

УДК 517.9

**АСИМПТОТИЧЕСКИЙ МЕТОД ИССЛЕДОВАНИЯ
СЛАБОНЕЛИНЕЙНОЙ СИСТЕМЫ
ЧЕТЫРЕХ ДИФФЕРЕНЦИАЛЬНЫХ УРАВНЕНИЙ**

В.С. Ткачук

*Ин-т математики НАН Украины,
Украина, 252601, Киев 4, ул. Терещенковская, 3*

By means of the asymptotic method we investigate the m -frequency oscillation system ($m \leq 2$) described by a weakly nonlinear system of four differential equations in the non-resonance case.

З допомогою асимптотичного методу досліджується m -частотна коливна система ($m \leq 2$), що описується слабконелінійною системою чотирьох диференціальних рівнянь, в нерезонансному випадку.

В настоящей работе проведем анализ m -частотной колебательной системы ($m \leq 2$), описываемой системой дифференциальных уравнений вида

$$\frac{dx}{dt} = \lambda Hx + \varepsilon X(x), \tag{1}$$

где

$$X(x) = (X_1(x), X_2(x)), \quad x = (x_1, x_2), \quad x_i = \begin{pmatrix} x_{i1} \\ x_{i2} \end{pmatrix}, \quad x \in \mathbf{R}^4,$$

$X_i(x)$ — двумерные функции, принадлежащие пространству полиномов по x , $\lambda = (\lambda_1, \lambda_2)$, $H = \text{diag}(H_1, H_2)$, H_i — постоянные матрицы, имеющие вид $\begin{pmatrix} \alpha_i & \beta_i \\ \gamma_i & -\alpha_i \end{pmatrix}$, элементы которых удовлетворяют равенству $\alpha_i^2 + \beta_i\gamma_i + 1 = 0$, $i = 1, 2$; ε — малый положительный параметр.

Будем рассматривать систему уравнений (1) в предположении, что функция $X(x)$ является полиномом относительно x степени не выше 3. Согласно [1–3], при анализе колебаний такой системы в первом приближении к нерезонансному следует отнести случай, когда

$$\frac{\lambda_1}{\lambda_2} \neq 1, \frac{1}{2}, 2, \frac{1}{3}, 3. \tag{2}$$

Пусть неравенство (2) имеет место. Запишем функции X_i в явном виде

$$X_i(x_1, x_2) = \sum_{|m| \leq 3} C_m^{(i)} \prod_{l=1}^2 x_{l1}^{m_{l1}} x_{l2}^{m_{l2}}, \quad i = 1, 2, \tag{3}$$

где $m = (m_{11}, m_{12}, m_{21}, m_{22})$ — вектор с целыми неотрицательными компонентами,
 $|m| = \sum_i l_i(m_{i1} + m_{i2})$, $C_m^{(i)} = \begin{pmatrix} c_m^{(i1)} \\ c_m^{(i2)} \end{pmatrix}$ — числовые коэффициенты.

Уравнения первого приближения системы (1) имеют вид

$$\frac{dy}{dt} = \lambda Hy + \varepsilon Y(y), \quad (4)$$

где

$$Y(y) = (Y_1(y), Y_2(y)) = \frac{1}{(2\pi)^2} \int_0^{2\pi} \int_0^{2\pi} e^{-\varphi H} X(e^{\varphi H} y) d\varphi. \quad (5)$$

В системе уравнений (4) вместо евклидовых координат $y = (y_1, y_2)$ введем амплитудно-фазовые переменные $h = (h_1, h_2)$, $\varphi = (\varphi_1, \varphi_2)$ по формулам

$$y_i = e^{\varphi_i H_i} \mathbf{h}_i = (\sin \varphi_i H_i + \cos \varphi_i E_2) \mathbf{h}_i, \quad (6)$$

где $\mathbf{h}_i = \begin{pmatrix} h_i \\ h_i \end{pmatrix}$, $h_i \in R^+$, $i = 1, 2$, $\varphi \in \mathcal{T}_2$ — 2-мерный тор.

