

===== ОБЫКНОВЕННЫЕ ДИФФЕРЕНЦИАЛЬНЫЕ УРАВНЕНИЯ =====

УДК 517.925.42

БИФУРКАЦИЯ РОЖДЕНИЯ КОЛЕБАТЕЛЬНОГО РЕЖИМА ПРИ ПЕРИОДИЧЕСКОМ ВОЗМУЩЕНИИ ОСЦИЛЛЯТОРА СПЕЦИАЛЬНОГО ВИДА

© 2019 г. Ю. Н. Бибииков, В. Р. Букаты

Изучается бифуркация нулевого решения дифференциального уравнения $\ddot{x} + x^{p/q} = 0$, где $p > q > 1$ – нечётные взаимно простые числа, при периодических, в частности автономных, возмущениях, зависящих от малого положительного параметра ε . Методом разделения движений выводится бифуркационное уравнение, каждому положительному корню которого соответствует инвариантный двумерный тор (замкнутая траектория в автономном случае), стягивающийся в положение равновесия $x = 0$ при $\varepsilon \rightarrow 0$. Для доказательств используются методы теории Крылова–Боголюбова при исследовании периодических по времени возмущений или теорема о неявной функции в автономном случае.

DOI: 10.1134/S0374064118060031

1. Постановка задачи. Рассмотрим дифференциальное уравнение

$$\ddot{x} + x^{p/q} = X(x, \dot{x}, t, \varepsilon) \quad (1)$$

при следующих предположениях:

I) p/q – несократимая дробь, p и q – нечётные числа, $p > q > 1$.

II) $X(x, y, t, \varepsilon)$ – вещественно аналитическая функция переменных x, y, ε в некоторой окрестности точки $(x, y, \varepsilon) = (0, 0, 0)$, непрерывная и ω -периодическая по t (в частности, от t не зависящая), $X(0, 0, t, \varepsilon) = 0$, $\varepsilon \geq 0$ – малый параметр. Считаем, что разложение X по степеням x, y, ε не содержит членов порядка ниже, чем $p + 1$, если переменной x приписать измерение, равное q , а переменным $y = \dot{x}$ и ε – измерения, равные $(p + q)/2$ и $2(1 + \ell)q$ соответственно.

Таким образом, уравнение (1) можно рассматривать как малое возмущение осциллятора

$$\ddot{x} + x^{p/q} = 0.$$

Разобьём множество числителей p дроби p/q на классы вычетов по модулю $4q$. Иначе говоря, положим $p = \tilde{p} + 4q\ell$, где $\ell = 0, 1, 2, \dots$, $\tilde{p} \in [q + 2, \dots, 5q - 2]$ – нечётные числа.

Мы рассматриваем случай, когда

$$4q + 1 \leq \tilde{p} \leq 5q - 2. \quad (2)$$

Остальные случаи могут быть исследованы аналогично (см. п. 4).

В работе приводятся достаточные условия, при выполнении которых уравнение (1) при каждом достаточно малом $\varepsilon > 0$ имеет наряду с положением равновесия $x = 0$ инвариантный двумерный тор (замкнутую траекторию при автономном возмущении). Случай $q = 1$ исследован в работе [1].

2. Бифуркационное уравнение. Представим функцию $X(x, \dot{x}, t, \varepsilon)$ в виде

$$X = a(t)x^n + b(t)x^m\dot{x} + a_1(t)\varepsilon x^r + b_1(t)\varepsilon\dot{x} + c(t)\dot{x}^2 + \dots, \quad (3)$$

где многоточием обозначены члены разложения, имеющие больший порядок, чем выписанные, в соответствии с приписанными переменным x , y и ε измерениями. Следовательно, n , m и r должны удовлетворять условиям

$$n \geq \frac{p+1}{q}, \quad m \geq \frac{p-q+2}{2q}, \quad r \geq \frac{p+1}{q} - 2(1+\ell).$$

Из левого неравенства в (2) вытекает, что наименьшие из возможных значений n , m и r – это $n = 5 + 4\ell$, $m = 2(1 + \ell)$, $r = 3 + 2\ell$. Отметим, что порядок величины \dot{x}^2 равен $p + q > p + 1$. Сравнивая порядки выписанных в разложении (3) членов, заключаем, что порядки величин x^n , εx^r , \dot{x}^2 превышают порядки величин $x^m \dot{x}$ и $\varepsilon \dot{x}$, равные $2(1 + \ell)q + (p + q)/2$.

Таким образом, функцию X можно представить в виде

$$X = b(t)x^{2(1+\ell)}\dot{x} + b_1(t)\varepsilon\dot{x} + X^*(x, \dot{x}, t, \varepsilon), \quad (4)$$

где $X^* = o(x^{2(1+\ell)q}\dot{x} + \varepsilon\dot{x})$.

