

Кроме того, по определению инвариантной меры  $\mu_\varepsilon(dy)$  для любого открытого множества сферы  $S_n$  и произвольного  $t > 0$

$$\mu_\varepsilon(U) = \int_{S_n} P_\varepsilon\{y, t, U\} \mu_\varepsilon(dy) \quad (3.5)$$

Из (3.4) и (3.5) получаем (аналогичный прием использовался в [9])

$$\lim \mu_\varepsilon(K_\gamma) = 0 \quad \text{при } \varepsilon \rightarrow 0 \quad (3.6)$$

Следовательно, согласно (3.2), (3.5) и (3.6)

$$\lim \mu_\varepsilon(\Gamma_\delta) = 1 \quad \text{при } \varepsilon \rightarrow 0$$

Последнее равенство, выполненное при всех достаточно малых  $\delta$ , означает, что инвариантная мера  $\mu_\varepsilon(dy)$  при  $\varepsilon \rightarrow 0$  сходится к некоторой мере  $\mu_0(dy)$ , целиком сосредоточенной на множестве  $\Gamma$ .

Автор приносит благодарность Р. З. Хасьминскому за ряд ценных указаний.

Поступила 20 VII 1966

#### ЛИТЕРАТУРА

1. Х а с ь м и н с к и й Р. З. Необходимые и достаточные условия асимптотической устойчивости по вероятности линейной стохастической системы. Теория вероятностей и ее применения. 1966, т. 11, вып. 1.
2. Х а с ь м и н с к и й Р. З. Об устойчивости траектории марковских процессов. ПММ, 1962, т. 26, вып. 6.
3. L e i b o w i t z A. M. Statistical behavior of linear systems with random varying parameters. J. Math. and Phys., 1963, vol. 6, No. 6.
4. Р а б о т н и к о в Ю. Л. О невозможности стабилизации системы в среднем квадратичном случайными возмущениями ее параметров. ПММ, 1964, т. 28, вып. 5.
5. Д у б Дж. Вероятностные процессы. М., Изд-во иностр. лит., 1956.
6. М а л к и н И. Г. Некоторые задачи теории нелинейных колебаний. М., Гостехиздат, 1956.
7. Х а с ь м и н с к и й Р. З. Об уравнениях со случайными возмущениями. Теория вероятностей и ее применения. 1965, т. 10, вып. 2.
8. Н е в е л ь с о н М. Б. О поведении инвариантной меры диффузионного процесса с малой диффузией на окружности. Теория вероятностей и ее применения. 1964, т. 9, вып. 1.
9. Х а с ь м и н с к и й Р. З. О принципе усреднения для параболических и эллиптических дифференциальных уравнений и марковских процессов с малой диффузией. Теория вероятностей и ее применения. 1963, т. 8, вып. 1.
10. Б л а г о в е щ е н с к и й Ю. Н. Диффузионные процессы, зависящие от малого параметра. Теория вероятностей и ее применения. 1962, т. 7, вып. 1.
11. Ф р е й д л и н М. И. О стохастических уравнениях Ито и вырождающихся эллиптических уравнениях. Изв. АН СССР, Сер. матем., 1962, т. 26, вып. 5.

#### О КВАДРАТИЧНОМ ИНТЕГРАЛЕ УРАВНЕНИЙ ДВИЖЕНИЯ ТЕЛА, ИМЕЮЩЕГО НЕПОДВИЖНУЮ ТОЧКУ

А. М. Ковалев, Ю. М. Ковалев

(Донецк)

Условия существования четвертого алгебраического интеграла указанной задачи изучены в исследованиях С. В. Ковалевской, А. М. Ляпунова, Г. Г. Аппельрота, А. Пуанкаре, Э. Хуссона, П. Бургатти, П. Я. Кочиной (см., например, [1,2]). Эти исследования проведены в предположении, что четвертый интеграл не зависит явно от времени и так же, как и остальные три интеграла, содержит произвольную постоянную.

Что же касается решений с алгебраическими инвариантными соотношениями<sup>1</sup>, то, хотя такие решения время от времени обнаруживаются<sup>2</sup>, условия их существования не установлены даже для простейших случаев. С. А. Чаплыгин рассматривал усло-

<sup>1</sup> Употреблен термин, примененный в [3].

<sup>2</sup> Последнее решение указано Е. И. Харламовой в статье [4], где перечислены все известные к настоящему моменту случаи интегрируемости.

