

И. П. ЕГОРОВ

ДВИЖЕНИЯ В ПРОСТРАНСТВАХ АФФИННОЙ СВЯЗНОСТИ

(Представлено академиком И. Г. Петровским 18 X 1952)

В этой заметке решается вопрос об установлении максимального порядка групп движений пространств аффинной связности (без кручения), отличных от эквиваффинных, и доказывается, что выделяющийся класс максимально подвижных пространств является в определенном смысле непосредственно следующим за классом максимально подвижных пространств A_n аффинной связности ненулевой кривизны. Порядок групп движений максимально подвижных пространств A_n ненулевой кривизны равен n^2 ⁽¹⁾ и группы транзитивны. Пространства, отличные от эквиваффинных, характеризуются отсутствием симметрии тензора Риччи $R_{\alpha\beta}$, т. е. если

$$R_{\alpha\beta} = c_{\alpha\beta} + a_{\alpha\beta},$$

где $c_{\alpha\beta} = R_{(\alpha\beta)}$, $a_{\alpha\beta} = R_{[\alpha\beta]}$, то тензор $a_{\alpha\beta} \neq 0$. Соотношения

$$D_L a_{\alpha\beta} = 0,$$

где D_L — знак левого дифференцирования вдоль V^σ , выражающие инвариантность антисимметрической части тензора Риччи при бесконечно малых преобразованиях из группы движений, позволили нам установить ⁽²⁾ следующий результат.

Теорема 1. *Порядок групп движений пространств аффинной связности, отличных от эквиваффинных, не выше $n^2 - n + 3$.*

Пространства аффинной связности, порядок групп движений которых равен $n^2 - n + 3$ или достаточно близок к нему, если они существуют, необходимо являются ⁽³⁾ проективно-евклидовыми. С другой стороны, всякое проективно-евклидово пространство определяется в проективно-декартовых координатах коэффициентами связности вида

$$\Gamma_{\beta\gamma}^\alpha = -\delta_\beta^\alpha \psi_\gamma - \delta_\gamma^\alpha \psi_\beta, \quad (1)$$

где ψ_α — некоторый ковариантный вектор, не являющийся в нашем случае градиентным вектором. При доказательстве теоремы 1 мы использовали лишь наличие ненулевого тензора $a_{\alpha\beta} \neq 0$, однако, имеет место следующая теорема:

Теорема 2. *Не существует проективно-евклидовых пространств с антисимметрическим тензором Риччи $R_{\alpha\beta}$.*

Пусть теорема неверна и, например, составляющая $R_{\alpha_1\alpha_2} \neq 0$. Условие обращения в нуль симметрической части тензора Риччи, учитывая

формулы (1), дает нам соотношения

$$\partial_{\alpha_1} \psi_{\alpha_2} + \partial_{\alpha_2} \psi_{\alpha_1} + 2\psi_{\alpha_1} \psi_{\alpha_2} = 0 \quad \left(\frac{\partial}{\partial x^{\alpha_1}} = \partial_{\alpha_1} \right);$$

кроме того, имеем

$$\partial_{\alpha_1} \psi_{\alpha_2} - \partial_{\alpha_2} \psi_{\alpha_1} = \frac{R_{\alpha_1 \alpha_2}}{n+1}. \quad (2)$$

Из этих соотношений получаем, следовательно:

$$\begin{aligned} \partial_{\alpha_1} \psi_{\alpha_2} &= \frac{R_{\alpha_1 \alpha_2}}{n+1} - \psi_{\alpha_1} \psi_{\alpha_2} \quad (\alpha_1 \neq \alpha_2); \\ \partial_{\alpha_2} \psi_{\alpha_2} &= -\psi_{\alpha_2}^2 \quad (\alpha_1, \alpha_2 = 1, 2, \dots, n). \end{aligned} \quad (3)$$

Наша задача сводится к определению функций ψ_{α} из системы дифференциальных уравнений (3), представленных в виде, разрешенном относительно производных первого порядка от всех функций по всем аргументам. Если первое уравнение системы (3) проинтегрировать по x^{α_2} , а второе по x^{α_1} , то условие интегрируемости дает

$$\partial_{\alpha_2} R_{\alpha_1 \alpha_2} + 3\psi_{\alpha_2} R_{\alpha_1 \alpha_2} = 0.$$

