключевая функция симметрична по первой переменной, ($W(-\xi_1, \xi_2, \xi_3, \lambda) = W(\xi_1, \xi_2, \xi_3, \lambda)$), то в этой деформации нужно отбросить «несимметричные» слагаемые (т.е. положить $\lambda_1 = \lambda_5 = \lambda_7 = \lambda_{10} = 0$).

Ограничимся рассмотрением функции $\hat{W} = W(\eta, \varepsilon_1, \varepsilon_2, \varepsilon_3, 0, 0, 0, 0).$

Теорема 4.1. Фредгольмов функционал с генотипом (в нуле) $\eta_1^4 + \eta_2^2 + \eta_3^2, \eta_2 \ge 0, \eta_3 \ge 0$ (с симметрией четности по первой переменной), имеет bif-расклады, описываемые следующими матрицами:

ВЕСТНИК ВГУ, Серия физика, математика, 2003, № 1

$$\begin{pmatrix} 0 & 2 & 1 & 0 \\ 2 & 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}, \begin{pmatrix} 0 & 0 & 2 & 1 \\ 2 & 3 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}, \begin{pmatrix} 0 & 2 & 1 & 0 \\ 0 & 2 & 1 & 0 \\ 2 & 1 & 0 & 0 \end{pmatrix}, \begin{pmatrix} 0 & 0 & 2 & 1 \\ 0 & 4 & 2 & 0 \\ 2 & 1 & 0 & 0 \end{pmatrix}.$$

Доказательство легко осуществляется простым перебором экстремалей на всех гранях угла.

5. Бифуркации равновесных форм эйлерова стержня с двумя ограничителями

Рассмотрим задачу о формах упругого равновесия плоского однородного продольно сжатого стержня с жестко закрепленными концами (один из концов прикреплен к подвижной платформе) и подчиненного двум связям в виде нелинейных интегральных неравенств

$$g_{1}(x) = \int_{0}^{1} \sin x(t) dt \ge 0,$$

$$g_{2}(x) = -\int_{0}^{\frac{1}{2}} \sin x(t) dt \ge 0$$
(5.28)

(интегральные ограничители).

«Общие» (некраевые) равновесные состояния описываются уравнением

$$\ddot{x} + \lambda \sin x = 0,$$

при краевых условиях

$$x(0) = x(1) = 0.$$

Здесь x = x(t) — угловая функция, t — параметр длины средней линии стержня, $\lambda \in \mathbf{R}$ — параметр нагрузки. Пусть $\tilde{e}_1(t) = \sqrt{2} \sin \pi t$ — первая мода прогиба.

Заметим, что $g_1(x) = K(1), g_2(x) = -K(\frac{1}{2}),$ где

$$K(\alpha) = \int_{0}^{\alpha} \sin x(t) dt$$

— функция отклонения стержня от вертикали в точке, соответствующей $t = \alpha$. Функции $g_k(t)$ симметричны относительно инволюций $J_1: x(t) \mapsto -x(t)$ (симметрия четности) и $J_2: x(t) \mapsto x(1-t)$ (отражательная симметрия): $g_1(J_1x) = -g_1(x), g_2(J_1x) = -g_2(x),$

$$g_1(J_2x) = g_1(x),$$

$$g_2(J_2x) = -\int_{\frac{1}{2}}^{1} \sin x(t)dt = -(g_1(x) + g_2(x)).$$

Введем тройку пространств

$$\begin{split} E &= \{ x(t) \in W_2^2([0,1],\mathbf{R}) : x(0) = x(1) = 0 \}, \\ F &= H = L_2([0,1],\mathbf{R}). \end{split}$$

Отображение $f: E \to F$, где $f(x, \lambda) = \ddot{x} + \lambda \sin x$, является градиентом функционала энергии стержня

$$V(x,\lambda) = \int_{0}^{1} \left(\frac{\dot{x}^{2}(t)}{2} + \lambda(\cos x(t) - 1)\right) dt.$$
 (5.29)