вия существования решений с линейным инвариантным соотношением [5]. Результаты последней работы уточнены П. В. Харламовым [6]. Первое решение с квадратичным инвариантным соотношением нашел В. А. Стеклов [7], затем были найдены решения Д. Н. Горячевым [8], С. А. Чаплыгиным [9] и Н. Ковалевским [10]. П. В. Харламов, основываясь на своих уравнениях [11,12], изучил условия существования решений с двумя инвариантными соотношениями, одно из которых — квадратичное [13]. Позже он отметил, что второе инвариантное соотношение в общем случае должно иметь вид рациональной функции, а именно, должно быть отношением многочлена четвертой степени к многочлену второй степени [14], однако в работах [13,14] второе инвариантное соотношение взято в виде многочлена.

В настоящей заметке последнее ограничение снято.

Принимая обозначения работы [13], выпишем указанные там уравнения

$$[2Q + (A - B)p^2 + 2\lambda p] \frac{dR}{dp} - [2R + (A - C)p^2 + 2\lambda p] \frac{dQ}{dp} + (Ap + \lambda) \left[ Q - R + \frac{(C - B)}{A} E \right] = \frac{(B - C)}{A} k$$

$$[2Q + (A - B)p^2 + 2\lambda p] \frac{d^2R}{dp^2} + \left[ \frac{dQ}{dp} + (A - B)p + \lambda \right] \frac{dR}{dp} + Cp \frac{dQ}{dp} - \frac{Q - R}{B - C} AC + CE = 0 \quad (1)$$

$$q^2 \frac{(C - B)}{A} B = (A - C)p^2 + 2\lambda p + 2R \quad (2)$$

Из последнего выражения замечаем, что  $R$  — квадратичная функция от  $p$  и  $q$ , и задаем квадратичное инвариантное соотношение в виде

$$R = c_2 p^2 + c_1 p + c_0 \quad (3)$$

Подставляя  $R$ ,  $dR/dp$ ,  $d^2R/dp^2$  в (1), находим, что  $Q$  и  $dQ/dp$  есть рациональные функции от  $p$  вида

$$Q = P_4 / P_2, \quad dQ / dp = P_3 / P_2$$

Здесь  $P_k$  — многочлен от  $p$  степени  $k$ . Отсюда при  $dP_2 / dp \neq 0$  получим:

$$Q = \frac{P_4}{P_2} \equiv \frac{dP_4 / dp - P_3}{dP_2 / dp} = \frac{a_3 p^3 + a_2 p^2 + a_1 p + a_0}{\gamma p + \delta} \quad (4)$$

где  $a_i$ ,  $\gamma$ ,  $\delta$  — известные функции  $c_i$  и параметров системы.

Случай  $dP_2 / dp \equiv 0$  и  $\gamma = 0$  рассматривать не будем, так как они сводятся к уже известным решениям ( $dP_2 / dp \equiv 0$  — решение Горячева,  $\gamma = 0$  — второе решение, указанное в [13]). Тогда инвариантное соотношение (4) можно представить в виде

$$Q = b_2 p^2 + b_1 p + b_0 + \beta / (p + \alpha) \quad (5)$$

В дальнейшем полагаем  $\beta \neq 0$ , так как  $\beta = 0$  приводит к уже найденному решению работы [13] при  $n = 2$ .

Соотношения (3), (5) должны обращать (1) в тождества, что приводит к следующим условиям:

$$\begin{aligned} (A - 2B)c_2 - (A - 2C)b_2 &= 0 \\ 8c_2 b_2 + 2Cb_2 + 4(A - B)c_2 - (b_2 - c_2)AC / (B - C) &= 0 \\ 2c_2 b_1 - 2c_1 b_2 - Bc_1 + Cb_1 + 3\lambda(c_2 - b_2) &= 0 \end{aligned} \quad (6)$$

$$\begin{aligned} 6(b_1 + \lambda)c_2 + (A - B)c_1 + 2c_1 b_2 + Cb_1 - (b_1 - c_1)AC / (B - C) &= 0 \\ 4c_2 b_0 - 4c_0 b_2 + A(b_0 - c_0) + \lambda(c_1 - b_1) + (C - B)E &= 0 \\ 4c_2 b_0 + c_1(b_1 + \lambda) - (b_0 - c_0)AC / (B - C) + CE &= 0 \\ 2c_0 \beta + \alpha \beta (2c_1 + \lambda) + \alpha^2 N &= 0 \end{aligned} \quad (7)$$

$$\begin{aligned} 2c_2 - C - AC / (B - C) = 0, \quad c_1^2 - \alpha [4c_2 - AC / (B - C)] &= 0 \\ \beta (4c_1 + 3\lambda) + \alpha [2N + \beta (4c_2 + A)] &= 0 \end{aligned}$$

Здесь

$$N = 2c_1b_0 - 2c_0b_1 + \lambda(b_0 - c_0) + \frac{\lambda(C - B)}{A} E - \frac{(B - C)}{A} k$$

Величины  $b_2, b_1, b_0, c_2, c_1, c_0$  определяются из (6) и имеют значения, приведенные в § 3 работы [13].