Меняя в этом соотношении местами индексы α_1, α_2 , получим

$$\partial_{\alpha_1} R_{\alpha_1 \alpha_2} + 3\psi_{\alpha_1} R_{\alpha_1 \alpha_2} = 0.$$

Отсюда следует, что

$$\psi_{\alpha_1} = -\frac{\partial}{\partial x^{\alpha_1}} \left(\ln \sqrt[3]{R_{\alpha_1 \alpha_2}} \right), \quad \psi_{\alpha_2} = -\frac{\partial}{\partial x^{\alpha_2}} \left(\ln \sqrt[3]{R_{\alpha_1 \alpha_2}} \right).$$

Подстановка найденных $\psi_{\alpha_1}, \psi_{\alpha_2}$ в уравнение (2) дает обращение в нуль составляющей $R_{\alpha_1 \alpha_2}$, ч. т. д.

Таким образом, можно ожидать снижения границы, выявленной теоремой 1, для порядка максимальных групп движений рассматриваемых пространств, привлекая к рассмотрению инвариантную при движениях заведомо ненулевую симметрическую часть $C_{\alpha\beta}$ тензора $R_{\alpha\beta}$:

$$D_L C_{\alpha\beta} = 0. \quad (4)$$

Из доказательства теоремы 2 следует даже, что если $a_{\alpha_1 \alpha_2} \neq 0$, то по крайней мере одна из трех величин

$$C_{\alpha_1 \alpha_1}, \quad C_{\alpha_2 \alpha_2}, \quad C_{\alpha_1 \alpha_2}$$

отлична от нуля.

Теорема 3. Максимально подвижные пространства аффинной связности, отличные от эквивалентных, обладают транзитивными полными группами движений точно порядка $n^2 - n + 1$.

Действительно, выделяя из соотношений (4) уравнения $(\alpha_1 \alpha_1), (\alpha_2 \alpha_2)$ и функции $V_{1,1}^1, V_{2,2}^1$, если $C_{\alpha_1 \alpha_1} \neq 0$, или уравнения $(\alpha_1 \alpha_1), (\alpha_2 \alpha_2)$ и функции $V_{1,1}^2, V_{2,2}^1$, если $C_{\alpha_1 \alpha_2} \neq 0$ (случай $C_{\alpha_2 \alpha_2} \neq 0$ приводится к первому случаю), мы во всяком случае добьемся наличия в условиях интегрируемости уравнений, определяющих компоненты вектора V^σ бесконечно

малого движения, по крайней мере $2n - 1$ независимых соотношений, из которых $2n - 3$ соотношений выделяются теоремой 1. Следовательно, группа движений содержит не более $n^2 - n + 1$ параметров.

С другой стороны, пространство аффинной связности (1), определенное вектором $\psi_1 = x^2, \psi_2 = -x^1, \psi_3 = \dots = \psi_n = 0$, обладает группой движения порядка $n^2 - n + 1$. Ее инфинитезимальные операторы будут:

$$x^1 p_2, x^2 p_1, x^1 p_1 - x^2 p_2$$

$$p_i p_j x^\alpha \quad (i = 3, 4, \dots, n; \alpha = 1, 2, \dots, n).$$

Транзитивность таких групп следует из того, что в условиях интегрируемости мы рассматривали лишь функции V_i^σ . Учитывая тот факт, что порядок групп движений непроективно-евклидовых пространств не выше $n^2 - 2n + 5$ (3), непосредственно получаем:

Теорема 4. Максимально подвижные пространства аффинной связности, отличные от эквивалентных, являются проективно-евклидовыми.

Теорема 5. Максимально подвижные проективно-евклидовы пространства, для которых ранг антисимметрической части тензора $R_{\alpha\beta}$ равен $2k$, обладают транзитивными полными группами движений точно порядка $r = n^2 - (n - k)(2k - 1)$.

Рассмотрим теперь вопрос о существовании пространств аффинной связности с полными группами движения порядка r , где $n^2 - n + 1 < r < n^2$. Мы докажем следующую теорему:

Теорема 6. Не существует пространств аффинной связности A_n , обладающих полными транзитивными группами движений порядка r , где $n^2 - n + 1 < r < n^2$.