В результате получим систему уравнений

$$\left(\frac{d\varphi_i}{dt} - \lambda_i \right) H_i \mathbf{h}_i + \frac{d\mathbf{h}_i}{dt} = \varepsilon e^{-\varphi_i H_i} Y_i(e^{\varphi_1 H_1} \mathbf{h}_1, e^{\varphi_2 H_2} \mathbf{h}_2), \quad i = 1, 2. \quad (7)$$

Для расщепления усредненной системы уравнений (7) нам необходимо найти ее правую часть. Поскольку, согласно [3, 4], функция $Y(y)$ принадлежит ядру оператора

$$L = \frac{d}{dy} \lambda Hy - \lambda H,$$

то

$$Y(e^{\varphi H} y) = e^{\varphi H} Y(y),$$

в результате чего получим

$$e^{-\varphi H} Y(e^{\varphi H} \mathbf{h}) = Y(\mathbf{h}) = \frac{1}{(2\pi)^2} \int_0^{2\pi} \int_0^{2\pi} e^{-\varphi H} X(e^{\varphi H} \mathbf{h}) d\varphi. \quad (8)$$

Используя формулы (3), (6), имеем

$$Y_i(h_1, h_2) = \frac{1}{8} \left[\left(\sum_{k=1}^2 a_{ik} h_k^2 + a_i \right) E_2 + \left(\sum_{k=1}^2 b_{ik} h_k^2 + b_i \right) H_i \right] \mathbf{h}_i, \quad (9)$$

где коэффициенты a_{ik} , a_i выражаются через коэффициенты исходной системы уравнений (1) следующим образом:

$$\begin{aligned}
 a_1 &= 4(c_{1000}^{(11)} + c_{0100}^{(12)}), & a_2 &= 4(c_{0010}^{(21)} + c_{0001}^{(22)}), \\
 a_{11} &= (2\alpha_1 + \beta_1 - \gamma_1)[\beta_1 m_1 - \gamma_1 m_2 - 2\alpha_1 m_3], \\
 a_{12} &= 2(2\alpha_2 + \beta_2 - \gamma_2)[\beta_2 n_1 - \gamma_2 n_2 - \alpha_2 n_3], \\
 a_{21} &= 2(2\alpha_1 + \beta_1 - \gamma_1)[\beta_1 k_1 - \gamma_1 k_2 - \alpha_1 k_3], \\
 a_{22} &= (2\alpha_2 + \beta_2 - \gamma_2)[\beta_2 l_1 - \gamma_2 l_2 - 2\alpha_2 l_3], \\
 m_1 &= 3c_{3000}^{(11)} + c_{2100}^{(12)}, & m_2 &= c_{1200}^{(11)} + c_{0300}^{(12)}, & m_3 &= c_{2100}^{(11)} + c_{1200}^{(12)}, \\
 n_1 &= c_{1020}^{(11)} + c_{0120}^{(12)}, & n_2 &= c_{1002}^{(11)} + c_{0102}^{(12)}, & n_3 &= c_{1011}^{(11)} + c_{0111}^{(12)}, \\
 k_1 &= c_{2010}^{(21)} + c_{2001}^{(22)}, & k_2 &= c_{0210}^{(21)} + c_{0201}^{(22)}, & k_3 &= c_{1110}^{(21)} + c_{1101}^{(22)}, \\
 l_1 &= 3c_{0030}^{(21)} + c_{0021}^{(22)}, & l_2 &= c_{0012}^{(21)} + c_{0003}^{(22)}, & l_3 &= c_{0021}^{(21)} + c_{0012}^{(22)}.
 \end{aligned} \tag{10}$$

Найденное выражение для $Y_i(h_1, h_2)$ позволяет расщепить систему уравнений (7) на уравнения с медленно и быстро меняющимися переменными, в результате чего получим

$$\begin{aligned}
 \frac{dh_i}{dt} &= \frac{\varepsilon}{8} \left[\sum_{k=1}^2 a_{ik} h_k^2 + a_i \right] h_i = \frac{\varepsilon}{8} A_i(h_1^2, h_2^2) h_i, \\
 \frac{d\varphi_i}{dt} &= \lambda_i + \frac{\varepsilon}{8} \left[\sum_{k=1}^2 b_{ik} h_k^2 + b_i \right] = \lambda_i + \frac{\varepsilon}{8} B_i(h_1^2, h_2^2) h_i, \quad i = 1, 2.
 \end{aligned} \tag{11}$$

