

УДК 517.925.5

ПОСТРОЕНИЕ НЕАВТОНОМНОЙ СИСТЕМЫ
ДИФФЕРЕНЦИАЛЬНЫХ УРАВНЕНИЙ
ПО ЗАДАННОЙ СОВОКУПНОСТИ ЧАСТНЫХ
ИНТЕГРАЛОВ В МНОГОМЕРНОМ ПРОСТРАНСТВЕ

O.B. Ибушева, Р.Г. Мухарлямов

Аннотация

Предлагается метод построения неавтономной системы дифференциальных уравнений по заданному интегральному многообразию. Определяются условия устойчивости решений системы по отношению к множествам решений. Рассматривается задача построения неавтономной системы дифференциальных уравнений второго порядка по заданным частным решениям на плоскости.

Ключевые слова: неавтономная система дифференциальных уравнений, частный интеграл, условие устойчивости.

Введение

Задача построения системы дифференциальных уравнений по заданному интегральному многообразию рассмотрена в [1–3]. В частности, в [1] строится автономная система дифференциальных уравнений, имеющая заданную интегральную кривую на плоскости. В [2] рассматривается задача построения множества систем дифференциальных уравнений, имеющих заданные интегральные многообразия, методом, предложенным в [1], и определяется конструкция систем из условия устойчивости этих многообразий. В [3] построена автономная система дифференциальных уравнений по заданному распределению фазовых траекторий на плоскости, определены коэффициенты, предусмотренные в конструкции системы, исходя из вида интегральных кривых и особых точек.

В данной работе предложен метод построения неавтономной системы дифференциальных уравнений по заданной совокупности частных интегралов в многомерном фазовом пространстве, определена структура системы из условий устойчивости решений относительно заданных интегральных многообразий. Рассмотрена задача построения неавтономной системы второго порядка, имеющей своими частными решениями заданные «подвижные» кривые.

**1. Определение структуры неавтономной системы
дифференциальных уравнений в многомерном пространстве**

Пусть в некоторой области G фазового пространства R_n переменных x_1, \dots, x_n уравнениями

$$\omega_i(x(t), t) = 0, \quad i = 1, \dots, r, \tag{1.1}$$

заданы «подвижные» гиперповерхности. Будем предполагать, что при любом t функции $\omega_i(x, t)$ всюду в области G непрерывны и обладают непрерывными частными производными $\frac{\partial \omega_i}{\partial x_j}, \frac{\partial \omega_i}{\partial t}, j = 1, \dots, n$. Требуется построить систему дифференциальных уравнений

$$\frac{dx}{dt} = X(x, t), \quad x \in R_n, \quad (1.2)$$

имеющую заданные функции $\omega_i(x, t)$ своими частными интегралами.

Введем в рассмотрение функцию $\omega(x, t)$, представляющую собой произведение $r + 2$ функций

$$\omega = \omega_0 \omega_1 \cdots \omega_r \omega_{r+1}.$$

Здесь $\omega_0 \equiv 1$. Уравнения $\omega_s(x, t) = 0$ при $s = 1, \dots, p$ равносильны уравнениям «подвижных» поверхностей, допускающих бесконечно малый высший предел в смысле работы [4]. Уравнения $\omega_l(x, t) = 0$ при $l = p + 1, \dots, q$ соответствуют «перемещающимся» поверхностям, имеющим общие части $M(t)$. Предполагается, что многообразие $M(t)$ обладает компактной окрестностью [4]. Равенства $\omega_h(x, t) = 0$ при $h = q + 1, \dots, r$ определяют «подвижные» поверхности и разделяют области, заполненные траекториями разных типов. «Подвижные» сепаратрисы $\omega_h(x, t) = 0$ не имеют общих точек с поверхностями $\omega_s(x, t) = 0$ и многообразием $M(t)$; $\omega_{r+1} \equiv 1$.

Тогда каждая функция $\omega_i(x, t) = 0$ ($i = 1, \dots, r$) представляет собой частный интеграл системы (1.2), если выполняется равенство

$$\frac{d\omega}{dt} = \frac{\partial \omega}{\partial x} X(x, t) + \frac{\partial \omega}{\partial t} = F(\omega, x, t),$$

и $F(\omega, x, t)$ обращается в нуль при выполнении условий $\omega_i(x, t) = 0$ для всех $i = 1, \dots, r$.