Следуя [2], введём в уравнение (1) восходящие идейно к А.М. Ляпунову [3] “полярные координаты” r , φ по формулам

$$x = r^q C(\varphi), \quad \dot{x} = -r^{(p+q)/2} S(\varphi), \quad r > 0, \quad (5)$$

где периодические функции $C(\varphi)$, $S(\varphi)$ определяются как решение задачи Коши

$$C' = -S, \quad S' = C^{p/q}, \quad C(0) = 1, \quad S(0) = 0.$$

Обозначим период функций C и S через Ω . Используя тождество $(p + q)S^2 + 2qC^{1+p/q} = 2q$, получаем систему

$$\begin{aligned} \dot{r} &= -q^{-1}r^{1-(p+q)/2}SX(r^q C(\varphi), -r^{(p+q)/2}S, t, \varepsilon) = R(r, \varphi, t, \varepsilon), \\ \dot{\varphi} &= r^{(p-q)/2} - r^{-(p+q)/2}CX(r^q C(\varphi), -r^{(p+q)/2}S, t, \varepsilon) = r^{(p-q)/2} + \Phi(r, \varphi, t, \varepsilon). \end{aligned} \quad (6)$$

Из соотношений (4) и (5) следует, что

$$R = d(\varphi)b(t)r^{2(1+\ell)q+1} + \varepsilon d_1(\varphi)b_1(t)r + R^*,$$

где порядок остатка R^* превышает порядок выписанных членов, порядок функции Φ на единицу меньше порядка функции R , $d(\varphi) = -q^{-1}C^{2(1+\ell)q}S^2$, $d_1(\varphi) = -q^{-1}S^2$. Здесь и в дальнейшем функции, зависящие от переменных φ , t , – периодические с периодами Ω и ω соответственно.

Лемма 1. *Существует замена*

$$r = \rho + f(\varphi)\rho^{2(1+\ell)q+1-(p-q)/2} + F(\varphi, t)\rho^{2(1+\ell)q+1} + \varepsilon f_1(\varphi)\rho^{1-(p-q)/2} + \varepsilon F_1(\varphi, t)\rho, \quad \rho > 0, \quad (7)$$

приводящая систему (6) к виду

$$\dot{\rho} = g\rho^{2(1+\ell)q+1} + \varepsilon g_1\rho + P(\rho, \varphi, t, \varepsilon), \quad \dot{\varphi} = \rho^{(p-q)/2} + \Psi(\rho, \varphi, t, \varepsilon), \quad (8)$$

где $g = \overline{db}$, $g_1 = \overline{d_1b_1}$, функция P имеет тот же порядок, что и остаток R^* , правая часть второго уравнения системы (8) получается из правой части второго уравнения системы (6) с помощью подстановки (7). (Здесь и далее черта обозначает среднее значение функции.)

Доказательство. Дифференцируя замену (7) по t с учётом равенств (6) и (8) и приравняв члены наинизшего измерения, получаем равенство

$$\begin{aligned} d(\varphi)b(t)\rho^{2(1+\ell)q+1} + \varepsilon d_1(\varphi)b_1(t)\rho &= g\rho^{2(1+\ell)q+1} + g_1\varepsilon\rho + f'(\varphi)\rho^{2(1+\ell)q+1} + \\ &+ \varepsilon f'_1(\varphi)\rho + \dot{F}(\varphi, t)\rho^{2(1+\ell)q+1} + \dot{F}_1(\varphi, t)\varepsilon\rho. \end{aligned} \quad (9)$$

Положим $g = \overline{db}$, $g_1 = \overline{d_1b_1}$. Воспользуемся следующим равенством:

$$d(\varphi)b(t) = \overline{db} + \overline{b}(d - \overline{d}) + d(b - \overline{b})$$

(аналогичное равенство справедливо и для функции d_1).

Рассмотрим уравнения

$$f' = \bar{b}(d - \bar{d}), \quad \dot{F} = d(b - \bar{b}), \quad f'_1 = \bar{b}_1(d_1 - \bar{d}_1), \quad \dot{F}_1 = d_1(b_1 - \bar{b}_1),$$

которые определяют функции f, F, f_1, F_1 следующим образом:

$$f = \bar{b} \int (d - \bar{d}) d\varphi, \quad F = d(\varphi) \int (b - \bar{b}) dt, \quad f_1 = \bar{b}_1 \int (d_1 - \bar{d}_1) d\varphi, \quad F_1 = d_1(\varphi) \int (b_1 - \bar{b}_1) dt.$$

Эти функции обращают равенство (9) в тождество. Лемма доказана.

