

ФАКТОРЫ БЕССЕЛЬ-ХАГЕНА ДЛЯ НЕКОТОРЫХ ПОДГРУПП ГРУППЫ ПУАНКАРЕ

Е. С. Ерина, М. А. Паринов

Ивановская государственная текстильная академия

Поступила в редакцию 30.11.2011 г.

Аннотация: Пусть (M, g) — риманово многообразие любой размерности и сигнатуры, G — его группа движений, G' — подгруппа G , \tilde{C} и \tilde{P} — соответственно пространства замкнутых внешних дифференциальных 2-форм и 1-форм на M , инвариантных относительно G' . Фактор Бессель-Хагена подгруппы G' есть фактор-пространство пространства \tilde{C} по подпространству $d(\tilde{P})$ — образу \tilde{P} при отображении, задаваемом внешним дифференциалом d . Найдены факторы Бессель-Хагена для некоторых 4-мерных подгрупп группы Пуанкаре.

Ключевые слова: группа Пуанкаре, нётерово пространство Максвелла, фактор Бессель-Хагена.

Abstract: Let (M, g) is a Rimanian manifold of arbitrary dimension and signature, G is the motion group, G' is a subgroup of G . Denote by \tilde{C} the space of closed, external differential 2-forms on M that admit subgroup G' ; by \tilde{P} we denote the space of differential 1-forms on M that admit G' . Bessel—Hagen's factor of G' is a factor-space of \tilde{C} over subspace $d(\tilde{P})$, where $d: \tilde{P} \rightarrow \tilde{C}$ is a function, defined by external differential d . We find Bessel-Hagen's factors for some 4-dimensional subgroups.

Key words: Poincaré group, Noether's Maxwell space, Bessel-Hagen's factor.

ВВЕДЕНИЕ

Нахождение первых интегралов дифференциальных уравнений и их систем — одна из важнейших задач теории и практики дифференциальных уравнений. Большую роль здесь играет связь между симметриями систем и существованием интегралов. Конструктивные методы разработаны, например, в групповом анализе дифференциальных уравнений (см., напр., [1, 2, 3]).

Для уравнений, получаемых из вариационного принципа, первые интегралы выписываются с использованием теоремы Нётер [4]; их называют нётеровыми интегралами. Теорема Бессель-Хагена [5] является обобщением теоремы Нётер. Она создает предпосылки для нахождения новых интегралов в сравнении с теми, что дает теорема Нётер; их называют интегралами Нётер—Бессель-Хагена [6].

Для обобщенных уравнений Лоренца одним из авторов предложен алгоритм поиска интегралов Нётер — Бессель-Хагена (см., напр., [7, 8]). Применение этого алгоритма для классов пространств Максвелла [7, 9, 10] естественно привело к выделению нётеровых пространств

Максвелла [11]; для последних интегралы уравнений Лоренца получаются непосредственным применением теоремы Нётер. Если в классе пространств Максвелла $C_{k,l}$, допускающих подгруппу $G_{k,l}$ группы Пуанкаре не все пространства являются нётеровыми, то содержательным становится понятие *фактора Бессель-Хагена* [12]. Он определяется как фактор-пространство $B_{k,l} = \tilde{C}_{k,l} / d(\tilde{P}_{k,l})$, где $\tilde{C}_{k,l}$ — пространство внешних дифференциальных 2-форм на многообразии M , задающих класс $C_{k,l}$, а $\tilde{P}_{k,l}$ — пространство дифференциальных 1-форм на M , задающих класс $P_{k,l}$ потенциалов, инвариантных относительно $G_{k,l}$ [13]; $d(\tilde{P}_{k,l})$ означает образ $\tilde{P}_{k,l}$ при отображении внешнего дифференцирования $d: \tilde{P}_{k,l} \rightarrow \tilde{C}_{k,l}$.

Равенство нулю фактора Бессель-Хагена для данной подгруппы $G_{k,l}$ означает, что для каждого пространства Максвелла класса $C_{k,l}$ интегралы уравнений Лоренца получаются непосредственным применением теоремы Нётер. Отличие от нуля фактора $B_{k,l}$ означает наличие в классе $C_{k,l}$ пространств Максвелла, не являющихся нётеровыми, и чем выше размерность фактора, тем таких пространств больше.

В настоящей работе найдены новые, в сравнении с [12], факторы Бессель-Хагена для некоторых подгрупп группы Пуанкаре.

ТЕОРЕМЫ НЁТЕР И БЕССЕЛЬ-ХАГЕНА

Одним из конструктивных методов получения первых интегралов систем дифференциальных уравнений являются теоремы Э. Нётер о связи симметрий функционалов и сохраняющихся величин соответствующих уравнений Эйлера—Лагранжа. Приведем одну из таких теорем, следуя изложению Н. Х. Ибрагимова [2].

Говорят, что система дифференциальных уравнений

$$\Phi_k(s, x^1, \dots, x^n, \dot{x}^1, \dots, \dot{x}^n) = 0 \quad (k = 1, \dots, N)$$

допускает *первый интеграл* (закон сохранения), если существует функция $H(s, x^1, \dots, x^n, \dot{x}^1, \dots, \dot{x}^n)$, постоянная на решениях $x^i = x^i(s) : dH/ds = 0$.

