

О ХАРАКТЕРИСТИЧЕСКИХ ПОКАЗАТЕЛЯХ РЕШЕНИЙ
ЛИНЕЙНОГО ДИФФЕРЕНЦИАЛЬНОГО УРАВНЕНИЯ
ВТОРОГО ПОРЯДКА С ПЕРИОДИЧЕСКИМИ КОЭФФИЦИЕНТАМИ

Л. М. Мархашов

(Москва)

1°. Пусть коэффициенты $q_1(t)$ и $q_2(t)$ уравнения

$$x'' + q_1(t)x' + q_2(t)x = 0 \quad (1.1)$$

непрерывны и обладают одинаковым вещественным периодом ω . Известно, что

$$\frac{1}{\omega} \int_0^{\omega} q_1(t) dt = -(\lambda_1 + \lambda_2) \quad (1.2)$$

где λ_1 и λ_2 — характеристические показатели решений уравнения (1.1) — конечные вещественные числа.

Равенство (1.2) дает пример функции F от коэффициентов уравнения (1.1), именно $F \equiv q_1$, обладающей следующим свойством: ее среднее по периоду значение есть такая функция характеристических показателей λ_1 и λ_2 , структура которой не зависит от вида q_1 как функции времени t .

Наличие еще одной подобной функции со средним значением, отличным от $\lambda_1 + \lambda_2$, позволило бы вычислять λ_1 и λ_2 путем конечного числа стандартных операций над коэффициентами уравнения независимо от частного вида последних.

Можно показать, однако, что такой функции не существует.

2°. Уточним постановку задачи. Пусть коэффициенты $q_1(t)$ и $q_2(t)$ непрерывно дифференцируемы n раз и таковы, что $\lambda_1 \neq \lambda_2$. Тогда независимые решения уравнения (1.1) могут быть представлены в виде [2]

$$x_i = \varphi_i(t) e^{\lambda_i t} \quad (2.1)$$

Здесь и в дальнейшем $i = 1, 2$; $\varphi_i(t)$ — функции, периодические с периодом ω .

Из теоремы существования и единственности решений уравнения (1.1) и уравнений, получающихся из него n -кратным дифференцированием, следует, что функции $\varphi_i(t)$ непрерывны вместе со своими производными до порядка $n + 2$ включительно.

Обозначим

$$\varphi_i^{(x)} = \frac{d^{(x)}\varphi_i}{dt^x}, \quad \varphi_i^{(0)} = \varphi_i \quad (x = 0, 1, \dots, n)$$

Из уравнений, получающихся после подстановки каждого из решений (2.1) в уравнение (1.1), получим

$$q_i = a_{i1}\varphi_1^{(2)} + a_{i2}\varphi_2^{(2)} + b_{i0}$$

$$a_{11} = -\frac{\varphi_2}{\Delta}, \quad a_{12} = \frac{\varphi_1}{\Delta}, \quad a_{21} = \frac{\varphi_2^{(1)} + \lambda_2\varphi_2}{\Delta}, \quad a_{22} = -\frac{\varphi_1^{(1)} + \lambda_1\varphi_1}{\Delta}$$

$$\Delta = \varphi_1^{(1)}\varphi_2 - \varphi_1\varphi_2^{(1)} + (\lambda_1 - \lambda_2)\varphi_1\varphi_2, \quad \frac{\partial b_{i0}}{\partial \varphi_1^{(2)}} = \frac{\partial b_{i0}}{\partial \varphi_2^{(2)}} = 0 \quad (2.2)$$

Из этих соотношений следует

$$q_i^{(x)} = a_{i1}\varphi_1^{(x+2)} + a_{i2}\varphi_2^{(x+2)} + b_{ix} \quad (2.3)$$

где b_{ix} непрерывны и не зависят от $\varphi_1^{(x+2)}, \varphi_2^{(x+2)}$.