Уравнение

$$g\rho^{2(1+\ell)q} + \varepsilon g_1 = 0$$

называется *бифуркационным уравнением*. Далее покажем, что каждому положительному корню этого уравнения соответствует, если ε достаточно мало, инвариантный двумерный тор (замкнутая траектория, если возмущение автономно).

3. Бифуркация положения равновесия. Пусть

$$gg_1 < 0. \tag{10}$$

Пусть $\rho = \varepsilon^{1/(2\gamma)}\alpha > 0$ – положительный корень бифуркационного уравнения, где $\gamma = (1+\ell)q$, $\alpha = (-g_1/g)^{1/(2\gamma)}$.

Выполним замену $\rho = \varepsilon^{1/(2\gamma)}(\alpha + z)$. В результате получим систему

$$\dot{z} = \varepsilon Mz + \varepsilon Z(z, \varphi, t, \varepsilon), \quad \dot{\varphi} = \varepsilon^{(p-q)/(4\gamma)}\alpha^{(p-q)/2} + \Gamma(z, \varphi, t, \varepsilon), \tag{11}$$

где $M = -2\gamma g_1 \neq 0$, $Z = O(\varepsilon^{1/(2\gamma)} + z^2)$, $\Gamma = O(\varepsilon + \varepsilon^{(p-q)/(4\gamma)}z)$ при $z \rightarrow 0$, $\varepsilon \rightarrow 0$.

Сначала рассмотрим автономный случай. Пусть $\beta = 1 - (p - q)/(4\gamma)$. В силу условия (2) справедливо неравенство $\beta \geq 1/(2\gamma) > 0$. Следовательно,

$$\dot{\varphi} = \varepsilon^{(p-q)/(4\gamma)}\alpha^{(p-q)/2}(1 + o(1))$$

при $z \rightarrow 0$, $\varepsilon \rightarrow 0$. Исключив t в системе (11), получим дифференциальное уравнение

$$\frac{dz}{d\varphi} = \varepsilon^\beta M_1 z + \varepsilon^\beta Z_1(z, \varphi, \varepsilon), \tag{12}$$

где $M_1 \neq 0$, $Z_1 = O(\varepsilon^{1/(2\gamma)} + z^2)$. Начальное значение z_0 при $\varphi = 0$ периодического решения $z(\varphi, z_0, \varepsilon)$ с периодом Ω определяется уравнением

$$z_0(1 - e^{\varepsilon^\beta M_1 \Omega}) = \varepsilon^\beta \int_0^\Omega e^{\varepsilon^\beta M_1(\Omega - \varphi)} Z_1(z(\varphi, z_0, \varepsilon), \varphi, \varepsilon) d\varphi.$$

Сокращая на ε^β , получаем уравнение, к которому применима теорема о неявной функции в окрестности точки $z_0 = 0$, $\varepsilon = 0$. Пусть $z_0(\varepsilon)$, $0 \leq \varepsilon < \varepsilon^*$, – неявная функция, определяемая этим уравнением. Положим $z(\varphi, \varepsilon) = z(\varphi, z_0(\varepsilon), \varepsilon)$. Из сказанного вытекает

Теорема 1. *Если выполнено условие (10), то при каждом достаточно малом $\varepsilon > 0$ автономное уравнение (1) имеет наряду с положением равновесия $x = 0$ замкнутую траекторию с амплитудой порядка $\varepsilon^{1/(2q+2\ell q)}$, определяемую равенством $\rho = \varepsilon^{1/(2q+2\ell q)}(\alpha + z(\varphi, \varepsilon))$ с помощью подстановок (7) и (5).*

Возвращаясь к случаю периодического по t возмущения, рассмотрим систему (11). Сведение к уравнению (12) в этом случае невозможно. Однако проблема существования интегрального многообразия (в нашем случае инвариантного тора) укладывается в рамки теории Крылова–Боголюбова.

Для исследования системы (11) удобно использовать результаты работы [4]. Система (11) удовлетворяет всем условиям леммы 2.1 из [4], устанавливающей существование инвариантного многообразия, периодического по t и φ , за исключением условия, что $\Gamma = o(\varepsilon)$ при $z = 0$.

Чтобы добиться выполнения этого условия, выделим из функции Γ линейный по ε член $T(\varphi, t)\varepsilon$. Тогда

$$\Gamma(z, \varphi, t, \varepsilon) = T(\varphi, t)\varepsilon + \Theta(z, \varphi, t, \varepsilon),$$

где $\Theta = O(\varepsilon^{1+1/(2\gamma)}, \varepsilon^{(p-q)/(4\gamma)}z)$. Осталось осреднить множитель $T(\varphi, t)$.