Действительно, пусть A_n — аффинное связное пространство; G_r — его группа движений, где r удовлетворяет указанному неравенству. В таком случае пространство A_n необходимо будет проективно-евклидовым с симметрическим тензором $R_{\alpha\beta}$ в силу теоремы 3. Ранг этого тензора равен единице, т. е.

$$R_{\alpha\beta} = (1 - n) \varepsilon_\alpha \lambda_\beta \quad (\varepsilon = \pm 1),$$

λ_α — некоторый ковариантный вектор. Соотношения $D_L \lambda_{\alpha\beta} = 0$, выражающие вторую серию условий интегрируемости уравнений, определяющих вектор V^σ , дают возможность сделать вывод о градиентности вектора $\lambda_\alpha = \partial_\alpha \lambda$ и наличии соотношения

$$\lambda_{\alpha, \beta} = \varepsilon_1 a_\alpha a_\beta \quad (\varepsilon_1 = \pm 1).$$

Однако вектор a_α , входящий в правую часть этих соотношений, необходимо отличается лишь множителем от вектора λ_α . Следовательно, $\lambda_{\alpha, \beta} = \sigma \lambda_\alpha \lambda_\beta$, где σ — функция от λ , в нашем случае обращающаяся в постоянную. Итак, выполнены все три необходимые и достаточные условия для того, чтобы рассматриваемое A_n являлось максимально подвижным пространством из совокупности пространств ненулевой кривизны (2), следовательно, $r = n^2$, ч. т. д.

Если множитель $\sigma(\lambda)$ не является постоянным, то приходим к заключениям:

Теорема 7. Максимальный порядок r интранзитивных групп движений пространств аффинной связности точно равен $n^2 - 1$.

Теорема 8. Не существует пространств аффинной связности A_n , обладающих полными интранзитивными группами движений порядка r , где $n^2 - n + 1 < r < n^2 - 1$.

Легко получается тензорная характеристика всех максимально подвижных пространств с интранзитивной группой движений порядка $n^2 - 1$. Они будут проективно-евклидовыми и эквиаффинными, для которых

$$R_{\alpha\beta} = (1 - n) \varepsilon_{\lambda\alpha} \lambda_{\beta}; \quad (5)$$

$$\lambda_{\alpha, \beta} = \sigma(\lambda) \lambda_{\alpha} \lambda_{\beta}, \quad \frac{d\sigma}{d\lambda} \neq 0. \quad (6)$$

Если в соотношения (5), (6) вставить коэффициенты связности, определенные формулами (1), то получим систему дифференциальных уравнений относительно функций ψ и λ , из которой следует существование максимально подвижных пространств с интранзитивной полной группой движений порядка $n^2 - 1$.

Теорема 9. Существует единственное решение системы уравнений (5), (6), где σ — аналитическая функция от λ , для которого функции ψ , λ и их первые производные принимают в рассматриваемой точке пространства наперед заданные начальные значения.

G. Vrănceanu указывает⁽⁴⁾, что максимально подвижные проективно-евклидовы пространства ненулевой кривизны, определенные в проективно декартовых координатах векторами $\psi_1 = 1, \psi_2 = \psi_3 = \dots = \psi_n = 0$ и $\psi_1 = k/x^1, \psi_2 = \psi_3 = \dots = \psi_n = 0$, где постоянное $k \neq 0$, суть единственно возможные максимально подвижные пространства и что они являются несимметрическими. Однако, например, симметрическое проективно-евклидово пространство, для которого вектор связности имеет вид

$$\psi_1 = \frac{ax^1}{a(x^1)^2 + b}, \quad \psi_2 = \psi_3 = \dots = \psi_n = 0 \quad (a \neq 0, b \neq 0),$$

допускает n^2 -членную группу движений, т. е. является максимально подвижным. Оно оказалось упущенным, если пожелаем оставаться в вещественном многообразии x^1, x^2, \dots, x^n .

Вопрос об определении всех максимально подвижных пространств A_n ненулевой кривизны рассмотрен нами в работе⁽²⁾.

В заключение автор выражает благодарность проф. П. К. Рашевскому за ряд ценных советов и замечаний во время обсуждения этой статьи.

Поступило
13 X 1952

ЦИТИРОВАННАЯ ЛИТЕРАТУРА

- ¹ И. П. Егоров, ДАН, 57, № 9 (1947). ² И. П. Егоров, ДАН, 84, № 2 (1952).
³ И. П. Егоров, ДАН, 80, № 5 (1951). ⁴ G. Vrănceanu, Grupurile de mișcare ale spațiilor cu conexiune, Studii și cercetări Matematice, 3—4 (1951).