Система уравнений (11) может иметь квазистатическое положение равновесия

$$h = h^0, \quad h_i^0 > 0, \quad i = 1, 2,$$

определяемое из уравнений

$$\begin{aligned}
 a_{11} h_1^2 + a_{12} h_2^2 + a_1 &= 0, \\
 a_{21} h_1^2 + a_{22} h_2^2 + a_2 &= 0.
 \end{aligned} \tag{12}$$

В случае невырожденности матрицы $A = \begin{pmatrix} a_{11} & a_{12} \\ a_{21} & a_{22} \end{pmatrix}$ система (12) имеет решение

$$h_0^2 = ((h_1^0)^2, (h_2^0)^2) = \left(\frac{\Delta_1}{\Delta}, \frac{\Delta_2}{\Delta} \right), \tag{13}$$

где $\Delta_1 = a_2 a_{12} - a_1 a_{22}$, $\Delta_2 = a_1 a_{21} - a_2 a_{11}$, $\Delta = a_{11} a_{22} - a_{12} a_{21}$.

Согласно теореме [3], исходная система уравнений (1) может иметь двумерный инвариантный тор, соответствующий точке $C \left(\frac{\Delta_1}{\Delta}, \frac{\Delta_2}{\Delta} \right)$ в случае, когда $\frac{\Delta_1}{\Delta}, \frac{\Delta_2}{\Delta} > 0$.

Матрица H , определяющая устойчивость положения равновесия (13), имеет вид

$$H = \begin{pmatrix} a_{11}(h_1^0)^2 & a_{12}(h_1^0)^2(h_2^0)^2 \\ a_{21}(h_1^0)^2(h_2^0)^2 & a_{22}(h_2^0)^2 \end{pmatrix}, \quad (14)$$

откуда находим выражения для собственных значений матрицы H :

$$r_{1,2} = \frac{S_1 \pm \sqrt{S_1^2 - 4S_2}}{2}, \quad \text{где } S_1 = \frac{a_{11}\Delta_1 + a_{22}\Delta_2}{\Delta}, \quad S_2 = \frac{\Delta_1\Delta_2}{\Delta}.$$

Собственные числа матрицы H имеют нулевые вещественные части при $S_1 = 0$, $\Delta_1, \Delta_2, \Delta > 0$. Во всех остальных случаях обеспечивается „грубость” матрицы H , а значит, и условия теоремы [3], что гарантирует существование двумерного инвариантного тора исходной системы уравнений (1), соответствующего квазистатическому положению равновесия (13). В частности, этот тор будет экспоненциально устойчивым только в том случае, когда

$$\Delta_1, \Delta_2, \Delta > 0 \quad \text{и} \quad a_{11}\Delta_1 + a_{22}\Delta_2 < 0. \quad (15)$$

Гиперплоскости $y_i = 0$ будут инвариантными для усредненных уравнений (4) при любом $i = 1, 2$, и при замене (6) они переходят в инвариантные гиперплоскости $h_i = 0$.

Рассмотрим инвариантные множества $(0, h_2)$ и $(h_1, 0)$. Уравнения квазистатических положений равновесия на этих множествах будут иметь соответственно вид

$$a_{22}h_2^2 + a_2 = 0, \quad \text{и} \quad a_{11}h_1^2 + a_1 = 0, \quad (16)$$

в результате чего в первом случае получим $(h_2^0)^2 = -a_2/a_{22}$, а во втором — $(h_1^0)^2 = -a_1/a_{11}$.

Согласно [3 – 6], исходная система уравнений (1) может иметь предельные циклы, соответствующие точкам $C_1(0; -a_2/a_{22})$ и $C_2(-a_1/a_{11}; 0)$ в случаях $a_2 a_{22} < 0$ и $a_1 a_{11} < 0$.