Лемма 2. *Существует замена*

$$\varphi = \theta + \varepsilon^{1-(p-q)/(4\gamma)}\sigma(\theta) + \varepsilon\Sigma(\theta, t), \quad (13)$$

приводящая систему (11) к виду

$$\dot{z} = \varepsilon Mz + \varepsilon Z_1(z, \theta, t, \varepsilon), \quad \dot{\theta} = \varepsilon^{(p-q)/(4\gamma)}\alpha^{(p-q)/2} + \bar{T}\varepsilon + \Theta_1(z, \theta, t, \varepsilon), \quad (14)$$

где $\Theta_1(0, \theta, t, \varepsilon) = O(\varepsilon^{1+1/(2\gamma)})$.

Доказательство. Продифференцируем замену (13) по t с учётом равенств (11) и (14). Приравнявая коэффициенты при ε , получаем уравнение

$$T(\theta, t) - \bar{T} = \frac{d\sigma}{d\theta}\alpha^{(p-q)/2} + \frac{\partial\Sigma}{\partial t}. \quad (15)$$

Представим функцию T в виде $T = \bar{T} + \hat{T}(\theta) + \tilde{T}(\theta, t)$, где \hat{T} равно среднему значению функции $T(\theta, t) - \bar{T}$ по t . Полагая

$$\alpha^{(p-q)/2}\sigma = \int \hat{T}(\vartheta) d\theta, \quad \Sigma = \int \tilde{T}(\theta, t) dt,$$

построим решение уравнения (15), а значит, и требуемую замену (13). Лемма доказана.

Теорема 2. *Если выполнено условие (10), то при каждом достаточно малом $\varepsilon > 0$ уравнение (1) имеет инвариантное многообразие (двумерный тор), определяемое равенством $\rho = \varepsilon^{1/(2q+2\ell q)}(\alpha + z(\theta, t, \varepsilon))$ с помощью подстановок (13), (7) и (5).*

4. Бифуркационное уравнение в общем случае. Откажемся от условия (2). Используя лемму из работы [2] и рассуждая аналогично доказательству леммы 1 настоящей работы, докажем следующее утверждение.

Лемма 3. *Существует замена*

$$r = \rho + h(\rho, \varphi, t) + \varepsilon f_1(\varphi)\rho^{1-(p-q)/2} + \varepsilon F_1(\varphi, t),$$

приводящая систему (6) к виду

$$\dot{\rho} = g\rho^{2\mu+1} + \varepsilon g_1\rho + P(\rho, \varphi, t, \varepsilon), \quad \dot{\varphi} = \rho^{(p-q)/2} + \Psi(\rho, \varphi, t, \varepsilon),$$

где по-прежнему $g_1 = \bar{d}_1\bar{b}_1$, а $g \neq 0$ – некоторая постоянная. При этом, если $\bar{b} \neq 0$, то $\mu \leq \gamma = (1 + \ell)q$.

Например, если $p = 5$, $q = 3$, то можно показать, что $\mu = 2$, $\gamma = 3$ [2].

Отличие общего случая от рассмотренного выше состоит в том, что постоянная g подлежит вычислению, а не определяется непосредственно по функции X .

Бифуркационное уравнение принимает вид

$$g\rho^{2\mu} + \varepsilon g_1 = 0.$$

Следовательно, при определении порядков малости мы должны малому параметру приписывать измерение 2μ , а не 2γ . Остальные рассуждения сохраняют силу при замене γ на μ . Таким образом, справедлива

Теорема 3. *Если выполняется неравенство $gg_1 < 0$, то в уравнении (1) имеет место бифуркация рождения инвариантного тора при прохождении малого параметра через нулевое значение.*

СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

1. *Бибиков Ю.Н., Савельева А.Г.* Периодические возмущения нелинейного осциллятора // Дифференц. уравнения. 2016. Т. 52. № 3. С. 411–418.
2. *Бибиков Ю.Н., Букаты В.Р., Трушина Н.В.* Об устойчивости положения равновесия при периодических возмущениях осциллятора со степенной восстанавливающей силой с рациональным показателем // Прикл. математика и механика. 2016. Т. 80. Вып. 6. С. 629–636.
3. *Ляпунов А.М.* Собрание сочинений. Т. 2. М.; Л., 1956. С. 272–331.
4. *Hale J.K.* Integral manifolds of perturbed differential systems // Ann. of Math. 1961. V. 73. № 3. P. 496–531.

Санкт-Петербургский государственный
университет

Поступила в редакцию
21.07.2018 г.