Рассмотрим всевозможные дифференцируемые функции F_v с независимыми¹ аргументами $t, \varphi_1, \dots, \varphi_2^{(n+2)}$, периодические относительно аргумента t , входящего явно:

$$F_v(t + \omega, \lambda_1, \lambda_2, \varphi_1, \dots, \varphi_2^{(n+2)}) = F_v(t, \lambda_1, \lambda_2, \varphi_1, \dots, \varphi_2^{(n+2)})$$

Подчиним их следующим условиям. 1. Среднее по периоду значение F_v есть функция $c_v(\lambda_1, \lambda_2)$ характеристических показателей, вид которой не зависит от вида $\varphi_i(t)$ как функции t :

$$\frac{1}{\omega} \int_0^\omega F_v[t, \lambda_1, \lambda_2, \varphi_1(t), \dots, \varphi_2^{(n+2)}(t)] dt = c_v(\lambda_1, \lambda_2) \quad (2.4)$$

2. Аргументы функций F_v группируются таким образом, что в силу (2.3) при любых $\varphi_i^{(x)}$ имеет место тождество

$$F_v(t, \lambda_1, \lambda_2, \varphi_1, \dots, \varphi_2^{(n+2)}) \equiv F_v'(t, q_1, \dots, q_2^{(n)}) \quad (2.5)$$

F_v' не зависят явно от λ_i и $\varphi_1^{(x)}$.

Функции, удовлетворяющие условиям (2.4) и (2.5), отнесем к множеству $\{F\}$. Они периодичны относительно t и таковы, что интеграл

$$\frac{1}{\omega} \int_0^\omega F[t, q_1(t), \dots, q_2^{(n)}(t)] dt$$

является функцией характеристических показателей, структура которой зависит только от выбора F . Аргументы F , — $t, q_i^{(x)}$ — независимы. Справедлива следующая теорема.

Теорема. Если n раз непрерывно дифференцируемые периодические функции $q_i(t)$ не являются одновременно тождественными константами и таковы, что $\lambda_1 \neq \lambda_2$, то, какова бы ни была функция F из множества $\{F\}$, всегда имеет место тождество

$$\frac{1}{\omega} \int_0^\omega F[t, q_1(t), \dots, q_2^{(n)}(t)] dt = \mu_1(\lambda_1 + \lambda_2) + \mu$$

где μ_1 и μ — постоянные, не зависящие от λ_i .

¹ Предполагается, что аргумент t , входящий в F_v явным образом, не может быть выражен при помощи интегралов вида

$$\int_0^t G[\varphi_i^{(x)}(t)] dt$$

где G — любая интегрируемая функция переменных $\varphi_i^{(x)}$, отличная от константы.

Из теоремы следует, что характеристические показатели решений уравнения (1.1) не могут быть выражены ни через какие конечные соотношения между средними значениями функций из множества $\{F\}$.

Ниже приводятся две леммы, при помощи которых условия (2.4) и (2.5), ограничивающие класс функций F_v , формулируются в виде, удобном для доказательства теоремы.

Лемма 1. Для того чтобы функция F_v удовлетворяла условию (2.4), необходимо и достаточно, чтобы равенства

$$\Psi_{n+2}^{(i)}(F_v) \equiv \frac{\partial F_v}{\partial \varphi_i} - \frac{d}{dt} \left(\frac{\partial F_v}{\partial \dot{\varphi}_i^{(1)}} \right) + \dots + (-1)^{n+2} \frac{d^{n+2}}{dt^{n+2}} \left(\frac{\partial F_v}{\partial \varphi_i^{(n+2)}} \right) = 0 \quad (2.6)$$

удовлетворялись тождественно по $\varphi_i^{(x)}$.

Доказательство. Без нарушения общности положим $\omega = 2\pi$. Функции $\varphi_i^{(x)}$ допускают разложения в сходящиеся ряды Фурье:

$$\begin{aligned} \varphi_i &= a_0^{(i)} + \sum_{k=1}^{\infty} (a_k^{(i)} \cos kt + b_k^{(i)} \sin kt) \\ \varphi_i^{(1)} &= \sum_{k=1}^{\infty} k (-a_k^{(i)} \sin kt + b_k^{(i)} \cos kt) \\ \varphi_i^{(2)} &= - \sum_{k=1}^{\infty} k^2 (a_k^{(i)} \cos kt + b_k^{(i)} \sin kt) \quad \text{и т. д.} \end{aligned}$$

Функционал

$$J = \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} F_v(t, \lambda_1, \lambda_2, \varphi_1, \dots, \varphi_2^{(n+2)}) dt$$