Обозначим $x = (x^1, \dots, x^n)$ и $\dot{x} = (\dot{x}^1, \dots, \dot{x}^n)$. Пусть задан функционал

$$F[x] = \int_l L(s, x, \dot{x}) ds \quad (1)$$

на множестве кривых $l : x = x(s)$. И пусть на $M \times \mathbb{R}$ действует r -мерная группа диффеоморфизмов G_r :

$$\begin{aligned} \tilde{x}^i &= \tilde{x}^i(x, s; a), \\ \tilde{s} &= \tilde{s}(x, s; a) \left(a = (a^1, \dots, a^r), i = 1, \dots, n \right). \end{aligned} \quad (2)$$

Функционал (1) называется *инвариантным относительно группы G_r* , если для всех функций $x = x(s)$ выполняется равенство

$$\int_l L(s, x, \dot{x}) ds = \int_l L(\tilde{s}, \tilde{x}, \dot{\tilde{x}}) ds \quad (3)$$

независимо от выбора линии интегрирования (\tilde{l} — образ кривой l при отображении (2)).

Теорема Э. Нётер. Пусть функционал (1) инвариантен относительно группы G_r (2) с базисными инфинитезимальными операторами 1-мерных подгрупп

$$X_\mu = \xi_\mu(s, x) \frac{\partial}{\partial s} + \eta_\mu^i(s, x) \frac{\partial}{\partial x^i} \quad (\mu = 1, \dots, r). \quad (4)$$

Тогда уравнения Эйлера—Лагранжа этого функционала

$$\frac{d}{ds} \left(\frac{\partial L}{\partial \dot{x}^i} \right) - \frac{\partial L}{\partial x^i} = 0 \quad (5)$$

имеют r независимых законов сохранения, причем сохраняющиеся величины имеют вид

$$H_\mu = \left(\eta_\mu^i - \dot{x}^i \xi_\mu \right) \frac{\partial L}{\partial \dot{x}^i} + L \xi_\mu \quad (\mu = 1, \dots, r). \quad (6)$$

Интегралы вида (6) называют нётеровыми интегралами.

Замечание 1. Если G_r — группа точечных преобразований (диффеоморфизмов многообразия M) $\tilde{x}^i = \tilde{x}^i(x; a)$, то $\xi_\mu = 0$ и $\eta_\mu^i = \eta_\mu^i(x)$, а формула (6) приобретает вид

$$H_\mu = \eta_\mu^i \frac{\partial L}{\partial \dot{x}^i} \quad (\mu = 1, \dots, r). \quad (7)$$

Теорема Бессель-Хагена является обобщением теоремы Э. Нётер в следующем направлении. Уравнения Эйлера — Лагранжа инвариантны относительно калибровочных преобразований в функционале (1); это означает, что вариационная задача для функционала

$$F[x] = \int_l \left[L(s, x, \dot{x}) + \frac{d}{ds} f(s, x) \right] ds \quad (8)$$

приводит к уравнениям (5) независимо от калибровочной функции $f(s, x)$. Инвариантность функционала (8) относительно групп диффеоморфизмов многообразия $M \times \mathbb{R}$, согласно теореме Нётер, может приводить к другим интегралам уравнений Эйлера—Лагранжа (отличным от (6)), которые называют интегралами Нётер — Бессель-Хагена.

3. ОБОБЩЕННЫЕ УРАВНЕНИЯ ЛОРЕНЦА

Пусть M — гладкое n -мерное многообразие, $\{x^i\}$ — локальные координаты в M , $g = ds^2 = g_{ij} dx^i dx^j$ — (псевдо)риманова метрика на M . Пусть далее $A = A_i dx^i$ — дифференциальная 1-форма на M (потенциальная структура), где $A_i = A_i(x)$ — ковекторное поле. Рассмотрим вариационную задачу для функционала

$$J[x] = \int_l (\alpha ds + \beta A) \quad (\alpha, \beta = \text{const} \in \mathbb{R}), \quad (9)$$

где интегрирование происходит по кривым $l : x^i = x^i(s)$ с фиксированными концами, а s — натуральный параметр. Уравнения Эйлера — Лагранжа для функционала (9) имеют следующий вид

$$\alpha (\ddot{x}^m + \Gamma_{ij}^m \dot{x}^i \dot{x}^j) = \beta g^{km} F_{kj} \dot{x}^j, \quad (10)$$

где $F_{kj} = \partial_k A_j - \partial_j A_k$, $\Gamma_{ij}^m = \frac{1}{2} g^{km} (\partial_i g_{jk} + \partial_j g_{ik} - \partial_k g_{ij})$, а точкой обозначено дифференцирование по s . Их естественно назвать *обобщенными уравнениями Лоренца***.

* В функционале (8) к лагранжиану добавляется полная производная по s .

** Отметим, что действие для заряженной час-

Опишем алгоритм получения первых интегралов для обобщенных уравнений Лоренца [7].

