

А. А. АБРАМОВ

**ФОРМУЛА ТИПА ГАУССА — БОННЭ ДЛЯ ТЕНЗОРНЫХ ПОЛЕЙ  
ПОНТЯГИНА**

(Представлено академиком М. А. Лаврентьевым 20 X 1953)

1°. Пусть  $A_n$  —  $n$ -мерное пространство аффинной связности класса дифференцируемости  $k \geq 3$  с объектом связности  $\Gamma_{\beta\gamma}^\alpha$  и тензором кривизны  $R_{\beta, \gamma\delta}^\alpha$ . Будем рассматривать в  $A_n$  тензорные поля Понтрягина (1):

$$\Pi_{x_1 \dots x_{2q}} = R_{\alpha_2, [x_1 x_2} R_{[\alpha_3], x_3 x_4} \dots R_{[\alpha_q], x_{2q-1} x_{2q}}], \quad (1)$$

$$\Phi_{x_1 \dots x_p} = \sum c \Pi_{[x_1 \dots x_p]}, \quad (2)$$

$$\Psi_{x_1 \dots x_p} = \Psi_{x_1 \dots x_{4q}} = \sum c \Pi_{[x_1 \dots x_{4q_1}] \dots \Pi_{\dots x_{4q_p}]}, \quad (3)$$

$c$  — постоянные.

Пусть  $V_r$  —  $r$ -мерная область в  $A_n$  и пусть на  $V_r$  задано поле  $n$ -репера  $E \{e_1, \dots, e_n\}$ . Обозначим  $de_b = \omega_b^a e_a$ , где  $de_b$  — ковариантный дифференциал  $e$  и  $\omega_b^a$  — линейные дифференциальные формы на  $V_r$ . Как известно,  $(\omega_b^a)' = [\omega_b^c \omega_c^a] + \Omega_b^a$ ,  $\Omega_b^a = 1/2 R_{b, c_1 c_2}^a [dx^{c_1} dx^{c_2}]$ . На  $V_r$   $\Pi = \frac{1}{2^p} \Pi_{h_1 \dots h_{2p}} [dx^{h_1} \dots dx^{h_{2p}}] = [\Omega_{a_2}^{a_1} \Omega_{a_3}^{a_2} \dots \Omega_{a_1}^{a_{p-1}}]$ . Для  $\Phi = \Phi_{x_1 \dots x_p} [dx^{x_1} \dots dx^{x_p}]$  ( $\Phi_{x_1 \dots x_p}$  — поле типа (2)) построим по исходной аффинной связности и полю  $E$  форму  $X$  на  $V_r$  такую, что  $X' = \Phi$ .

Определим на  $V_r$   $\Omega_m^a = [\Omega_b^{c_1} \Omega_{c_1}^{c_2} \dots \Omega_{c_{m-1}}^a]$ . Запишем  $\Omega_m^a = \sum_{s=0}^m \Omega_m^s a^s$ ,

где форма  $\Omega_m^s$  в записи по  $\omega_d^c$  и  $(\omega_d^c)'$  однородна степени  $s$  по совокупности  $(\omega_d^c)'$ . Индукцией по  $m$  легко показать, что  $\left(\frac{\Omega_m^s}{m}\right)' = \left[\omega_b^c \frac{\Omega_m^{s+1}}{m}\right] - \left[\frac{\Omega_m^{s+1}}{m} \omega_c^a\right]$ . Применяя к  $\frac{\Omega_m^{s+1}}{m}$  и  $\frac{\Omega_m^s}{m}$  теорему Эйлера об однородных функциях, получим:  $m \left[\frac{\Omega_m^s}{m-1} (\omega_a^b)'\right] = (s+1) \frac{\Omega_m^{s+1}}{m}$ ,  $-m \left[\frac{\Omega_m^s}{m-1} \omega_a^c \omega_c^b\right] = (m-s) \frac{\Omega_m^s}{m}$ . Если мы составим  $X = \sum_{s=0}^{q-1} \frac{q}{2q-s-1} \left[\frac{\Omega_m^s}{q-1} \omega_a^b\right]$ , то, используя выписанные равенства, нетрудно подсчитать, что  $X' = \frac{\Omega_m^a}{q} = \frac{\Pi}{q}$ .