Собственные числа матрицы H , определяющей устойчивость предельных циклов, отвечающих точкам C_1 и C_2 , вычисляются по формулам

$$r_1 = -\Delta_1 a_{22}, \quad r_2 = -a_2 \quad \text{для точки } C_1; \quad (17)$$

$$r_1 = -\Delta_2 a_{11}, \quad r_2 = -a_1 \quad \text{для точки } C_2.$$

Грубость матрицы H обеспечивается в этих случаях соответственно условиями

$$\Delta_1 \neq 0 \quad \text{и} \quad \Delta_2 \neq 0; \quad (18)$$

при этом предельные циклы, отвечающие точкам C_1 и C_2 , будут экспоненциально устойчивыми при $a_2 > 0, \Delta_1 < 0$ и $a_1 > 0, \Delta_2 < 0$, экспоненциально неустойчивыми при $a_2 < 0, \Delta_1 < 0$ и $a_1 < 0, \Delta_2 < 0$, и экспоненциально дихотомичными при $\Delta_1 > 0$ и $\Delta_2 > 0$.

Для того чтобы подвести итог, введем в рассмотрение следующие области:

$$\begin{array}{lll}
 A) & \begin{array}{l} 2a_1K > a_2M; \\ 2a_2N > a_1L; \\ ML > 4NK, \end{array} & B) & \begin{array}{l} 2a_1K < a_2M; \\ 2a_2N < a_1L; \\ ML < 4NK, \end{array} & C) & \begin{array}{l} 2a_1K \leq a_2M; \\ 2a_2N \leq a_1L; \\ ML \geq 4NK, \end{array} \\
 D) & \begin{array}{l} 2a_1K \geq a_2M; \\ 2a_2N \geq a_1L; \\ ML \leq 4NK, \end{array} & E) & (2a_1K - a_2M)(2a_2N - a_1L) < 0, & &
 \end{array}$$

где

$$\begin{aligned}
 M &= m_1\beta_1^2 - 2m_3\alpha_1\beta_1 + m_2(\alpha_1^2 + 1), & L &= l_1\beta_2^2 - 2l_3\alpha_2\beta_2 + l_2(\alpha_2^2 + 1), \\
 K &= k_1\beta_1^2 - k_3\alpha_1\beta_1 + k_2(\alpha_1^2 + 1), & N &= n_1\beta_2^2 - n_3\alpha_2\beta_2 + n_2(\alpha_2^2 + 1).
 \end{aligned}$$

В этих обозначениях справедлива следующая теорема.

Теорема. Для грубых положений равновесия амплитудных уравнений первого приближения всегда существует нулевое, устойчивость которого определяется коэффициентами a_1, a_2 , и в зависимости от коэффициентов системы (1) возможны следующие случаи существования инвариантных множеств исходной системы уравнений:

1. В области A существует экспоненциально устойчивый или неустойчивый двумерный инвариантный тор и могут существовать один или два экспоненциально дихотомичных предельных цикла.

2. В области B существует экспоненциально дихотомичный двумерный инвариантный тор и могут существовать экспоненциально устойчивые или неустойчивые предельные циклы в любой комбинации.

3. В области C могут существовать экспоненциально устойчивые или неустойчивые предельные циклы в любой комбинации.

4. В области D могут существовать экспоненциально дихотомичные предельные циклы.

5. В области E при одновременном существовании предельных циклов один из них экспоненциально дихотомичный, а другой экспоненциально устойчивый или неустойчивый.

Рассмотрим все возможные случаи существования двумерного инвариантного тора с предельными циклами, для чего в системе (11) для амплитудных уравнений выполним замену

$$\begin{aligned}
 \rho_1 &= \left| \frac{a_{11}}{a_1} \right| h_1^2, \quad \rho_2 = \left| \frac{a_{22}}{a_1} \right| h_2^2 \quad \text{при} \quad a_{11}, a_{22}, a_1 \neq 0, \\
 \rho_1 &= |a_{11}| h_1^2, \quad \rho_2 = |a_{22}| h_2^2 \quad \text{при} \quad a_{11}, a_{22} \neq 0, a_1 = 0, \\
 \rho_1 &= h_1^2 \quad \text{при} \quad a_{11} = 0, \quad \rho_2 = h_2^2 \quad \text{при} \quad a_{22} = 0,
 \end{aligned} \tag{19}$$

в результате которой получим систему вида

$$\begin{aligned}
 \frac{d\rho_1}{d\tau} &= (k_1\rho_1 + k_2\rho_2 + k_3)\rho_1, \\
 \frac{d\rho_2}{d\tau} &= (l_1\rho_1 + l_2\rho_2 + l_3)\rho_2,
 \end{aligned} \tag{20}$$