Лагранжиан, соответствующий функционалу (9), имеет вид

$$L = \alpha \sqrt{g_{ij}(x)\dot{x}^i \dot{x}^j} + \beta A_i(x)\dot{x}^i. \quad (11)$$

Если этот функционал инвариантен относительно группы диффеоморфизмов $G_1 : \tilde{x}^i = \tilde{x}^i(x; a)$ ($a \in \mathbb{R}$), соответствующей инфинитезимальному оператору $X = \xi^i(x)\partial_i$, то уравнения (10) допускают согласно (7) сохраняющуюся величину

$$H = \xi^i(x) [\alpha g_{ij}(x)\dot{x}^j + \beta A_i(x)]. \quad (12)$$

Пусть G_g — группа движений (множество диффеоморфизмов многообразия M , сохраняющих риманову метрику g), а G_A — потенциальная группа (множество диффеоморфизмов, сохраняющих потенциальную структуру A). Соответствующие алгебры Ли векторных полей на M обозначим через \mathcal{L}_g и \mathcal{L}_A . Введем в рассмотрение обобщенную симплектическую структуру

$$F = dA = \sum_{i < j} F_{ij} dx^i \wedge dx^j = \frac{1}{2} F_{ij} dx^i \wedge dx^j, \quad (13)$$

где

$$F_{ij} = \partial_i A_j - \partial_j A_i. \quad (14)$$

Группу симплектических диффеоморфизмов обозначим через G_F , а соответствующую алгебру Ли векторных полей — через \mathcal{L}_F . При условии (14) $G_A \subset G_F$ и $\mathcal{L}_A \subset \mathcal{L}_F$ (см., напр., [14]).

Если пересечение групп G_g и G_A нетривиально, то функционал (9) инвариантен относительно $G_g \cap G_A$ и, согласно теореме Э. Нётер, система обобщенных уравнений Лоренца (10) допускает сохраняющиеся величины вида (12). Отметим, что группа $G_g \cap G_A$ вместе с G_g конечномерна.

При калибровочном преобразовании

$$A \mapsto A' = A + df \quad (A'_i = A_i + \partial_i f) \quad (15)$$

тицы в электромагнитном поле при наличии тяготения (или в отсутствие последнего)

$$S[x] = \int \left(-mcds - \frac{e}{c} A_i dx^i \right)$$

есть частный случай функционала (9), вариационная задача для которого приводит к системе уравнений Лоренца

$$mc(\ddot{x}^i + \Gamma_{jk}^i \dot{x}^j \dot{x}^k) = \frac{e}{c} g^{ik} F_{ij} \dot{x}^j,$$

описывающей движение пробной заряженной частицы в электромагнитном поле F_{ij} и гравитационном поле g_{ij} .

(f — скалярная функция на M) система уравнений (10) не меняется, но измененный функционал (9)

$$J'[x] = \int (\alpha ds + \beta A')$$

будет инвариантен относительно группы $G_g \cap G_{A'}$, что может привести к появлению новых сохраняющихся величин (тех, существование которых следует из теоремы Бессель-Хагена).

Определим для функционала (9) группу $G_J = G_g \cap G_F$. Все первые интегралы уравнения (10), получаемые с помощью теоремы Бессель-Хагена, связаны с этой группой. Обозначим $\mathcal{L}_J = \mathcal{L}_g \cap \mathcal{L}_F$. Алгоритм получения первых интегралов обобщенных уравнений Лоренца состоит в выполнении следующих шагов.

1) *Нахождение базиса алгебры \mathcal{L}_J . Для этого достаточно решить систему уравнений*

$$L_\xi g_{ij} \equiv \xi^k \partial_k g_{ij} + g_{kj} \partial_i \xi^k + g_{ik} \partial_j \xi^k = 0 \quad (16)$$

и

$$L_\xi F_{ij} \equiv \xi^k \partial_k F_{ij} + F_{kj} \partial_i \xi^k + F_{ik} \partial_j \xi^k = 0. \quad (17)$$

2) *Нахождение для каждого базисного вектора $\xi_\mu \in \mathcal{L}_J$ симметричного ковекторного поля $A_i^{(\mu)}$, т. е. такого, что*

$$L_{\xi_\mu} A_i^{(\mu)} \equiv \xi_\mu^k \partial_k A_i^{(\mu)} + A_k^{(\mu)} \partial_i \xi_\mu^k = 0. \quad (18)$$

Для этого достаточно найти функцию $f^{(\mu)}$, задающую калибровочное преобразование

$$A_i^{(\mu)} = A_i + \partial_i f^{(\mu)} \quad (19)$$

от фиксированного ковекторного поля A_i .

3) *Выписывание первых интегралов по формуле (12):*

$$H_\mu = \xi_\mu^i (\alpha g_{ij} \dot{x}^j + \beta A_i^{(\mu)}). \quad (20)$$

4. КЛАССЫ СИММЕТРИЧНЫХ ПРОСТРАНСТВ МАКСВЕЛЛА И ПОТЕНЦИАЛОВ

Напомним некоторые понятия и обозначения.

Пространство Максвелла есть тройка (M, g, F) , где M — гладкое 4-мерное многообразие, $g = g_{ij} dx^i dx^j$ — псевдоевклидова метрика лоренцевой сигнатуры $(- - +)$,

$F = \frac{1}{2} F_{ij} dx^i \wedge dx^j$ — обобщенная симплектическая структура (замкнутая дифференциальная 2-форма) на M .

4-потенциал электромагнитного поля — тройка (M, g, A) , где $A = A_i dx^i$ — дифференциальная 1-форма на M ($A_i = A_i(x)$). Пара (M, A) есть *потенциальная структура* на M .