не зависит от вида функции $\varphi_i^{(x)}$ тогда и только тогда, если

$$\frac{\partial J}{\partial a_k^{(i)}} = \frac{\partial J}{\partial b_k^{(i)}} = \frac{\partial J}{\partial a_0^{(i)}} = 0$$

Имеем

$$\frac{\partial J}{\partial a_k^{(i)}} = \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} \left[\frac{\partial F_v}{\partial \varphi_i} \cos kt + \frac{\partial F_v}{\partial \dot{\varphi}_i^{(1)}} (-k \sin kt) + \frac{\partial F_v}{\partial \varphi_i^{(2)}} (-k^2 \cos kt) + \dots \right] dt$$

$$\frac{\partial J}{\partial b_k^{(i)}} = \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} \left[\frac{\partial F_v}{\partial \varphi_i} \sin kt + \frac{\partial F_v}{\partial \dot{\varphi}_i^{(1)}} k \cos kt + \frac{\partial F_v}{\partial \varphi_i^{(2)}} (-k^2 \sin kt) + \dots \right] dt$$

Интегрируя слагаемые [подынтегральных] функций соответствующее число раз по частям и учитывая периодичность функций F_v , получим

$$\frac{\partial J}{\partial a_k^{(i)}} = \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} \Psi_{n+2}^{(i)}(F_v) \cos kt dt = 0, \quad \frac{\partial J}{\partial b_k^{(i)}} = \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} \Psi_{n+2}^{(i)}(F_v) \sin kt dt = 0$$

Кроме того,

$$\frac{\partial J}{\partial a_0^{(i)}} = \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} \Psi_{n+2}^{(i)}(F_v) dt = 0$$

Отсюда и следует справедливость леммы.

Отметим, что содержание доказанной леммы не совпадает с содержанием похожей вариационной задачи. Поэтому справедливость ее не вытекает из каких-либо фактов вариационного исчисления.

Следствие. Нетрудно установить, что равенствам (2.6) удовлетворяет любая функция F_ν , представимая в виде

$$F_\nu(t, \varphi_1, \dots, \varphi_2^{(n+2)}) = \frac{d}{dt} f(t, \varphi_1, \dots, \varphi_2^{(n+1)})$$

где f — произвольная дифференцируемая функция, периодическая относительно аргумента t .

Лемма 2. Пусть r_m — ранг функциональной матрицы

$$M = \begin{vmatrix} \frac{\partial F_\nu}{\partial \varphi_1} & \frac{\partial F_\nu}{\partial \varphi_2} & \cdots & \frac{\partial F_\nu}{\partial \varphi_2^{(n+2)}} \\ \frac{\partial q_1}{\partial \varphi_1} & \frac{\partial q_1}{\partial \varphi_2} & \cdots & \frac{\partial q_1}{\partial \varphi_2^{(n+2)}} \\ \dots & \dots & \dots & \dots \\ \frac{\partial q_2^{(n)}}{\partial \varphi_1} & \frac{\partial q_2^{(n)}}{\partial \varphi_2} & \cdots & \frac{\partial q_2^{(n)}}{\partial \varphi_2^{(n+2)}} \end{vmatrix}$$

F_ν удовлетворяет условию (2.5) тогда и только тогда, если $r_m \leq 2(n+1)$, каковы бы ни были $\varphi_i^{(k)}$.

Справедливость леммы вытекает из известной теоремы анализа [3].

Заметим, что лемма не носит локального характера по самому смыслу условия (2.5), которое должно выполняться всюду.

3°. Перейдем к доказательству теоремы.

Покажем прежде всего, что функция F_ν , подчиненная условию (2.4), необходимо представима в виде

$$F_\nu = u_n \varphi_1^{(n+2)} + v_n \varphi_2^{(n+2)} + A_n \tag{3.1}$$

при этом

$$\frac{\partial u_n}{\partial \varphi_2^{(n+1)}} = \frac{\partial v_n}{\partial \varphi_1^{(n+1)}}, \quad \frac{\partial u_n}{\partial \varphi_i^{(n+2)}} = \frac{\partial v_n}{\partial \varphi_i^{(n+2)}} = \frac{\partial A_n}{\partial \varphi_i^{(n+2)}} = 0 \tag{3.2}$$

В самом деле, так как F_ν содержит по предположению лишь производные не выше порядка $n+2$, то коэффициенты при старших производных в операторе (2.6) должны обращаться в нуль.