Для изучения всех бифурцирующих из нуля равновесных состояний при $\lambda < 4\pi^2$ необходимо рассмотреть две «угловые» моды, одна из которых совпадает с первым собственным вектором производной отображения f в нуле: $e_1 = \tilde{e_1}$, а вторая равна функции

$$e_{2} = \begin{cases} \sqrt{\frac{1}{\pi(4-\pi)}} (1-\cos\pi t - \sin\pi t), & 0 \le t \le \frac{1}{2}, \\ -\sqrt{\frac{1}{\pi(4-\pi)}} (1+\cos\pi t - \sin\pi t), & \frac{1}{2} < t \le 1. \end{cases}$$
(5.30)

(данная пара функций является ортонормированной в метрике $\langle x, y \rangle_1 = \langle \overline{A}x, y \rangle_H$, $\overline{A} = A + P$, $A := -\frac{d^2}{dt^2} - \pi^2 I$, P(u+v) := u, $u \in Ker A$, $v \perp Ker A$). Вторая мода, определенная с учетом соотношений

$$g_{1}(x) = \langle 1, x \rangle_{H} + o(\langle x \rangle_{H}^{2}),$$

$$g_{2}(x) = \left\langle -\theta(\frac{1}{2} - x), x \right\rangle_{H} + o(\langle x \rangle_{H}^{2}),$$

$$\left\langle grad \ g_{1}(x), grad \ g_{2}(x) \right\rangle_{H} = -\frac{1}{2} \neq 0$$

(здесь θ — «ступенька»: $\theta(x) = 1$ при $x \ge 0$ и $\theta(x) = 0$ при x < 0), параллельна прообразу функции $g(x) = \theta(x - \frac{1}{2}) - \theta(\frac{1}{2} - x)$ относительно оператора \overline{A} .

Обратимся к ключевой функции

$$W(\boldsymbol{\xi},\boldsymbol{\lambda}) \coloneqq \inf_{g_1(\boldsymbol{x}) = \boldsymbol{\xi}_1, g_2(\boldsymbol{x}) = \boldsymbol{\xi}_2} V(\boldsymbol{x},\boldsymbol{\lambda}), \qquad (5.31)$$

гладко эквивалентной функции

 $V(\boldsymbol{\xi}_1\boldsymbol{e}_1+\boldsymbol{\xi}_2\boldsymbol{e}_2+\boldsymbol{u}(\boldsymbol{\xi}_1,\boldsymbol{\xi}_2,\boldsymbol{\lambda}),\boldsymbol{\lambda}),$

$$\xi = (\xi_1, \xi_2) \in \mathbf{R}^2, \ u(\xi_1, \xi_2, \pi^2) = o(|\xi|^2),$$
$$u \in E_0 := E \cap Lin(e_1, e_2)^{\perp}$$

(в метрике $\langle \cdot, \cdot \rangle_1$). Исходная задача сведется к экстремальной задаче на плоскости:

$$W(\xi, \lambda) \rightarrow \inf, \ \xi_1 \ge 0, \ \xi_2 \ge c\xi_1$$

где $c \ge 1$ (точность значения c здесь не играет важную роль).

Теорема 5.1. Для ключевой функции (5.31) имеет место следующее представление:

$$\frac{\pi^2}{16}\xi_1^4 + \xi_2^2 - \frac{\delta}{2}\xi_1^2 + o(\xi_1^4, \xi_2^2) + O(\delta)O(\xi_1^4, \xi_2^2) + o(\delta)O(\xi_1^4),$$
(5.32)

$$\delta = \lambda - \pi^2.$$

Доказательство. Так как, по построению,

$$\frac{1}{2} \langle A(\lambda)x, x \rangle = -\frac{\delta}{2} \xi_1^2 + \xi_2^2 + \dots$$
$$(A(\lambda)x) = -\frac{d^2}{dt^2} - \lambda I),$$

где многоточие означает совокупность слагаемых с асимптотикой

$$o(\xi_1^4,\xi_2^2) + O(\delta)O(\xi_1^4,\xi_2^2) + o(\delta)O(\xi_1^2),$$

И

$$\frac{1}{4!} \int_{0}^{1} \left(\left(\xi_1 e_1 + \xi_2 e_2 \right)^4 = \frac{\xi_1^4}{16} + \dots, \right)^4$$

то автоматически получаем представление (5.32).