Очевидно,  $\Pi'_q = 0$ . Для  $\Phi = \sum c \prod_{q_1} \prod_{q_2} \dots \prod_{q_k}$  возьмем

$$X = \sum c \prod_{q_1} X \prod_{q_2} \dots \prod_{q_k} \Pi, \quad (4)$$

тогда  $X' = \Phi$ . Если  $C_{r-1}$ ,  $r = 2(q_1 + q_2 + \dots + q_k)$ , ограничивает  $V_r$ , то  $\int_{V_r} \Phi = \int_{V_r} X' = \int_{C_{r-1}} X$ .

**Теорема.** Пусть цикл  $C_{p-1}$  ограничивает  $D_p \subset A_n$  и пусть на  $C_{p-1}$  задано поле  $n$ -репера  $E$ . Составим на  $C_{p-1}$  по  $E$  и  $\Phi_{x_1 \dots x_p}$  формулу  $X$  по формуле (4). Тогда  $\int_{D_p} \Phi_{x_1 \dots x_p} dx^{x_1} \dots dx^{x_p} - \int_{C_{p-1}} X$  не зависит от исходной аффинной связности и не меняется при непрерывной деформации  $E$ .

**Доказательство.** Достаточно рассматривать  $\delta \Gamma_{\beta\gamma}^\alpha$  и  $\delta E$  — изменения величин  $\Gamma_{\beta\gamma}^\alpha$  и  $E$ , равные нулю вне некоторой малой области  $U$ , так как в виде суммы таких представляется любая деформация. Обозначим  ${}_1D_p = D_p \cap U$ ,  ${}_2D_p = D_p - {}_1D_p$ ;  ${}_1C_{p-1}$  и  ${}_2C_{p-1}$  — границы, соответственно,  ${}_1D_p$  и  ${}_2D_p$ . Распространив на  $U$  поле  $E$ , получим

$$\begin{aligned} & \delta \left[ \int_{D_p} \Phi_{x_1 \dots x_p} dx^{x_1} \dots dx^{x_p} - \int_{C_{p-1}} X \right] = \\ & = \delta \left[ \int_{{}_1D_p} \Phi - \int_{{}_1C_{p-1}} X \right] + \delta \left[ \int_{{}_2D_p} \Phi_{x_1 \dots x_p} dx^{x_1} \dots dx^{x_p} - \int_{{}_2C_{p-1}} X \right] = 0. \end{aligned}$$

Эта теорема является аналогом формулы Гаусса — Боннэ для полей Понтрягина.

2°. Если  $C_p$  — цикл в  $A_n$ , то  $\int_{C_p} \Phi_{x_1 \dots x_p} dx^{x_1} \dots dx^{x_p}$  не меняется при изменении аффинной связности в  $A_n$ . В самом деле, при изменении  $\Gamma_{\beta\gamma}^\alpha$  внутри малой области (а такими изменениями, как уже говорилось выше, при рассмотрении можно ограничиваться) введем в эту область поле  $n$ -репера и применим теорему. Таким образом, поля  $\Phi_{x_1 \dots x_p}$  дают топологические инварианты (в смысле достаточно гладкого изменения аффинной связности). Введя в  $A_n$  аффинную связность, порождаемую в окрестности  $C_p$  римановой метрикой, и пользуясь результатом работы (2), легко убедиться, что инварианты, получаемые интегрированием полей типа (3), суть единственные, которые можно получить интегрированием кососимметрических тензорных полей, компоненты которых аналитические функции  $\Gamma_{\beta\gamma}^\alpha$ ,  $\partial_\mu \Gamma_{\beta\gamma}^\alpha$ , ...,  $\partial_{\mu_1 \dots \mu_s} \Gamma_{\beta\gamma}^\alpha$  (и что  $\int_{C_p} \Phi_{x_1 \dots x_p} dx^{x_1} \dots dx^{x_p} = 0$ , если  $\Phi_{x_1 \dots x_p}$  является полем типа (2), но не является полем типа (3)).

Автор благодарен И. М. Гельфанду, под руководством которого сделана эта работа.

Поступило  
6 X 1953

#### ЦИТИРОВАННАЯ ЛИТЕРАТУРА

<sup>1</sup> Л. С. Понтрягин, ДАН, 43, № 3, 95 (1944). <sup>2</sup> А. А. Абрамов, ДАН, 81, № 2, 125 (1951).