Коэффициенты при $\varphi_i^{2(n+2)}$

$$\partial^2 F / \partial \varphi_i^{(n+2)} \partial \varphi_j^{(n+2)} = 0 \quad (j = 1, 2) \tag{3.3}$$

Отсюда

$$F_\nu = u_n \varphi_1^{(n+2)} + v_n \varphi_2^{(n+2)} + A_n$$

причем удовлетворяется второе условие (3.2).

Члены, содержащие производные порядка $2(n+2) - 1$, порождаются последними двумя слагаемыми оператора (2.4):

$$\begin{aligned} & (-1)^{n+1} \frac{d^{(n+1)}}{dt^{n+1}} \left(\frac{\partial F_\nu}{\partial \varphi_i^{(n+1)}} \right) \equiv \\ & \equiv (-1)^{n+1} \frac{d^{(n+1)}}{dt^{n+1}} \left(\frac{\partial u_n}{\partial \varphi_i^{(n+1)}} \varphi_1^{(n+2)} + \frac{\partial v_n}{\partial \varphi_i^{(n+1)}} \varphi_2^{(n+2)} + \frac{\partial A_n}{\partial \varphi_i^{(n+1)}} \right) \\ & (-1)^{n+2} \frac{d^{(n+1)}}{dt^{n+1}} \left(\frac{\partial z_i}{\partial \varphi_1^{(n+1)}} \varphi_1^{(n+2)} + \frac{\partial z_i}{\partial \varphi_2^{(n+1)}} \varphi_2^{(n+1)} + \dots \right) \end{aligned}$$

$$\frac{\partial v_1}{\partial \varphi_1} + \mu_3 \frac{\partial a_{12}}{\partial \varphi_1} + \mu_4 \frac{\partial a_{22}}{\partial \varphi_1} + \mu_{12} \frac{\partial q_1}{\partial \varphi_1} + \mu_{22} \frac{\partial q_2}{\partial \varphi_1} = 0$$

(3.6)

$$\frac{\partial v_1}{\partial \varphi_2^{(2)}} + \mu_3 \frac{\partial a_{12}}{\partial \varphi_2^{(2)}} + \mu_4 \frac{\partial a_{22}}{\partial \varphi_2^{(2)}} + \mu_{12} \frac{\partial q_1}{\partial \varphi_2^{(2)}} + \mu_{22} \frac{\partial q_2}{\partial \varphi_2^{(2)}} = 0$$

$$u_1 + \mu_3 a_{11} + \mu_4 a_{21} = 0, \quad v_1 + \mu_3 a_{12} + \mu_4 a_{22} = 0 \quad (3.7)$$

Система уравнений (3.7) получается непосредственно как запись факта линейной зависимости элементов двух последних столбцов матрицы M .

Группа уравнений, получающаяся из (3.4) приравниванием нулю совокупности членов, не зависящих от $\varphi_i^{(3)}$, не выписана. Исключая u_1 из системы (3.5) и v_1 из системы (3.6) при помощи (3.7), получим

$$-a_{11} \frac{\partial \mu_3}{\partial \varphi_1} - a_{21} \frac{\partial \mu_4}{\partial \varphi_1} + \mu_{11} \frac{\partial q_1}{\partial \varphi_1} + \mu_{21} \frac{\partial q_2}{\partial \varphi_1} = 0$$

.....

$$-a_{11} \frac{\partial \mu_3}{\partial \varphi_2^{(2)}} - a_{21} \frac{\partial \mu_4}{\partial \varphi_2^{(2)}} + \mu_{11} \frac{\partial q_1}{\partial \varphi_2^{(2)}} + \mu_{21} \frac{\partial q_2}{\partial \varphi_2^{(2)}} = 0$$

$$-a_{12} \frac{\partial \mu_3}{\partial \varphi_1} - a_{22} \frac{\partial \mu_4}{\partial \varphi_1} + \mu_{12} \frac{\partial q_1}{\partial \varphi_1} + \mu_{22} \frac{\partial q_2}{\partial \varphi_1} = 0$$

.....

$$-a_{12} \frac{\partial \mu_3}{\partial \varphi_2^{(2)}} - a_{22} \frac{\partial \mu_4}{\partial \varphi_2^{(2)}} + \mu_{12} \frac{\partial q_1}{\partial \varphi_2^{(2)}} + \mu_{22} \frac{\partial q_2}{\partial \varphi_2^{(2)}} = 0$$

Отсюда следует существование двух тождественных по $\varphi_1, \dots, \varphi_2^{(2)}$ зависимостей $X_1(\mu_3, \mu_4, q_1, q_2, t) = 0$, $X_2(\mu_3, \mu_4, q_1, q_2, t) = 0$.