где в зависимости от знаков M, L, a_1 коэффициенты k_i, l_i могут принимать следующие значения:

$$\begin{aligned}
 k_1 &= 0, \pm 1, & k_2 &= \pm m, \pm m', a_{12}, & k_3 &= 0, \pm 1, \\
 l_1 &= \pm n, \pm n', a_{21}, & l_2 &= 0, \pm 1, & l_3 &= \pm \gamma, a_2; \\
 \tau &= \frac{\varepsilon}{4}|a_1|t \text{ при } a_1 \neq 0 & \text{или} & & \tau &= \frac{\varepsilon}{4}t \text{ при } a_1 = 0.
 \end{aligned}
 \tag{21}$$

В формулах (21) приняты следующие обозначения:

$$\begin{aligned}
 \gamma &= a_2/a_1, \\
 m &= \frac{2(n_1\beta_2 - n_2\gamma_2 - n_3\alpha_2)}{l_1\beta_2 - l_2\gamma_2 - 2l_3\alpha_2}, & m' &= 2\frac{2\alpha_2 + \beta_2 - \gamma_2}{a_1}(\beta_2n_1 - \gamma_2n_2 - \alpha_2n_3), \\
 n &= \frac{2(k_1\beta_1 - k_2\gamma_1 - k_3\alpha_1)}{m_1\beta_1 - m_2\gamma_1 - 2m_3\alpha_1}, & n' &= 2\frac{2\alpha_1 + \beta_1 - \gamma_1}{a_1}(\beta_1k_1 - \gamma_1k_2 - \alpha_1k_3),
 \end{aligned}$$

где m_i, n_i, k_i, l_i — коэффициенты, задающиеся формулами (10).

В результате исследования системы уравнений (20) получим зависимости стационарных амплитуд этого уравнения, отвечающих точке C , от коэффициентов m, n , и области существования и устойчивости двумерного инвариантного тора исходной системы уравнений (1), обозначенные на рис. 1 – 12 таким образом:



1. $M > 0, L < 0, a_1 > 0$.

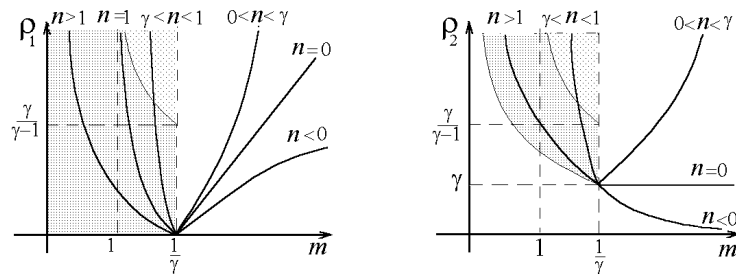


Рис. 1

Существует предельный цикл, отвечающий точке C_1 и являющийся экспоненциально устойчивым при $m > \frac{1}{\gamma}$ и экспоненциально дихотомическим при $m < \frac{1}{\gamma}, \gamma > 0$ (рис. 1).

2. $M > 0, L < 0, a_1 < 0$.

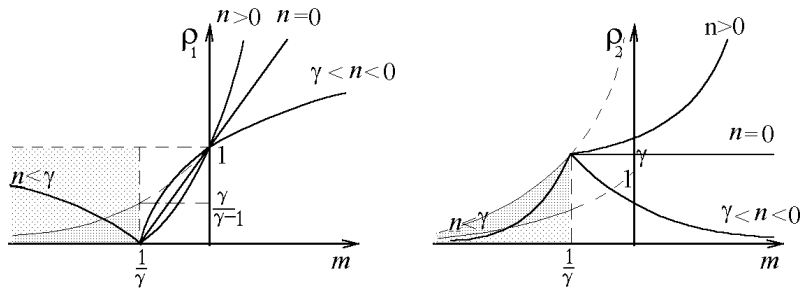


Рис. 2

Существуют два предельных цикла, отвечающих точкам C_1 и C_2 . Цикл, отвечающий точке C_1 , является экспоненциально устойчивым при $m > \frac{1}{\gamma}$ и экспоненциально дихотомичным при $m < \frac{1}{\gamma}$, а цикл, отвечающий точке C_2 , будет экспоненциально неустойчивым при $n > \gamma$ и экспоненциально дихотомичным при $n < \gamma, \gamma < 0$ (рис. 2).