Замена переменных

$$\tilde{\xi}_1 = \xi_1, \ \tilde{\xi}_2 = \xi_2 - c\xi$$

с последующим масштабированием

$$\eta_1 = v_1 \xi_1, \ \eta_2 = v_2 \tilde{\xi}_2$$

приведет к функции с главной частью

$$\eta_1^4 + (\eta_2 + \frac{4}{\sqrt{4-\pi}}\eta_1)^2 - \frac{2\delta}{\pi}\eta_1^2.$$
 (5.33)

Причем система ограничений в новых координатах приобретет следующую форму:

$$\eta_1 \ge 0, \ \eta_2 \ge 0.$$
 (5.34)

Угловая коразмерность особенности, определяемая как коразмерность фактор-кольца

$$\hat{Q}(W) = E_0(\eta_1, \eta_2) / \left\langle \eta_1 \frac{\partial W_0}{\partial \eta_1}, \eta_2 \frac{\partial W_0}{\partial \eta_2} \right\rangle,$$

в данном случае равна шести (напоминаем, что $E_0(\eta_1, \eta_2)$ — кольцо ростков гладких функций в нуле, $\langle \eta_1 \frac{\partial W_0}{\partial \eta_1}, \eta_2 \frac{\partial W_0}{\partial \eta_2} \rangle$ — «угловой» идеал, порожденный ростками первых производных). В данном случае «угловой» идеал порожден полиномами

$$2\eta_1^4 + c\eta_1\eta_2 + c^2\eta_1^2$$
, $c\eta_1\eta_2 + \eta_2^2$, $c = \frac{4}{\sqrt{4-\pi}}$

Базис в $\hat{Q}(W)$ определяется в соответствии со стандартной алгебраической технологией [3].

Справедливо следующее утверждение. Теорема 5.2. Деформация

$$\begin{split} \eta_1^4 + (\eta_2 + c\eta_1)^2 + \lambda_1 \eta_1 + \lambda_2 \eta_2 + \\ + \lambda_3 \eta_1^2 + \lambda_4 \eta_1 \eta_2 + \lambda_5 \eta_1^2 \eta_2 \\ (= \eta_1^4 + \eta_2^2 + \lambda_1 \eta_1 + \lambda_2 \eta_2 + \\ + (c^2 + \lambda_3) \eta_1^2 + (2c + \lambda_4) \eta_1 \eta_2 + \lambda_5 \eta_1^2 \eta_2). \end{split}$$

функции (5.33) при ограничениях (5.34) является версальной для особенности (угловой) $\eta_1^4 + (\eta_2 + c\eta_1)^2$ в нуле.

Подход к анализу таких задач описан выше в разделе 3.

ЛИТЕРАТУРА

1. Siersma D. Singularities of functions on boundaries, corners, etc.// Quart. J. Math. Oxford Ser. 1981. 32, 125. P. 119—127.

2. Арнольд В. И. Критические точки функций на многообразии с краем, простые группы Ли B_k, C_k, F_4 и особенности эволют. УМН. 1978. Т. 33, вып. 5(203). С. 91—105.

3. Арнольд В.И., Варченко А.Н., Гусейн-Заде С.М. Особенности дифференцируемых отображений. Классификация критических точек каустик и волновых фронтов. М.: Наука. 1982. 304 с. Особенности дифференцируемых отображений. Монодромия и асимптотики интегралов. М.: Наука. — 1984. — 336 с.

4. *Сапронов Ю.И*. Полурегулярные угловые особенности гладких функций// Матем. сборник. 1989. Т. 180, № 10. С. 1299—1310.

5. Гнездилов А.В. Бифуркации критических торов для функционалов с 3-круговой симметрией// Функц. анализ и его прил. 2000. Т. 34, вып. 1. С. 83—86.