Общая структура систем дифференциальных уравнений, допускающих частные интегралы (1.1), определяется в виде [5]

$$\frac{dx_j}{dt} = P_j(x, t) + Q(x, t) \left(\sum_{k=1}^{j-1} \frac{\partial \omega}{\partial x_k} - \sum_{k=j+1}^n \frac{\partial \omega}{\partial x_k} \right) - \frac{\frac{\partial \omega}{\partial x_j} \frac{\partial \omega}{\partial t}}{\sum_{k=1}^n \left(\frac{\partial \omega}{\partial x_k} \right)^2}, \quad (1.3)$$

где $Q(x, t)$ – произвольная непрерывная функция, $P_j(x, t)$ – непрерывные функции, обращающиеся в нуль вдоль поверхностей (1.1) и определенные в виде

$$P_j(x, t) = P(x, t) \omega_1 \cdots \omega_p \sum_{i=1}^q \sum_{k=1}^n \alpha_{jk}^{(i)} \frac{\partial \omega_i}{\partial x_k} \omega_0 \omega_1 \cdots \omega_{i-1} \omega_{i+1} \cdots \omega_r \omega_{r+1}, \quad (1.4)$$

где $P(x, t)$ – произвольная непрерывная функция, $\alpha_{jk}^{(i)}$ ($j, k = 1, \dots, n, i = 1, \dots, q$) – произвольные коэффициенты.

Каждая функция $\omega_i(x, t)$ ($i = 1, \dots, r$) является частным интегралом системы (1.3). Доказательство этого утверждения приведено в [5].

2. Определение условий устойчивости

Покажем, что выбором коэффициентов $\alpha_{sk}^{(j)}$, введенных в выражения (1.4), «подвижную» поверхность, определяемую уравнением $\omega_s(x, t) = 0$ ($s = 1, \dots, p$), можно сделать устойчивой или неустойчивой. Для этого составим функцию Ляпунова

$$V_s = \frac{1}{2} [\omega_s(x, t)]^2$$

и вычислим ее производную с учетом (1.3), (1.4)

$$\frac{dV_s}{dt} = \omega_s \frac{d\omega_s}{dt} = \lambda_s(x, t)\omega_s^2 + \Omega_s^{(3)}, \quad (2.1)$$

где

$$\begin{aligned} \lambda_s(x, t) &= P(x, t)\omega_1 \cdots \omega_{s-1} \omega_{s+1} \cdots \omega_p \omega_{(s)} \sum_{j=1}^n \omega_{sj} \sum_{k=1}^n \alpha_{jk}^{(s)} \omega_{sk} - \frac{1}{\omega_{(s)}} \sum_{\substack{i=1 \\ i \neq s}}^r \omega_{(is)} \omega_{it} + \\ &+ Q(x, t) \sum_{\substack{i=1 \\ i \neq s}}^r \omega_{(is)} \sum_{j=1}^{n-1} \sum_{k=j+1}^n (\omega_{ij} \omega_{sk} - \omega_{sj} \omega_{ik}) + \frac{\omega_{st}}{\omega_{(s)} \sum_{k=1}^n \omega_{sk}^2} \sum_{j=1}^n \sum_{\substack{i=1 \\ i \neq s}}^r \omega_{(is)} \omega_{ij} \omega_{sj}, \\ \omega_{(i)} &= \omega_0 \omega_1 \cdots \omega_{i-1} \omega_{i+1} \cdots \omega_r \omega_{r+1}, \quad \omega_{sj} = \frac{\partial \omega_s}{\partial x_j}, \quad \omega_{st} = \frac{\partial \omega_s}{\partial t}, \end{aligned}$$

$\Omega_s^{(3)}$ – совокупность членов, содержащих множитель ω_s в степени не ниже третьей.

Из выражения (2.1) видно, что судить об устойчивости интегральной поверхности $\omega_s = 0$ можно по знаку выражения $\lambda_s(x, t)$. Если функции $P(x, t)$, $Q(x, t)$ и коэффициенты $\alpha_{jk}^{(s)}$ в выражении $\lambda_s(x, t)$ выбрать так, чтобы выполнялось условие $\lambda_s(x, t) < 0$, то производная $\frac{dV_s}{dt}$ будет знакопостоянной отрицательной функцией всюду в ε -окрестности поверхности $\omega_s = 0$. Функция V_s является определено положительной всюду в ε -окрестности поверхности $\omega_s = 0$. Следовательно, выполнены условия теоремы об устойчивости интегрального многообразия [4], и «подвижная» интегральная поверхность $\omega_s = 0$ будет устойчива.