Группа Пуанкаре G_g — группа симметрий псевдоевклидовой структуры (M, g) , т. е. множество диффеоморфизмов многообразия M , сохраняющих метрический тензор g_{ij} ; \mathcal{L}_g — соответствующая алгебра Ли векторных полей на M : $\xi \in \mathcal{L}_g \Leftrightarrow L_\xi g_{ij} = 0$ (L_ξ — производная Ли). Стандартный базис в \mathcal{L}_g :

$$\begin{aligned} e_1 &= (1, 0, 0, 0), e_2 = (0, 1, 0, 0), \\ e_3 &= (0, 0, 1, 0), e_4 = (0, 0, 0, 1), \\ e_{12} &= (-x^2, x^1, 0, 0), e_{13} = (x^3, 0, -x^1, 0), \\ e_{23} &= (0, -x^3, x^2, 0), \\ e_{14} &= (x^4, 0, 0, x^1), e_{24} = (0, x^4, 0, x^2), \\ e_{34} &= (0, 0, x^4, x^3). \end{aligned}$$

Группа симплектических диффеоморфизмов G_F — группа симметрий структуры (M, F) ; \mathcal{L}_F — соответствующая алгебра Ли векторных полей на M : $\xi \in \mathcal{L}_F \Leftrightarrow L_\xi F_{ij} = 0$.

Потенциальная группа G_A — группа симметрий потенциальной структуры (M, A) ; \mathcal{L}_A — соответствующая алгебра Ли векторных полей на M : $\xi \in \mathcal{L}_A \Leftrightarrow L_\xi A_i = 0$.

$G_S = G_g \cap G_F$ — группа симметрий пространства Максвелла (M, g, F) ; $\mathcal{L}_S = \mathcal{L}_g \cap \mathcal{L}_F$ — соответствующая алгебра Ли.

$G_P = G_g \cap G_A$ — группа симметрий потенциала (M, g, A) ; $\mathcal{L}_P = \mathcal{L}_g \cap \mathcal{L}_A$ — соответствующая алгебра Ли.

G_S и G_P — подгруппы группы Пуанкаре.

В соответствии с классификацией подгрупп группы Пуанкаре с точностью до сопряженности (см. [15]) получены *классы пространств Максвелла* $C_{k,l}$, допускающих подгруппы $G_{k,l}$ [7, 9, 10], а также *классы потенциалов* $P_{k,l}$, допускающих те же подгруппы $G_{k,l}$ [7, 9, 10]. Каждой группе $G_{k,l}$ — подгруппе группы Пуанкаре из списка И. В. Белько (алгебре $\mathcal{L}_{k,l} = L\{\xi_1, \dots, \xi_k\}$), соответствует *класс* $C_{k,l}$ *пространств Максвелла*, допускающих эту группу:

$$C_{k,l} = \left\{ (M, g, F) : L_{\xi_\alpha} F_{ij} = 0, \alpha = 1, \dots, k \right\}. \quad (21)$$

Каждой группе $G_{k,l}$ соответствует *класс потенциалов* $P_{k,l}$, допускающих эту группу:

$$P_{k,l} = \left\{ (M, g, A) : L_{\xi_\alpha} A_i = 0, \alpha = 1, \dots, k \right\}. \quad (22)$$

Остальные классы симметричных пространств Максвелла и симметричных потенциалов на пространстве Минковского получаются из (21) и (22) с помощью перехода к сопряженным подгруппам; при этом тензоры F_{ij} и A_i заменяются на следующие

$$F_{i'j'} = F_{ij} A_i^i A_j^j, \quad i' = A_i A_i^i, \quad (23)$$

где матрица A_i^i задает преобразование Лоренца (элемент группы G_g).

Замечание 2. Если группа G_P симметрий потенциала (M, g, A) совпадает с группой симметрий G_S пространства Максвелла (M, g, F) , такого, что $F = dA$, то первые интегралы соответствующих обобщенных уравнений Лоренца получаются непосредственно по теореме Нётер. В противном случае для получения полного набора нётеровых интегралов придется пользоваться приведенным выше алгоритмом.

5. НЁТЕРОВЫ ПРОСТРАНСТВА МАКСВЕЛЛА И ФАКТОРЫ БЕССЕЛЬ-ХАГЕНА

Определение 1. ([11]). Назовем *пространство Максвелла* (M, g, F) *нётеровым*, если оно допускает нетривиальную группу G_S и существует такой потенциал (M, g, A) , что $F = dA$ и группа G_P совпадает с G_S .

Замечание 3. Смысл введенного понятия состоит в следующем. Для нётеровых пространств Максвелла все первые интегралы уравнений Лоренца, получаемые с использованием группы G_S , могут быть получены непосредственно из теоремы Нётер.

Каждой потенциальной структуре $A = A_i dx^i$ ($A_i = A_i(x)$) на пространстве Минковского (M, g) (потенциалу (M, g, A)) можно сопоставить пространство Максвелла (M, g, F) , положив

$$F = dA \quad (F_{ij} = \partial_i A_j - \partial_j A_i). \quad (24)$$

Обратно, каждому пространству Максвелла соответствует потенциал (M, g, A) , для которого справедливо (24); он определен с точностью до дифференциала от скалярной функции. Говорят, что потенциальная структура A *подчинена* симплектической структуре F , если выполнено условие (24) [14]. Если для (M, g, F) и (M, g, A) выполнено (24), то $G_A \subset G_F$ и, следовательно, $G_P \subset G_S$. Каждой группе $G_{k,l}$ соответствует класс $C_{k,l}$ пространств Максвелла и класс потенциалов $P_{k,l}$, допускающих эту груп-

пу. При этом внешний дифференциал действует как линейный оператор из $\tilde{P}_{k,l}$ в $\tilde{C}_{k,l}$ *:

$$d : \tilde{P}_{k,l} \rightarrow \tilde{C}_{k,l} \quad (A \mapsto F = dA). \quad (25)$$

Образ $d(\tilde{P}_{k,l})$ отображения (25) состоит из 2-форм F , задающих пространства Максвелла, допускающие группу $G_{k,l}$. Они будут нётеровыми при условии $G_S = G_{k,l}$. Других нётеровых пространств Максвелла, допускающих группу $G_{k,l}$, не существует, т. к. для потенциальной структуры A , подчиненной симплектической структуре F , всегда выполнено включение $G_A \subset G_F$, а следовательно, и $G_P \subset G_S$.