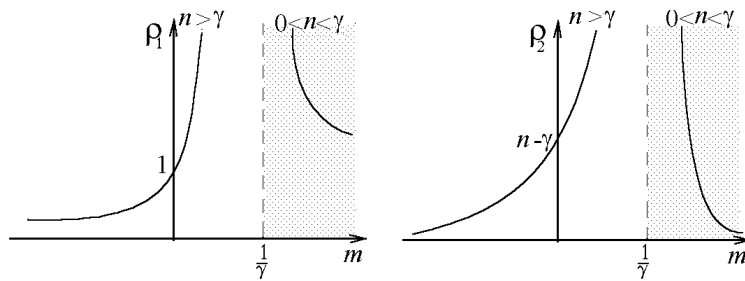


Рис. 3

Существует цикл, отвечающий точке C_2 , который будет экспоненциально неустойчивым при $n > \gamma$ и экспоненциально дихотомичным при $n < \gamma, 0 \leq \gamma \leq 1$ (рис. 3).

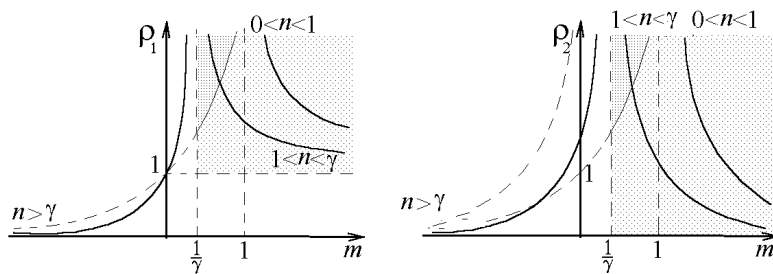


Рис. 4

Существует цикл, отвечающий точке C_2 , экспоненциально неустойчивый при $n > \gamma$ и экспоненциально дихотомичный при $n < \gamma, \gamma > 1$ (рис. 4).

3. $M > 0, L < 0, a_1 = 0$.

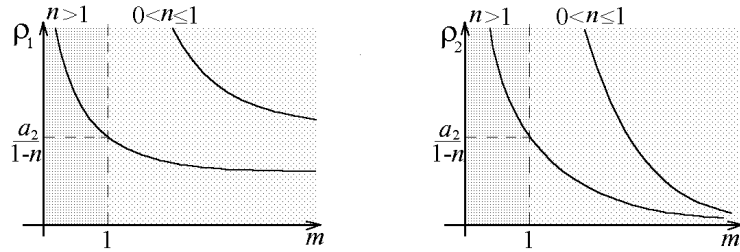


Рис. 5

Существует экспоненциально неустойчивый предельный цикл исходной системы уравнений (1), отвечающий точке $C_1, a_2 < 0$ (рис. 5).

4. $M > 0, L > 0, a_1 > 0$.

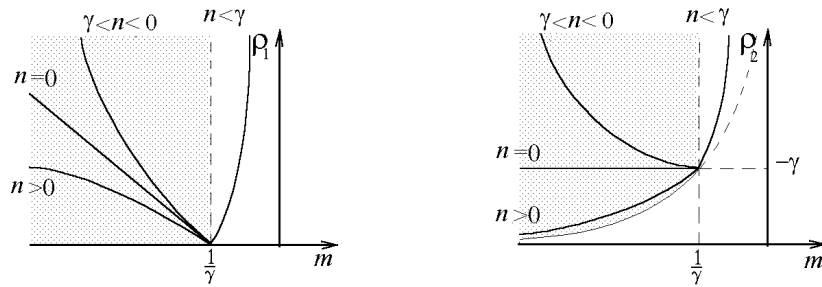


Рис. 6

Существует предельный цикл, отвечающий точке C_1 , экспоненциально неустойчивый при $m > \frac{1}{\gamma}$ и экспоненциально дихотомичный при $m < \frac{1}{\gamma}, \gamma < 0$ (рис. 6).

5. $M > 0, L > 0, a_1 < 0$.