Если произвольная функция $\lambda_s(x, t)$ является непрерывной и ограниченной при всех $t \geq t_0$, то при выполнении условия $\lambda_s(x, t) < 0$ производная $\frac{dV_s}{dt}$ является определенно отрицательной функцией. Учитывая, что функция V_s ограничена, допускает бесконечно малый высший предел и является определено положительной всюду в ε -окрестности поверхности $\omega_s = 0$, то удовлетворяются условия асимптотической устойчивости многообразия [4] и интегральная поверхность $\omega_s = 0$ будет устойчива асимптотически.

Пусть теперь коэффициенты $\alpha_{jk}^{(s)}$ выбраны так, что

$$\lambda_s(x, t) \geq \nu_s > 0,$$

где ν_s – некоторая постоянная. Тогда производная $\frac{dV_s}{dt}$ может быть представлена в виде

$$\frac{dV_s}{dt} = 2\nu_s V_s + \Omega_s,$$

где $\Omega_s = (\lambda_s(x, t) - \nu_s)\omega_s^2 + \Omega_s^{(3)}$ – знакопостоянная положительная в ε -окрестности поверхности $\omega_s = 0$ функция. Так как функция V_s является ограниченной и ее знак совпадает со знаком функции Ω_s в ε -окрестности поверхности $\omega_s = 0$, то выполнены условия неустойчивости многообразия [4], и рассматриваемая интегральная поверхность $\omega_s = 0$ является неустойчивой.

В случае, если поверхности $\omega_l(x, t) = 0$ ($l = p+1, \dots, q$) имеют общую часть $M(t)$, то соответствующим выбором функций $P(x, t)$, $Q(x, t)$ и коэффициентов

$\alpha_{jk}^{(s)}$ многообразие $M(t)$ можно сделать устойчивым или неустойчивым. Для этого составим функцию Ляпунова V в виде квадратичной формы

$$V_M = \frac{1}{2} \sum_{m,l=p+1}^q \mu_{m,l} \omega_m \omega_l,$$

где коэффициенты $\mu_{m,l} = \mu_{l,m}$ выбираются в соответствии с условиями Сильвестра для положительной определенности V_M :

$$\mu_{p+1,p+1} > 0, \quad \begin{vmatrix} \mu_{p+1,p+1} & \mu_{p+1,p+2} \\ \mu_{p+2,p+1} & \mu_{p+2,p+2} \end{vmatrix} > 0, \dots, \quad \begin{vmatrix} \mu_{p+1,p+1} & \dots & \mu_{p+1,q} \\ \mu_{p+2,p+1} & \dots & \mu_{p+2,q} \\ \dots & \dots & \dots \\ \mu_{q,p+1} & \dots & \mu_{q,q} \end{vmatrix} > 0. \quad (2.2)$$

Производная функции V_M примет вид

$$\frac{dV_M}{dt} = \sum_{m,l=p+1}^q \mu_{m,l} \omega_m \frac{d\omega_l}{dt}.$$

Запишем производную $\frac{d\omega_l}{dt}$ в виде

$$\frac{d\omega_l}{dt} = P(x, t) \omega_1 \cdots \omega_p \omega_{(l)} \sum_{j=1}^n \omega_{lj} \sum_{k=1}^n \alpha_{jk}^{(l)} \omega_{lk} + \lambda_l \omega_l + \Omega_l^{(2)}, \quad (2.3)$$

где

$$\begin{aligned} \lambda_l(x, t) &= P(x, t) \omega_1 \cdots \omega_p \sum_{\substack{i=1 \\ i \neq l}}^q \omega_{(il)} \sum_{j=1}^n \sum_{k=1}^n \alpha_{jk}^{(i)} \omega_{ik} \omega_{lj} - \frac{1}{\omega_{(l)}} \sum_{\substack{i=1 \\ i \neq l}}^r \omega_{(il)} \omega_{it} + \\ &+ Q(x, t) \sum_{\substack{i=1 \\ i \neq l}}^r \omega_{(il)} \sum_{j=1}^{n-1} \sum_{k=j+1}^n (\omega_{ij} \omega_{lk} - \omega_{lj} \omega_{ik}) + \frac{\omega_{lt}}{\omega_{(l)} \sum_{k=1}^n \omega_{lk}^2} \sum_{j=1}^n \sum_{\substack{i=1 \\ i \neq l}}^r \omega_{(il)} \omega_{ij} \omega_{lj}, \end{aligned}$$

$\Omega_l^{(2)}$ – совокупность членов, содержащих множитель ω_l в степени не ниже второй.