При этом для любых конечных q_i и t

$$\frac{\partial (X_1, X_2)}{\partial (\mu_3, \mu_4)} \sim D \neq 0$$

поэтому уравнения $X_i = 0$ разрешимы относительно μ_3 и μ_4 :

$$\mu_3 = \mu_3(q_1, q_2, t), \quad \mu_4 = \mu_4(q_1, q_2, t)$$

Подстановка в равенства (3.2) значений u_1 и v_1 из уравнений (3.7) после простых преобразований с учетом (2.2) дает

$$D \left(\frac{\partial \mu_3}{\partial q_2} - \frac{\partial \mu_4}{\partial q_1} \right) = 0, \quad \text{или} \quad \frac{\partial \mu_3}{\partial q_2} = \frac{\partial \mu_4}{\partial q_1}$$

Следовательно, существует такая дифференцируемая функция $\Phi_1(q_1, q_2, t)$, что $\mu_3 = \partial \Phi_1 / \partial q_1$, $\mu_4 = \partial \Phi_1 / \partial q_2$. В силу (3.2) имеем

$$u_1 = \partial f_1 / \partial \varphi_1^{(2)}, \quad v_1 = \partial f_1 / \partial \varphi_2^{(2)}$$

поэтому из уравнений (3.7) найдем

$$\frac{\partial}{\partial \varphi_i^{(2)}} [f_1 - \Phi_1(q_1, q_2, t)] = 0$$

где f_1 — дифференцируемая функция переменных $t, \varphi_1, \dots, \varphi_2^{(2)}, \lambda_1, \lambda_2$.

Используя последние соотношения, функцию $F_v = u_1 \varphi_1^{(3)} + v_1 \varphi_2^{(3)} + A_1$ можно привести к виду

$$F_v = \frac{d}{dt} \Phi_1(q_1, q_2, t) + B_1(t, \lambda_1, \lambda_2, \varphi_1, \dots, \varphi_2^{(2)})$$

где B_1 — некоторая дифференцируемая функция, не содержащая $\varphi_i^{(3)}$.

В общем случае ($n > 1$) функция F_v , подчиненная условиям (2.4) и (2.5), необходимо представима в виде

$$F_v(t, \lambda_1, \lambda_2, \varphi_1, \dots, \varphi_2^{(n+2)}) = \frac{d}{dt} \Phi_n(t, q_1, \dots, q_2^{(n-1)}) + B_n(t, \lambda_1, \lambda_2, \varphi_1, \dots, \varphi_2^{(n+1)})$$

Согласно лемме 1, $\Psi_{n+2}^{(i)}(F_\nu) = 0$. Ввиду линейности оператора Ψ_{n+2} (опущен значок i)

$$\Psi_{n+2}(F_\nu) = \Psi_{n+2}(d\Phi_n/dt) + \Psi_{n+2}(B_n)$$

В силу следствия из леммы 1

$$\Psi_{n+2}(d\Phi_n/dt) = 0$$

Поэтому $\Psi_{n+2}(B_n) = 0$. Но $\partial B_n/\partial\varphi^{(n+2)} = 0$, и порядок оператора понижается на единицу: $\Psi_{n+1}(B_n) = 0$. Совершенно аналогично получается

$$B_n(t, \lambda_1, \lambda_2, \varphi_1, \dots, \varphi_2^{(n+1)}) = \frac{d}{dt} \Phi_{n-1}(t, q_1, \dots, q_2^{(n-2)}) + \\ + B_{n-1}(t, \lambda_1, \lambda_2, \varphi_1, \dots, \varphi_2^{(n)}), \quad \Psi_n(B_{n-1}) = 0$$

Таким образом,

$$F_\nu(t, \lambda_1, \lambda_2, \varphi_1, \dots, \varphi_2^{(n+2)}) = \frac{d}{dt} \sum_{k=1}^n \Phi_k + B_1(t, \lambda_1, \lambda_2, \varphi_1, \dots, \varphi_2^{(2)}) = \\ = \frac{d}{dt} \Phi(t, q_1, \dots, q_2^{(n-1)}) + B_1(t, \lambda_1, \lambda_2, \varphi_1, \dots, \varphi_2^{(2)}) \quad \Psi_2(B_1) = 0$$

Здесь $\Phi = \Phi_1 + \dots + \Phi_n$.