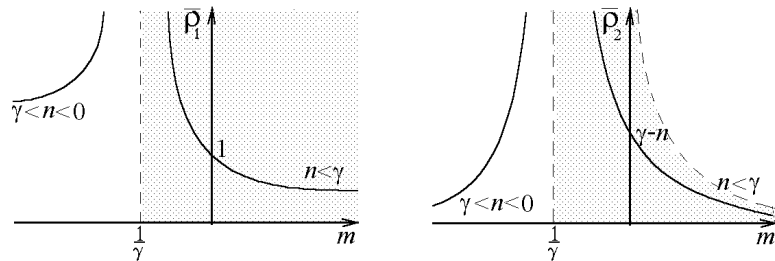


Рис. 7

Существует цикл, отвечающий точке C_2 , который будет экспоненциально неустойчивым при $n > \gamma$ и экспоненциально дихотомичным при $n < \gamma, (\gamma \leq 0)$ (рис. 7).

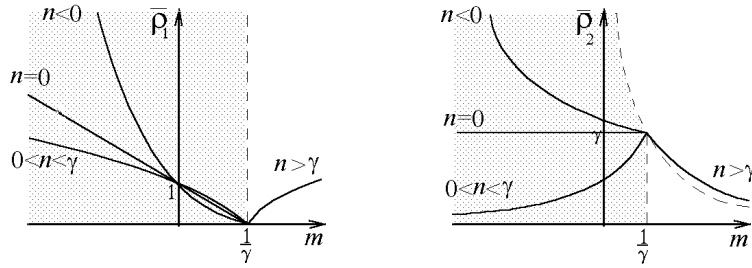


Рис. 8

Существуют два предельных цикла, отвечающих точкам C_1 и C_2 . Цикл, отвечающий точке C_1 , является экспоненциально неустойчивым при $m > \frac{1}{\gamma}$ и экспоненциально дихотомичным при $m < \frac{1}{\gamma}$, а цикл, отвечающий точке C_2 , будет экспоненциально неустойчивым при $n > \gamma$ и экспоненциально дихотомичным при $n < \gamma, \gamma > 0$ (рис. 8).

6. $M > 0, L > 0, a_1 = 0$.

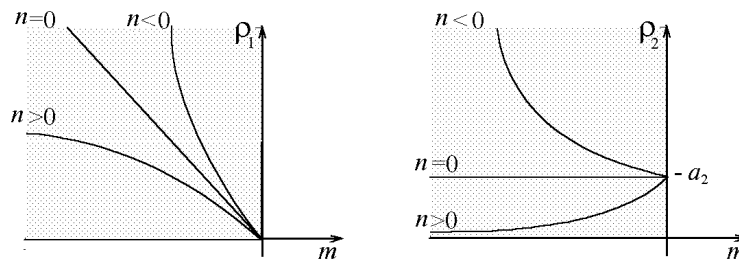
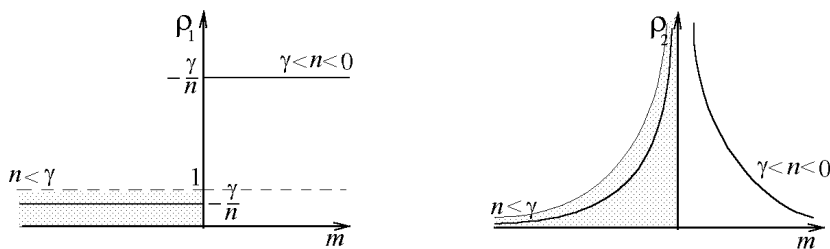


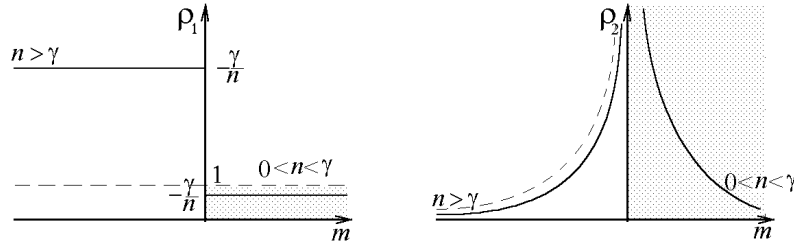
Рис. 9

Существует предельный цикл, отвечающий точке C_1 и являющийся экспоненциально неустойчивым при $m > 0$ и экспоненциально дихотомичным при $m < 0, a_2 < 0$ (рис. 9).