Если неизвестные коэффициенты $\alpha_{jk}^{(l)}$ подчинить условиям

$$\alpha_{jj}^{(l)} = 0, \quad \alpha_{jk}^{(l)} = -\alpha_{kj}^{(l)}, \quad (2.4)$$

то первое слагаемое в правой части соотношения (2.3) будет равно нулю. Тогда с учетом (2.3), (2.4) производная $\frac{dV_M}{dt}$ запишется в виде

$$\frac{dV_M}{dt} = \sum_{m,l=p+1}^q \lambda_l \mu_{m,l} \omega_m \omega_l + \Omega_M^{(3)}, \quad (2.5)$$

где $\Omega_M^{(3)} = \sum_{m,l=p+1}^q \mu_{m,l} \omega_m \Omega_l^{(2)}$.

Для обеспечения отрицательной определенности первого слагаемого выражения (2.5) с учетом (2.2) необходимо функции $\lambda_l(x, t)$ ($l = p+1, \dots, q$) подчинить условиям

$$\lambda_{p+1} < 0, \quad \lambda_{p+1} \lambda_{p+2} > 0, \quad \lambda_{p+1} \lambda_{p+2} \lambda_{p+3} < 0, \dots, \quad \lambda_{p+1} \lambda_{p+2} \cdots \lambda_q > (<)0.$$

Таким образом, функция V_M является определенно положительной в силу (2.2), при $\lambda_l < 0$ ($l = p+1, \dots, q$) обладает знакопостоянной отрицательной производной, следовательно, «подвижное» многообразие $M(t)$ является устойчивым. Если хотя бы одно $\lambda_l > 0$, то многообразие $M(t)$ неустойчиво.

3. Пример

Необходимо построить систему дифференциальных уравнений, обеспечивающую движение из произвольной точки пространства XOY к движущейся точке, образованной пересечением прямых $x = -k_1 t$ и $y = 0$, с обходом двух препятствий, уравнения движения которых заданы в виде

$$\begin{aligned} (x - 2 + k_2 t)^2 + 4y^2 &= 1, \\ \frac{1}{4}(x+1 - k_3 t)^2 + \frac{16}{9} \left(y + \frac{3}{2} \right)^2 &= 1. \end{aligned} \quad (3.1)$$

Частными интегралами искомой системы являются функции

$$\begin{aligned} \omega_1(x, y, t) &\equiv x + k_1 t = 0, \quad \omega_2(x, y, t) \equiv y = 0, \\ \omega_3(x, y, t) &\equiv \frac{1}{2} \left((x - 2 + k_2 t)^2 + 4y^2 - 1 \right) = 0, \\ \omega_4(x, y, t) &\equiv \frac{1}{2} \left(\frac{1}{4}(x+1 - k_3 t)^2 + \frac{16}{9} \left(y + \frac{3}{2} \right)^2 - 1 \right) = 0. \end{aligned} \quad (3.2)$$

Функция ω примет вид $\omega = \omega_1 \omega_2 \omega_3 \omega_4$.

Система уравнений (1.3) с учетом (1.4) при $n = 2$ запишется в следующем виде:

$$\left\{ \begin{array}{l} \frac{dx}{dt} = -Q(x, y, t) \frac{\partial \omega}{\partial y} - \frac{\frac{\partial \omega}{\partial x} \frac{\partial \omega}{\partial t}}{\left(\frac{\partial \omega}{\partial x} \right)^2 + \left(\frac{\partial \omega}{\partial y} \right)^2} + \\ + P(x, y, t) \left[\left(\alpha_{11}^{(1)} \frac{\partial \omega_1}{\partial x} + \alpha_{12}^{(1)} \frac{\partial \omega_1}{\partial y} \right) \omega_2 \omega_3 \omega_4 + \omega_1 \left(\alpha_{11}^{(2)} \frac{\partial \omega_2}{\partial x} + \alpha_{12}^{(2)} \frac{\partial \omega_2}{\partial y} \right) \omega_3 \omega_4 \right], \\ \frac{dy}{dt} = Q(x, y, t) \frac{\partial \omega}{\partial x} - \frac{\frac{\partial \omega}{\partial y} \frac{\partial \omega}{\partial t}}{\left(\frac{\partial \omega}{\partial x} \right)^2 + \left(\frac{\partial \omega}{\partial y} \right)^2} + \\ + P(x, y, t) \left[\left(\alpha_{21}^{(1)} \frac{\partial \omega_1}{\partial x} + \alpha_{22}^{(1)} \frac{\partial \omega_1}{\partial y} \right) \omega_2 \omega_3 \omega_4 + \omega_1 \left(\alpha_{21}^{(2)} \frac{\partial \omega_2}{\partial x} + \alpha_{22}^{(2)} \frac{\partial \omega_2}{\partial y} \right) \omega_3 \omega_4 \right]. \end{array} \right.$$