6. Красносельский М.А., Бобылев Н.А., Мухамадиев Э.М. Об одной схеме исследования вырожденных экстремалей функционалов классического вариационного исчисления// ДАН СССР. — 1978. — Т. 240, № 3. — С. 530—533.

ВЕСТНИК ВГУ, Серия физика, математика, 2003, № 1

7. Бобылев Н.А., Красносельский М.А. О бифуркации экстремалей вариационных задач// ДАН СССР. — 1990. — Т. 314, № 2. — С. 265—268.

8. Бобылев Н.А., Емельянов С.В., Коровин С.К. Геометрические методы в вариационных задачах. - М.: Магистр, 1998. — 658 с.

9. Сапронов Ю.И. Конечномерные редукции в гладких экстремальных задачах// Успехи мат. наук. 1996. Т. 51, вып. 6. С. 100—132.

10. Сапронов Ю.И., Швырева О.В. Бифуркации экстремалей гладких функционалов с симметриями и ограничениями в форме интегральных и терминальных неравенств// Третий международный симпозиум по классической и небесной механике. Тез. докл., Великие Луки. 1998. С. 141.

11. Данилова О.Ю., Сапронов Ю.И., Швырёва О.В. Моды бифуркации в угловых критических точках// Труды математического факультета (новая серия) Воронеж: ВорГУ. 2002. — Вып. № 7. — С. 33—39.

12. Данилова О.Ю. Симметричные бифуркации экстремалей вблизи края банахова многообразия // Математические модели и операторные уравнения. — Воронеж: ВГУ, 2001. — С. 45—69.

13. Данилова О.Ю. Двухмодовые бифуркации решений уравнения Кармана при наличии интегрального полуограничения// Труды математического факультета. — Воронеж: Изд. ВГУ, 1999. – 122 с. — (Новая серия; № 4 (20)). — С. 41—50.

14. Данилова О.Ю. Редукции функционалов к возмущенным двумерным сборкам при наличии полуограничения// Сб. тр. молодых ученых матем. факультета ВГУ. — Воронеж: Изд-во ВГПУ, 2001. — С. 55—61.

15. Данилова О.Ю. Бифуркации экстремалей при наложении симметричных и краевых особен-

ностей// Тр. матем. факультета ВГУ. — Воронеж: Изд-во ВГПУ, 2001. № 6 (новая серия). — С. 44—53.

16. Данилова О.Ю. Симметричные бифуркации экстремалей вблизи края банахова многообразия // Математические модели и операторные уравнения. — Воронеж: ВГУ, 2001. — С. 45—69.

17. Швырева О.В. О краевых и угловых особенностях функционалов действия// Сб. тр. молодых ученых математического факультета ВГУ / Воронеж: Изд-во ВГПУ. 2001. — С. 144—149.

18. Швырева О.В. О бифуркациях экстремалей из вершины симплектического угла// Тр. матем. факультета ВГУ. № 5 (новая серия). Воронеж: ВГУ, 2001. — С. 207—216.

19. Швырева О.В. Каустики и bif-расклады для краевой экстремали с трехкратным вырождением вдоль края// Тр. матем. факультета (новая серия) Воронеж: ВГУ. 2002. Вып. 7. — С. 149—160.

20. Швырева О.В. Бифуркации равновесных форм эйлерова стержня при наличии двух полуограничений// Математические модели и операторные уравнения. Воронеж: ВГУ. 2003. Т. 2. — С. 147—159. (http://www.main.vsu.ru/~matfak/ events/mm02/index.html).

21. Арнольд В.И., Козлов В.В., Нейштадт А.И. Математические аспекты классической и небесной механики// Современные проблемы математики. Фундаментальные направления. Т. З. М., ВИНИТИ. 1985. — С. 1—304.

22. Брюно А.Д. Ограниченная задача трех тел: Плоские периодические орбиты. М.: Наука, 1990. — 296 с.

23. Poénaru V. Singularités C^{∞} en Présence de Symétrie / V. Poénaru// Lecture Notes in Mathematics. N.-Y.: Springer-Verlag, 1976. V. 510, Chapter II. — P. 61—89.