Определение 2. ([12]). Фактором Бессель-Хагена, соответствующим группе $G_{k,l}$, назовем фактор-пространство $B_{k,l} = \tilde{C}_{k,l} / d(\tilde{P}_{k,l})$.

Замечание 4. Если все пространства Максвелла класса $C_{k,l}$ нётеровы, то фактор Бессель-Хагена равен нулю: $B_{k,l} = 0$; а если $d(\tilde{P}_{k,l}) = 0$, то $B_{k,l} = C_{k,l}$. Если $B_{k,l} \neq C_{k,l}$ и $B_{k,l} \neq 0$, то некоторые из интегралов уравнений Лоренца можно найти непосредственным применением теоремы Нётер, а для получения других придётся искать калибровочные функции и симметричные потенциалы.

Замечание 5. Определение 2 допускает следующее обобщение. Пусть (M, g) — риманово многообразие любой сигнатуры, G — его группа движений, G' — подгруппа G , \tilde{C} и \tilde{P} — соответственно пространства замкнутых внешних дифференциальных 2-форм и 1-форм на M , инвариантных относительно G' . Фактор Бессель-Хагена подгруппы G' есть фактор-пространство пространства \tilde{C} по подпространству $d(\tilde{P})$ — образу \tilde{P} при отображении, задаваемом внешним дифференциалом d .

Это обобщение имеет тот же смысл для обобщенных уравнений Лоренца, что и определение 2 для уравнений Лоренца.

В работах [11, 12] установлены следующие результаты о нётеровости пространств Максвелла, допускающих подгруппы размерностей 4—6, и о классах Бессель-Хагена этих подгрупп.

1. Не существует нётеровых пространств Максвелла, допускающих шестимерные подгруппы группы Пуанкаре.

Факторы Бессель-Хагена для всех 6-мерных групп $G_{6,l}$ совпадают с классами $C_{6,l}$: $B_{6,l} = C_{6,l}$.

* $\tilde{P}_{k,l}$ — пространство ковекторных полей, задающих потенциалы класса $P_{k,l}$; $\tilde{C}_{k,l}$ — пространство 2-форм, задающих пространства Максвелла класса $C_{k,l}$.

2. Пространства Максвелла класса $C_{5,6}$ ($\lambda \neq 0$), определяемого тензором

$$F_{12} = F_{13} = F_{14} = F_{24} = 0, \quad (26)$$

$$F_{23} = -F_{34} = Ke^{-x^3/\lambda} \quad (K = \text{const}),$$

и класса $C_{5,9}$, определяемого тензором

$$F_{12} = F_{14} = \frac{Kx^1}{x^2 + x^4}, \quad F_{13} = 0, \quad F_{24} = K, \quad (27)$$

$$F_{23} = -F_{34} = -\frac{Kx^3}{x^2 + x^4} \quad (K = \text{const}),$$

являются нётеровыми. Не существует других нётеровых пространств Максвелла, допускающих 5-мерные подгруппы группы Пуанкаре**.

Факторы Бессель-Хагена для групп $G_{5,6}$ ($\lambda \neq 0$) и $G_{5,9}$ равны нулю. Для групп $G_{5,l}$ ($l \neq 6, 9$) и $G_{5,6}$ ($\lambda = 0$) факторы Бессель-Хагена совпадают с классами $C_{5,l}$: $B_{5,l} = C_{5,l}$.

3. Пространства Максвелла следующих классов не являются нётеровыми:

а) класса $C_{4,1}$, соответствующего группе трансляций $G_{4,1}$ (алгебре $\mathcal{L}_{4,1} = L\{e_1, e_2, e_3, e_4\}$), и задаваемого в галилеевой системе координат тензором $F_{ij} = \text{const}$;

б) класса $C_{4,4a}$, соответствующего группе $G_{4,4a}$ (алгебре $\mathcal{L}_{4,4a} = L\{e_{13} + \lambda e_2, e_1, e_3, e_2 + e_4\}$), и задаваемого тензором

$$F_{12} = -F_{14} = b_1 \cos \frac{x^2 - x^4}{\lambda} - b_2 \sin \frac{x^2 - x^4}{\lambda},$$

$$F_{13} = b_3, \quad (28)$$

$$F_{23} = F_{34} = b_1 \sin \frac{x^2 - x^4}{\lambda} + b_2 \cos \frac{x^2 - x^4}{\lambda},$$

$$F_{24} = b_4 \quad (b_i = \text{const});$$

в) класса $C_{4,5}$, соответствующего группе $G_{4,5}$ (алгебре $\mathcal{L}_{4,5} = L\{e_{24}, e_1, e_3, e_2 + e_4\}$), и задаваемого тензором

$$F_{12} = -F_{14} = \frac{b_1}{x^2 - x^4}, \quad F_{13} = b_3, \quad (29)$$

$$F_{23} = F_{34} = \frac{b_2}{x^2 - x^4}, \quad F_{24} = b_4 \quad (b_k = \text{const}).$$