Далее, учитывая, что

$$\begin{aligned} \frac{\partial \omega_1}{\partial x} &= 1, & \frac{\partial \omega_2}{\partial x} &= 0, & \frac{\partial \omega_3}{\partial x} &= x - 2 + k_2 t, & \frac{\partial \omega_4}{\partial x} &= \frac{1}{4}(x+1 - k_3 t), \\ \frac{\partial \omega_1}{\partial y} &= 0, & \frac{\partial \omega_2}{\partial y} &= 1, & \frac{\partial \omega_3}{\partial y} &= 4y, & \frac{\partial \omega_4}{\partial y} &= \frac{16}{9}(y + \frac{3}{2}), \\ \frac{\partial \omega_1}{\partial t} &= k_1, & \frac{\partial \omega_2}{\partial t} &= 0, & \frac{\partial \omega_3}{\partial t} &= k_2(x - 2 + k_2 t), & \frac{\partial \omega_4}{\partial t} &= -\frac{1}{4}k_3(x + 1 - k_3 t), \end{aligned}$$

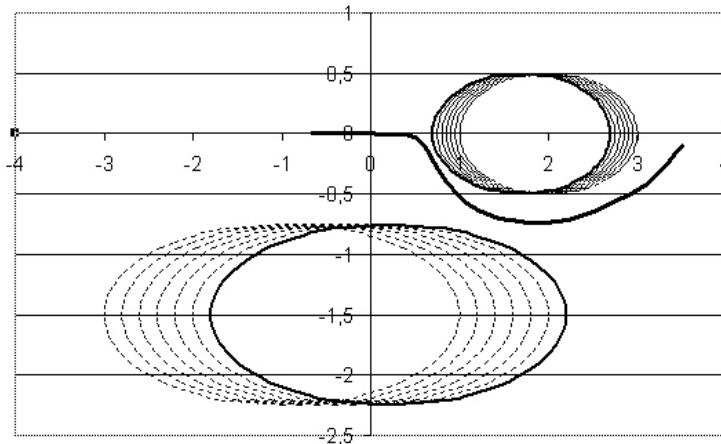


Рис. 1

представим систему уравнений в виде

$$\begin{cases} \frac{dx}{dt} = P(x, y, t)(\alpha_{11}^{(1)}\omega_2 + \alpha_{12}^{(2)}\omega_1)\omega_3\omega_4 - Q(x, y, t)a - bcd, \\ \frac{dy}{dt} = P(x, y, t)(\alpha_{21}^{(1)}\omega_2 + \alpha_{22}^{(2)}\omega_1)\omega_3\omega_4 + Q(x, y, t)b - acd. \end{cases} \quad (3.3)$$

Здесь

$$\begin{aligned} a &= \omega_1\omega_3\omega_4 + 4y\omega_1\omega_2\omega_4 + \frac{16}{9}\left(y + \frac{3}{2}\right)\omega_1\omega_2\omega_3, \\ b &= \omega_2\omega_3\omega_4 + (x - 2 + k_2t)\omega_1\omega_2\omega_4 + \frac{1}{4}(x + 1 - k_3t)\omega_1\omega_2\omega_3, \\ c &= k_1\omega_2\omega_3\omega_4 + k_2(x - 2 + k_2t)\omega_1\omega_2\omega_4 - \frac{1}{4}k_3(x + 1 - k_3t)\omega_1\omega_2\omega_3, \\ d &= (a^2 + b^2)^{-1}. \end{aligned} \quad (3.4)$$