Из условий (7) находим

$$B = \frac{A^2 - AC + C^2}{A + C}, \quad H = -\frac{\lambda^2}{(A - C)(2C - A)^4} (A^4 - A^3C - 4A^2C^2 + 9AC^3 - 4C^4) \quad (8)$$

Постоянная  $H$  введена вместо  $E$ :

$$H = \frac{(b_0 - c_0)}{B - C} A - E$$

При условиях (8) указанные выше величины  $c_2, c_1, c_0$  становятся такими:

$$c_2 = \frac{C(2A - C)}{2(A - 2C)}, \quad c_1 = \frac{3C(A - C)}{(A - 2C)^2} \lambda, \quad c_0 = \frac{A^2 - AC + C^2}{2(A - 2C)^3} \lambda^2$$

и соотношение (2) примет вид

$$q^2 + \frac{(A + C)^2}{(A - 2C)^2} \left( p + \frac{\lambda}{A - 2C} \right)^2 = 0$$

В действительном движении это возможно лишь при постоянных значениях  $p$  и  $q$ .

Таким образом, уравнения (1) допускают лишь три решения [13] с квадратичным инвариантным соотношением (3).

Поступила 2 XI 1965

#### ЛИТЕРАТУРА

1. Г о л у б е в В. В. Лекции по интегрированию уравнений движения тяжелого твердого тела около неподвижной точки. М., Гостехиздат, 1953.
2. П о л у б а р и н о в а-К о ч и н а П. Я. Об однозначных решениях и алгебраических интегралах задачи о вращении тяжелого твердого тела около неподвижной точки. — В Сб.: «Движение твердого тела вокруг неподвижной точки». М.—Л., Изд-во АН СССР, 1940.
3. Л е в и - Ч и в и т а Т., А м а л ь д и У. Курс теоретической механики, т. 2, ч. 2. М., Изд-во иностр. лит, 1951.
4. Х а р л а м о в а Е. И. Сведение задачи о движении твердого тела, имеющего неподвижную точку, к одному уравнению. Новое частное решение этой задачи, ПММ, 1966, т. 30, вып. 4, стр. 784—788.
5. Ч а п л ы г и н С. А. Линейные частные интегралы задачи о движении твердого тела, подпертого в одной точке. Собр. соч., т. 1. М.—Л., Гостехиздат, 1948.
6. Х а р л а м о в П. В. О линейных интегралах уравнений движения тяжелого твердого тела вокруг неподвижной точки. Докл. АН СССР, 1962, т. 143, № 4.
7. С т е к л о в В. А. Новое частное решение дифференциальных уравнений движения тяжелого твердого тела, имеющего неподвижную точку. Тр. Отд. физ. н. Об-ва любителей естеств., 1899, т. 10, вып. 1.
8. Г о р я ч е в Д. Н. Новое частное решение задачи о движении тяжелого твердого тела вокруг неподвижной точки. Тр. Отд. физ. н. Об-ва любителей естеств., 1899, т. 10, вып. 1.
9. Ч а п л ы г и н С. А. Новое частное решение задачи о вращении тяжелого твердого тела вокруг неподвижной точки. Собр. соч. т. 1, М.—Л., Гостехиздат, 1948.
10. К о w a l e w s k i N. Eine neue partikuläre Lösung der Differenzialgleichungen der Bewegung eines schweren starren Körpers um einen festen Punkt. Math. Ann., 1908, В. 65.
11. Х а р л а м о в П. В. Об уравнениях движения тяжелого твердого тела, имеющего неподвижную точку. ПММ, 1963, т. 27, вып. 4.
12. Х а р л а м о в П. В. Два частных решения задачи о движении тела, имеющего неподвижную точку. Докл. АН СССР, 1964, т. 154, № 2.
13. Х а р л а м о в П. В. Полиномиальные решения уравнений движения тела, имеющего неподвижную точку. ПММ, 1965, т. 29, вып. 1.
14. Х а р л а м о в П. В. Лекции по динамике твердого тела. Спецкурс, ч. 1. Новосибирск, 1965.