4. Пространства Максвелла класса $C_{4,4b}$, соответствующего группе $G_{4,4b}$ (алгебре $\mathcal{L}_{4,4b} = L\{e_{13}, e_1, e_3, e_2 + e_4\}$), и задаваемого тензором

** кроме пространств Максвелла, допускающих группы G_S , сопряженные группам $G_{5,6}$ ($\lambda \neq 0$) и $G_{5,9}$ ($\mathcal{L}_{5,6} = L\{e_{12} - e_{14}, e_{24} + \lambda e_3, e_1, e_2, e_4\}$, $\mathcal{L}_{5,9} = L\{e_{12} - e_{14}, e_{23} + e_{34}, e_{13}, e_{24}, e_2 - e_4\}$).

$$\begin{aligned} F_{12} = F_{14} = F_{23} = F_{34} = 0, \\ F_{13} = \text{const},_{24} = \Psi(x^2 - x^4), \end{aligned} \quad (30)$$

являются нётеровыми в случае $\Psi \neq \text{const}$ и $F_{13} = 0$, и не являются нётеровыми в случае $F_{13} \neq 0$.

5. Пространства Максвелла класса $C_{4,6a}$, соответствующего группе $G_{4,6a}$ (алгебре $\mathcal{L}_{4,6a} = L\{e_{24} + \lambda e_3, e_1, e_2, e_4\}$), и задаваемого тензором

$$\begin{aligned} F_{23} = a_1 \text{ch} \frac{x^3}{\lambda} + a_2 \text{sh} \frac{x^3}{\lambda}, \\ F_{34} = a_1 \text{sh} \frac{x^3}{\lambda} + a_2 \text{ch} \frac{x^3}{\lambda}, \\ F_{12} = F_{14} = 0, \quad F_{24} = a_3, \\ F_{13} = a_4 \quad (a_i = \text{const}), \end{aligned} \quad (31)$$

являются нётеровыми, если $a_3 = a_4 = 0$ и $a_1^2 + a_2^2 \neq 0$, и не являются нётеровыми, если $a_3 \neq 0$ или $a_4 \neq 0$.

6. Пространства Максвелла класса $C_{4,6b}$, соответствующего группе $G_{4,6b}$ (алгебре $\mathcal{L}_{4,6b} = L\{e_{24}, e_1, e_2, e_4\}$), и задаваемого тензором

$$\begin{aligned} F_{12} = F_{14} = F_{23} = F_{34} = 0, \\ F_{13} = F_{13}(x^3), \quad F_{24} = \text{const}, \end{aligned} \quad (32)$$

являются нётеровыми, если $F_{24} = 0$, и не являются нётеровыми, если $F_{24} \neq 0$.

7. Факторы Бессель-Хагена для групп $G_{4,1}$, $G_{4,4a}$, $G_{4,4b}$, $G_{4,5}$, $G_{4,6a}$ и $G_{4,6b}$ равны соответственно: $B_{4,1} = C_{4,1} = \mathbb{R}^6$, $B_{4,4a} = \mathbb{R}^2$, $B_{4,4b} = \mathbb{R}^1$, $B_{4,5} = \mathbb{R}^3$, $B_{4,6a} = \mathbb{R}^2$, $B_{4,6b} = \mathbb{R}^1$.

6. НОВЫЕ РЕЗУЛЬТАТЫ О ФАКТОРАХ БЕССЕЛЬ-ХАГЕНА ДЛЯ ПОДГРУПП ГРУППЫ ПУАНКАРЕ

Справедливо следующее утверждение для 4-мерных подгрупп группы Пуанкаре.

Предложение. Факторы Бессель-Хагена для групп* $G_{4,2}$, $G_{4,3a}$, $G_{4,3b}$, $G_{4,8a}$, $G_{4,10}$, $G_{4,11}$, $G_{4,12a}$ и $G_{4,14a}$ равны соответственно:

$$\begin{aligned} B_{4,2} = B_{4,3a} = \mathbb{R}^2, \\ B_{4,3b} = B_{4,8a} = B_{4,10} = B_{4,11} = B_{4,12a} = \mathbb{R}, \end{aligned}$$

* Соответствующие алгебры Ли векторных полей: $\mathcal{L}_{4,2} = L\{e_{13} + \mu e_4, e_1, e_2, e_3\}$, $\mathcal{L}_{4,3a} = L\{e_{13} + \lambda e_2, e_1, e_3, e_4\}$ ($\lambda \neq 0$), $\mathcal{L}_{4,3b} = L\{e_{13}, e_1, e_3, e_4\}$, $\mathcal{L}_{4,8a} = L\{e_{12} - e_{14}, e_1, e_2, e_4\}$, $\mathcal{L}_{4,10} = L\{e_{13}, e_{24}, e_1, e_3\}$, $\mathcal{L}_{4,11} = L\{e_{13}, e_{24}, e_2, e_4\}$, $\mathcal{L}_{4,12a} = L\{e_{12} - e_{14}, e_{23} + e_{34}, e_1, e_2 - e_4\}$, $\mathcal{L}_{4,14a} = L\{e_{12} - e_{14}, e_{24} + \lambda e_3, e_1 + \nu e_3, e_2 - e_4\}$ ($\nu \neq 0$).