Функция B_1 должна также удовлетворять условию (2.5). Согласно лемме 2 соответствующие уравнения ($n = 0$), в которых положено

$$B_1 = u_0(t, \lambda_1, \lambda_2, \varphi_1, \dots, \varphi_2^{(1)}) \varphi_1^{(2)} + v_0(t, \lambda_1, \lambda_2, \varphi_1, \dots, \varphi_2^{(1)}) \varphi_2^{(2)} + \\ + A_0(t, \lambda_1, \lambda_2, \varphi_1, \dots, \varphi_2^{(1)})$$

получают вид:

$$\frac{\partial u_0}{\partial \varphi_1} + \mu_1 \frac{\partial a_{11}}{\partial \varphi_1} + \mu_2 \frac{\partial a_{21}}{\partial \varphi_1} = 0, \dots, \quad \frac{\partial u_0}{\partial \varphi_2^{(1)}} + \mu_1 \frac{\partial a_{11}}{\partial \varphi_2^{(1)}} + \mu_2 \frac{\partial a_{21}}{\partial \varphi_2^{(1)}} = 0 \quad (3.8)$$

$$\frac{\partial v_0}{\partial \varphi_1} + \mu_1 \frac{\partial a_{12}}{\partial \varphi_1} + \mu_2 \frac{\partial a_{22}}{\partial \varphi_1} = 0, \dots, \quad \frac{\partial v_0}{\partial \varphi_2^{(1)}} + \mu_1 \frac{\partial a_{12}}{\partial \varphi_2^{(1)}} + \mu_2 \frac{\partial a_{22}}{\partial \varphi_2^{(1)}} = 0 \quad (3.9)$$

$$u_0 + \mu_1 a_{11} + \mu_2 a_{21} = 0, \quad v_0 + \mu_1 a_{12} + \mu_2 a_{22} = 0 \quad (3.10)$$

$$\frac{\partial A_0}{\partial \varphi_1} + \mu_1 \frac{\partial b_{10}}{\partial \varphi_1} + \mu_2 \frac{\partial b_{20}}{\partial \varphi_1} = 0, \dots, \quad \frac{\partial A_0}{\partial \varphi_2^{(1)}} + \mu_1 \frac{\partial b_{10}}{\partial \varphi_2^{(1)}} + \mu_2 \frac{\partial b_{20}}{\partial \varphi_2^{(1)}} = 0 \quad (3.11)$$

Последняя группа уравнений получена приравниванием нулю совокупности членов, не содержащих $\varphi_i^{(2)}$ в уравнениях (3.4), записанных для случая $n = 0$. Исключая u_0 из (3.8) и v_0 из (3.9) при помощи уравнений (3.1), получим:

$$a_{11} \frac{\partial \mu_1}{\partial \varphi_1} + a_{21} \frac{\partial \mu_2}{\partial \varphi_1} = 0, \dots, \quad a_{11} \frac{\partial \mu_1}{\partial \varphi_2^{(1)}} + a_{21} \frac{\partial \mu_2}{\partial \varphi_2^{(1)}} = 0$$

$$a_{12} \frac{\partial \mu_1}{\partial \varphi_1} + a_{22} \frac{\partial \mu_2}{\partial \varphi_1} = 0, \dots, \quad a_{12} \frac{\partial \mu_1}{\partial \varphi_2^{(1)}} + a_{22} \frac{\partial \mu_2}{\partial \varphi_2^{(1)}} = 0$$

Сопоставляя уравнения последних систем попарно и учитывая, что $D \neq 0$, получим

$$\frac{\partial \mu_1}{\partial \varphi_i^{(j)}} = \frac{\partial \mu_2}{\partial \varphi_i^{(j)}} = 0 \quad (j = 1, 2)$$

и, следовательно, $\mu_1 = \mu_1(t)$, $\mu_2 = \mu_2(t)$.