7. $M > 0, L = 0, a_1 < 0$.



a



б

Рис. 10

В обоих случаях ($a - \gamma < 0$ и $\delta - \gamma > 0$) существует предельный цикл, порождаемый точкой C_2 , экспоненциально неустойчивый при $n > \gamma$ и экспоненциально дихотомичный при $n < \gamma$ (рис. 10).

8. $M = 0, L > 0, a_1 > 0$.

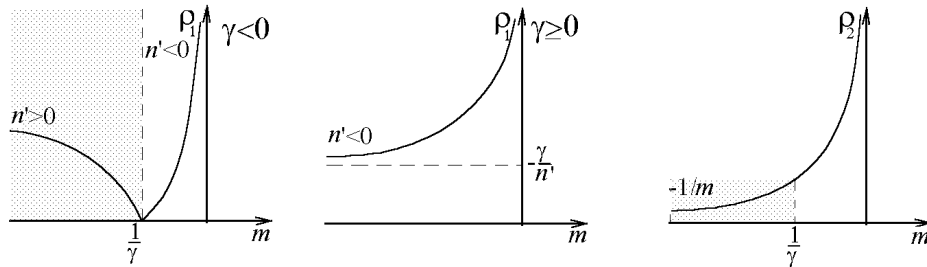


Рис. 11

При $\gamma < 0$ существует предельный цикл, порождаемый точкой C_1 , экспоненциально неустойчивый при $m > \frac{1}{\gamma}$ и экспоненциально дихотомичный при $m < \frac{1}{\gamma}$ (рис. 11).

9. $M = 0, L > 0, a_1 < 0$.

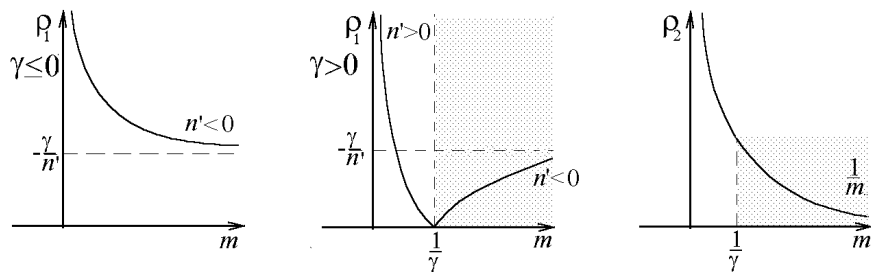


Рис. 12

При $\gamma > 0$ существует предельный цикл, порождаемый точкой C_1 , экспоненциально неустойчивый при $m < \frac{1}{\gamma}$ и экспоненциально дихотомичный при $m > \frac{1}{\gamma}$ (рис. 12).

Заметим, что при одновременной замене знаков коэффициентов M, L, a_1, a_2 в рассмотренных выше случаях ситуация не изменится, но при этом устойчивые области меняются на неустойчивые, и наоборот.

1. Митропольский Ю.А., Самойленко А.М. К вопросу об асимптотических разложениях нелинейной механики // Укр. мат. журн. — 1979. — **31**, № 1. — С. 42 – 53.
2. Митропольский Ю.А., Самойленко А.М. Общие вопросы теории асимптотического интегрирования систем нелинейной механики. — Киев, 1987. — 50 с. — (Препринт / АН УССР. Ин-т математики; 8741).
3. Самойленко А.М. Асимптотический метод исследования m -частотных колебательных систем // Укр. мат. журн. — 1998. — **50**, № 10. — С. 1366 – 1387.
4. Самойленко А.М. Элементы математической теории многочастотных колебаний. — М.: Наука, 1987. — 304 с.
5. Митропольский Ю.А., Самойленко А.М. Исследование колебательных систем второго порядка. — Киев, 1976. — 50 с. — (Препринт / АН УССР. Ин-т математики; 76.6).
6. Гантмахер Ф.Р. Теория матриц. — М.: Наука, 1967. — 575 с.

Получено 24.04.99