$$B_{4,14a} = 0.$$

Доказательство. Покажем, что $B_{4,2} = \mathbb{R}^2$. Класс потенциалов $P_{4,2}$, соответствующий группе $G_{4,2}$ ($\mu \neq 0$), задается ковекторным полем A_i вида (см. [13])

$$\begin{aligned} A_1 = C_1 \sin \frac{x^4}{\mu} + C_2 \cos \frac{x^4}{\mu}, \quad A_2 = C_3, \\ A_3 = C_1 \cos \frac{x^4}{\mu} - C_2 \sin \frac{x^4}{\mu}, \quad A_4 = C_4, \end{aligned} \quad (33)$$

где $C_k = \text{const}$; класс $C_{4,2}$ пространств Максвелла задается тензором F_{ij} вида (см. [7, 9])

$$\begin{aligned} F_{14} = c_1 \cos \frac{x^4}{\mu} + c_2 \sin \frac{x^4}{\mu}, \\ F_{34} = -c_1 \sin \frac{x^4}{\mu} + c_2 \cos \frac{x^4}{\mu}, \\ F_{12} = F_{23} = 0, \quad F_{13} = c_3, \\ F_{24} = c_4 \quad (c_k = \text{const}). \end{aligned} \quad (34)$$

Для нахождения образа $d(\tilde{P}_{4,2})$ применим формулу (24) и соответствующий тензор F_{ij} поместим тильдой:

$$\begin{aligned} \tilde{F}_{12} = \tilde{F}_{13} = 0, \quad \tilde{F}_{14} = -\frac{C_1}{\mu} \cos \frac{x^4}{\mu} + \frac{C_2}{\mu} \sin \frac{x^4}{\mu}, \\ \tilde{F}_{23} = \tilde{F}_{24} = 0, \quad \tilde{F}_{34} = \frac{C_1}{\mu} \sin \frac{x^4}{\mu} + \frac{C_2}{\mu} \cos \frac{x^4}{\mu}. \end{aligned} \quad (35)$$

Пространство $\tilde{C}_{4,2}$ тензоров вида (34) 4-мерно, а его подпространство $d(\tilde{P}_{4,2})$ — пространство тензоров вида (35), 2-мерно. Поэтому размерность фактор пространства $\tilde{C}_{4,2} / d(\tilde{P}_{4,2})$ равна двум, и

$$B_{4,2} = \tilde{C}_{4,2} / d(\tilde{P}_{4,2}) = \mathbb{R}^2.$$

По той же схеме проводятся доказательства и для остальных групп. Рассмотрим еще характерный пример, когда пространства $\tilde{C}_{k,l}$ и $d(\tilde{P}_{k,l})$ бесконечномерны.

Покажем, что $B_{4,8a} = \mathbb{R}$. Класс потенциалов $P_{4,8a}$, соответствующий группе $G_{4,8a}$, задается ковекторным полем A_i вида

$$A_1 = 0, \quad A_2 = A_4 = \Phi(x^3), \quad A_3 = \Psi(x^3), \quad (36)$$

где $\Phi(x^3)$ и $\Psi(x^3)$ — произвольные функции; класс $C_{4,2}$ пространств Максвелла задается тензором F_{ij} вида

$$\begin{aligned} F_{12} = F_{14} = \text{const}, \quad F_{13} = F_{24} = 0, \\ F_{23} = -F_{34}(x^3). \end{aligned} \quad (37)$$

Образ $d(\tilde{P}_{4,8a})$ состоит из тензоров

$$\begin{aligned} \tilde{F}_{12} = \tilde{F}_{14} = \tilde{F}_{13} = \tilde{F}_{24} = 0, \\ F_{23} = -F_{34} = -\Phi'(x^3). \end{aligned} \quad (38)$$

Так как для каждой функции $F_{34}(x^3)$ существует функция $\Phi(x^3)$, удовлетворяющая условию $\Phi'(x^3) = F_{34}(x^3)$, то справедливо равенство $F_{ij} = \tilde{F}_{ij} + F_{ij}^0$, где

$$F_{ij}^0 = \begin{pmatrix} 0 & C & 0 & C \\ -C & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 \\ -C & 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}, \quad C = \text{const.} \quad (39)$$

Пространство тензоров вида (39) одномерно, откуда и следует утверждение.

В случае группы $G_{4,14a}$ надо показать, что $d(\tilde{P}_{4,14a}) = \tilde{C}_{4,14a}$. Пространство $\tilde{P}_{4,14a}$ состоит из ковекторных полей вида

$$\begin{aligned} A_1 &= \frac{(x^3 - vx^1)C_1}{v(x^2 + x^4)} + C_2, \\ A_2 &= \frac{(x^3 - vx^1)^2 C_1}{2v^2(x^2 + x^4)^2} + \frac{(x^3 - vx^1)C_2}{v(x^2 + x^4)} + C_3, \\ A_3 &= C_4, \quad A_4 = A_2 + C_1, \end{aligned} \quad (40)$$

где

$$\begin{aligned} C_1 &= K_1(x^2 + x^4), \\ C_2 &= -\frac{K_1\lambda}{v} \ln(x^2 + x^4) + K_2, \\ C_3 &= \frac{K_1\lambda^2 \ln^2(x^2 + x^4) - 2K_2\lambda v \ln(x^2 + x^4)}{2v^2(x^2 + x^4)} - \\ &\quad - \frac{K_1}{2}(x^2 + x^4) + \frac{K_3}{x^2 + x^4}, \\ C_4 &= K_4 \quad (K_i = \text{const}). \end{aligned} \quad (41)$$