Система (3.11) сводится к единственному уравнению

$$A_0 + \mu_1 b_{10} + \mu_2 b_{20} = \psi(t)$$

Из условия $\partial u_0 / \partial \varphi_2^{(1)} = \partial v_0 / \partial \varphi_1^{(1)}$ с учетом соотношений (3.10), (2.2) и так как $D \neq 0$, получим $\mu_2 = 0$. Окончательно системы (3.8), (3.9) и (3.11) сводятся к трем уравнениям:

$$A_0 + \mu_1 b_{10} = \psi(t), \quad u_0 + \mu_1 a_{11} = 0, \quad v_0 + \mu_1 a_{12} = 0$$

Таким образом,

$$B_1 = u_0 \varphi_1^{(2)} + u_0 \varphi_2^{(2)} + A_0 = \psi(t) - \mu_1 (a_{11} \varphi_1^{(2)} + a_{12} \varphi_2^{(2)} + b_{10}) = \psi(t) - \mu_1 q_1$$

Покажем, что $\mu_1 = \text{const}$. Из уравнения $\Psi_2(B_1) = 0$ следует

$$B_1 = \frac{d}{dt} \zeta(t, \lambda_1, \lambda_2, \varphi_1, \dots, \varphi_2^{(1)}) + \zeta_1(t)$$

где ζ и ζ_1 — некоторые дифференцируемые функции; аргументы ζ независимы. Но

$$\mu_1 q_1 = \mu_1 \frac{d}{dt} [(\lambda_1 + \lambda_2)t + \ln \Delta]$$

С другой стороны,

$$\mu_1 q_1 = -\frac{d}{dt} \left(\zeta + \int \zeta_1 dt - \int \psi dt \right)$$

поэтому величина

$$\mu_1 \frac{d}{dt} [(\lambda_1 + \lambda_2)t + \ln \Delta]$$

должна быть полной производной по t , а это возможно лишь при $\mu_1 = \text{const}$. Таким образом,

$$\begin{aligned} F_v(t, \lambda_1, \lambda_2, \varphi_1, \dots, \varphi_2^{(n+2)}) &= \\ &= \frac{d}{dt} \Phi(t, q_1, \dots, q_2^{(n-1)}) - \mu_1 q_1 + \psi(t) \quad (\mu_1 = \text{const}) \end{aligned}$$

является функцией множества $\{F\}$ самого общего вида.

$$\frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} F dt = \frac{1}{2\pi} \Phi \Big|_0^{2\pi} - \frac{\mu_1}{2\pi} \int_0^{2\pi} q_1 dt + \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} \psi(t) dt = \mu_1 (\lambda_1 + \lambda_2) + \mu$$

Теорема доказана.

4°. Отбрасывая в выражении для функции F несущественное слагаемое $\psi(t)$, на основании доказанного можно написать

$$\frac{d}{dt} f(t, \varphi_1, \dots, \varphi_2^{(n+2)}) = \frac{d}{dt} \Phi(t, q_1, \dots, q_2^{(n-1)}) - \mu_1 q_1$$

Интегрируя это выражение, обозначая $f = \ln f'$, $\Phi = \ln \Phi'$ и потенцируя, получим

$$f'(t, \varphi_1, \dots, \varphi_2^{(n+2)}) = \Phi'(t, q_1, \dots, q_2^{(n-1)}) \exp(-\mu_1 \int q_1 dt)$$

Такое представление функций от фундаментальных решений уравнения (1.1) находится в связи с одной теоремой П. Аппеля [1].

Выражаю глубокую благодарность Н. Г. Четаеву, а также участникам руководимого им семинара в МГУ за помощь, советы и критику.

Поступила 7 VIII 1959

ЛИТЕРАТУРА

1. A p p e l P. Memoire sur les equations differentieles, lineaires. Annales de l'Ecole Normale, ser. II, 10, 400, 1881.
 2. Г у р с а Э. Курс математического анализа, том. 2. Гостехтеоретиздат, М., 1933.
 3. Ф и х т е н г о л ь ц Г. М. Курс дифференциального и интегрального исчисления, т. I., Гостехиздат, 1948.
- 6 Прикладная математика и механика, № 6