Полагая $P = 2$, $Q = 1$, $\lambda_{12} = -2$, $\lambda_{21} = -1$, определим значения коэффициентов $\alpha_{11}^{(1)}$, $\alpha_{12}^{(2)}$, $\alpha_{21}^{(1)}$, $\alpha_{22}^{(2)}$ в соответствии с методом, изложенным в [3]:

$$\alpha_{11}^{(1)} = \alpha_{22}^{(2)} = 0, \quad \alpha_{12}^{(2)} = \frac{23}{78}, \quad \alpha_{21}^{(1)} = -\frac{71}{78}.$$

Подстановкой значений P , Q и коэффициентов $\alpha_{11}^{(1)}$, $\alpha_{12}^{(2)}$, $\alpha_{21}^{(1)}$, $\alpha_{22}^{(2)}$ в (3.3) можно получить окончательный вид системы:

$$\begin{cases} \frac{dx}{dt} = -\frac{16}{39}\omega_1\omega_3\omega_4 - 4y\omega_1\omega_2\omega_4 - \frac{16}{9}\left(y + \frac{3}{2}\right)\omega_1\omega_2\omega_3 - bcd, \\ \frac{dy}{dt} = -\frac{32}{39}\omega_2\omega_3\omega_4 + (x - 2 + k_2t)\omega_1\omega_2\omega_4 + \frac{1}{4}(x + 1 - k_3t)\omega_1\omega_2\omega_3 - acd, \end{cases} \quad (3.5)$$

где ω_1 , ω_2 , ω_3 , ω_4 и a , b , c , d определяются выражениями (3.2) и (3.4) соответственно.

Построение и решение системы дифференциальных уравнений проводилось с помощью интегрированной системы компьютерной символьной математики Maple. Результат численного эксперимента при $k_1 = 0.7$, $k_2 = 0.1$, $k_3 = 0.4$ и начальных условиях $(0, 3.5, -0.1)$ приведен на рис. 1. Решение системы (3.5) представлено на рис. 1 в виде кривой, огибающей два препятствия, уравнения движений которых заданы в (3.1).

Работа выполнена при финансовой поддержке Российского фонда фундаментальных исследований (проект № 06-01-00664) и Министерства образования и науки РФ.

Summary

O.V. Ibusheva, R.G. Mukharlyamov. Construction of Non-Autonomous System of Differential Equations on Given Particular Integrals in Multidimensional Space.

The present paper proposes a method of constructing non-autonomous system of differential equations with given properties of particular solutions. The conditions of stability of the set of system's solutions are defined. The problem of constructing non-autonomous two-order system of differential equations on given particular solution is considered.

Key words: non-autonomous system of differential equations, particular solution, stability condition.

Литература

1. Еругин Н.П. Построение всего множества систем дифференциальных уравнений, имеющих заданную интегральную кривую // ПММ. – 1952. – Т. XVI. – С. 659–670.
2. Мухарлямов Р.Г. Построение множества систем дифференциальных уравнений, имеющих заданные интегралы // Дифференц. уравнения. – 1967. – Т. 3, № 2. – С. 180–192.
3. Мухарлямов Р.Г. К обратным задачам качественной теории дифференциальных уравнений // Дифференц. уравнения. – 1967. – Т. 3, № 10. – С. 1674–1681.
4. Мухарлямов Р.Г. О построении множества систем дифференциальных уравнений устойчивого движения по интегральному многообразию // Дифференц. уравнения. – 1969. – Т. 5, № 4. – С. 688–699.
5. Ибушева О.В. О построении неавтономной системы дифференциальных уравнений, имеющей заданное интегральное многообразие // Актуальные проблемы современной науки: Труды 3-го Междунар. форума (8-й междунар. конф. молодых ученых и студентов). Естественные науки. Части 1, 2: Математика. Математическое моделирование. – Самара: Изд-во СамГТУ, 2007. – С. 33–36.

Поступила в редакцию
28.05.08

Ибушева Олеся Владимировна – старший преподаватель цикла ИТ при кафедре автоматизации технологических процессов и производств, Нижнекамский химико-технологический институт.

E-mail: *ibusheva_ov@mail.ru*

Мухарлямов Роберт Гарабшевич – доктор физико-математических наук, профессор, заведующий кафедрой теоретической механики Российского университета дружбы народов, г. Москва.

E-mail: *rmukharliamov@sci.pfu.edu.ru*