Пространство $\tilde{C}_{4,14a}$ 3-мерно и состоит из тензоров вида

$$\begin{aligned} F_{12} = F_{14} &= \frac{1}{r} \left(a_1 \tilde{x}^1 - \frac{a_1}{v} (\tilde{x}^3 - \lambda \ln r) + a_2 \right) e^{-\varphi}, \\ F_{23} = -F_{34} &= \frac{1}{r} \left(\frac{a_1}{v} \tilde{x}^1 - \frac{a_1}{v^2} (\tilde{x}^3 - \lambda \ln r) + a_3 \right) e^{-\varphi}, \\ F_{13} &= -\frac{a_1}{v}, \quad F_{24} = a_1 \quad (a_i = \text{const}), \end{aligned} \quad (42)$$

где замена координат задается формулами

$$\begin{aligned} x^1 &= \tilde{x}^1, \quad x^2 = r \operatorname{ch} \varphi, \\ x^3 &= \lambda \varphi + \tilde{x}^3, \quad x^4 = r \operatorname{sh} \varphi. \end{aligned} \quad (43)$$

Вычисляя тензор $\tilde{F}_{ij} = \partial_i A_j - \partial_j A_i^*$, задающий пространство $d(\tilde{P}_{4,14a})$, и сравнивая \tilde{F}_{ij} с (42), получим совпадение этих выражений при

$$a_1 = K_1, \quad a_2 = -K_2 + \frac{\lambda K_1}{v}, \quad a_3 = -\frac{K_2}{v}. \quad (44)$$

Таким образом, пространство $d(\tilde{P}_{4,14a})$ также 3-мерно и $d(\tilde{P}_{4,14a}) = \tilde{C}_{4,14a}$, т. е. $B_{4,14a} = 0$.

ЛИТЕРАТУРА

1. *Овсянников Л. В.* Групповой анализ дифференциальных уравнений. — М.: Наука, 1978. — 399 с.
2. *Ибрагимов Н. Х.* Группы Ли в некоторых вопросах математической физики. — Новосибирск: НГУ, 1972. — 128 с.
3. *Ибрагимов Н. Х.* Группы преобразований в математической физике. — М.: Наука, 1983. — 280 с.
4. *Noether E.* Invariante Variationsprobleme // Nachr. König. Gesell. Wissen. Göttingen, Math.-Phys. Kl. — 1918. — S. 235—257.
5. *Bessel-Hagen E.* Über die Erhaltungssätze der Electrodynamik // Math. Ann. — 1921. — Bd. 84. — S. 258—276.
6. *Емельянова И. С.* Проблема «симметрия — интегралы движения» в аналитической динамике. — Нижний Новгород: ННГУ, 1992. — 171 с.
7. *Паринов М. А.* Пространства Эйнштейна — Максвелла и уравнения Лоренца. — Иваново: Изд-во ИВГУ, 2003. — 180 с.
8. *Иванова А. С., Паринов М. А.* Первые интегралы уравнений Лоренца для некоторых классов электромагнитных полей // Тр. МИРАН им. В. А. Стеклова. — 2002. — Т. 236. — С. 197—203.
9. *Паринов М. А.* Классы пространств Максвелла, допускающих подгруппы группы Пуанкаре // Фундаментальная и прикладная математика. — 2004. — Т. 10. — 1. — С. 183—237.
10. *Паринов М. А.* Шесть классов пространств Максвелла, допускающих нетривиальные группы симметрий // Вестник ВГУ. Серия: Физика. Математика. — 2006. — 1. — С. 170—171.
11. *Колесова В. А., Паринов М. А.* О неётеровых пространствах Максвелла // Математика и ее приложения: Журн. Иванов. матем. об-ва. — 2007. — Вып. 1 (4). — С. 7—12.
12. *Кочева Н. А., Паринов М. А.* Факторы Бессель-Хагена для некоторых подгрупп группы Пуанкаре // Математика и ее приложения: Журн. Иванов. матем. об-ва. — 2010. — Вып. 1 (7). — С. 41—48.
13. *Паринов М. А.* Классификация потенциальных структур на пространстве Минковского по подгруппам группы Пуанкаре // Фундаментальная

* Мы не приводим его выражение ввиду громоздкости.

и прикладная математика. — 2006. — Т. 12. — 7. — С. 177—225.

14. *Паринов М. А.* Введение в симплектическую геометрию: Учеб. пособие. — Иваново: ИВГУ, 1994. — 60 с.

Ерина Е. С. — старший преподаватель кафедры высшей математики и статистики, Ивановская государственная текстильная академия

E-mail: erinaes@mail.ru

Паринов М. А. — доцент кафедры высшей математики и статистики, кандидат физико-математических наук, Ивановская государственная текстильная академия

E-mail: mihailparinov@mail.ru

15. *Белько И. В.* Подгруппы группы Лоренца — Пуанкаре // Изв. АН БССР. Сер. физ.-мат. наук. — 1971. — 1. — С. 5—13.

Erina E. S. — Senior teacher of the chair of high mathematics and statistics, Ivanovo state textile academy

E-mail: erinaes@mail.ru

Parinov M. A. — Reader of the chair of high mathematics and statistics. Candidate of physical and mathematical sciences, Ivanovo state textile academy

E-mail: mihailparinov@mail.ru