

## Studja z teorii afinorów skośnie symetrycznych i niezmienników całkowych

(Sur la théorie des affineurs symétriques gauches et des invariants  
intégraux)

przez

W. Ślebodzińskiego

Przedmiotem niniejszej pracy są różne zastosowania metod rachunku tensorjalnego do teorii symbolicznych form różniczkowych i do teorii niezmienników całkowych. Wiadomo, iż w literaturze poświęconej tym teorjom rzadko i w wąskim jedynie zakresie korzystano dotychczas z rachunku tensorjalnego, aczkolwiek jego metody formalne osiągnęły w ostatnich latach wysoki stopień doskonałości, głównie dzięki pracom holenderskiego matematyka J. A. Schoutena. Zastosowanie tych metod do wspomnianych teorii daje dwie znaczne korzyści: przedewszystkiem uzyskujemy na tej drodze uproszczenia dowodów wielu twierdzeń oraz możność traktowania ich w sposób bardziej jednolity niż się to działo dotychczas; powtórze, metody te dają nam szereg nowych twierdzeń i związków, których bezpośrednie odkrycie byłoby, zdaje się, rzeczą dość trudną. Nadmienić także można, że niektóre znane związki znajdują swe pełne wyjaśnienie tylko przy systematycznym operowaniu metodami rachunku tensorjalnego.

Pierwsza część pracy poświęcona jest operacjom na skośnych afinorach i na gęstościach afinalnych oraz niektórym ogólnym zastosowaniom tych operacyj do teorii niezmienników całkowych. Między innymi ustalono tutaj (ust. 1, 2) odpowiedniość między afinorami skośnymi a gęstościami afinalnymi o ciężarze  $\pm 1$ . O ile mi wiadomo, odpowiedniość ta, pozostająca w bliskim związku z dualizmem w kinematyce ośrodków ciągłych zauważonym przez E. Vessiotą, nie została dotychczas stwierdzona w takiej ogólności, w jakiej to uczyniono w niniejszej pracy. Przedmiotem następnych dwóch ustępów (3, 4) są własności

operatora  $\bar{X}f$ , który otrzymujemy ze zwykłego operatora  $Xf$ , przedłużając odpowiadające mu przekształcenie infinitezymalne na składowe afinorów. W ust. 5 wprowadzamy nowy operator  $\mathfrak{W}f$ , który powstaje z przeciwnienniczej gęstości wektorjalnej o ciężarze  $+1$  w ten sam sposób, w jaki znany operator  $Xf$  powstaje z przeciwnienniczego wektora. Ust. 6 zawiera kilka zastosowań poprzednich rozważań do teorii bezwzględnych niezmienników całkowych. W ust. 7 rozwinięto klasyfikację afinorów skośnych ze względu na dane przekształcenie infinitezymalne oraz wskazano na zastosowanie tej klasyfikacji do teorii symbolicznych form różniczkowych. Ostatnie dwa ustępy pierwszej części poświęcone są operacjom różniczkowym, oznaczonym symbolami  $\text{div}$  i  $\text{div}$ , oraz własnościami t. zw. układów Liouville'a. — Treścią drugiej części jest teoria niezmienników całkowych układów Hamiltona; okazuje się tutaj, że szereg znanych twierdzeń Poissona, Poincarégo, Cartana, De Dondera i innych można przedstawić jako szczególne przypadki pewnych twierdzeń ogólniejszych. Ostatnia wreszcie część pracy poświęcona została układom równań różniczkowych, nazwanym przez Th. De Dondera uogólnionymi układami Hamiltona. Wskazano tutaj, między innymi, na bliski związek teorii takich układów z teorią grup funkcji Liego; związek ten dotychczas, o ile mi wiadomo, nie został zauważony.

Przedmioty poruszone w tej rozprawie i uzyskane w niej rezultaty pozostają z natury rzeczy w bliskim związku z pracami wielu matematyków. W każdym poszczególnym przypadku związek ten, o ile był wiadomy, zaznaczono zapomoćą odpowiedniej cytaty.

W całej pracy zastosowano symbolikę i terminologję przyjętą przez J. A. Schoutena w jego znanej książce p. t. *Der Ricci-Kalkül* (Berlin 1924). Dla zrozumienia niniejszej pracy wystarczy znajomość rozdziału pierwszego i pierwszych dwóch §§ rozdziału drugiego tej książki, którą w dalszym ciągu oznaczać będziemy zapomoćą skrótu: Schouten, R. K.

## I.

1. Niechaj  $x^a$  ( $a = 1, 2, \dots, n$ ) oznaczają spórzędne punktu  $n$ -wymiarowej rozciągłości  $X_n$ . Załóżmy, że dane jest przekształcenie spórzędnych

$$(1) \quad x^a = x^a(x^1, x^2, \dots, x^n)$$

takie, że

$$\Delta = \frac{D(x^1, x^2, \dots, x^n)}{D(x^1, x^2, \dots, x^n)} \neq 0.$$

Jeżeli  $U\{u_{\mu_1 \dots \mu_r}\}$  jest skośnym afinorem spórzmiennicznym rzędu  $r$  rozciągłości

$X_n$ , składowe jego przekształcają się przy zmianie spórzędnych według wzorów

$$(2) \quad 'u_{\mu_1 \dots \mu_r} = \sum_{(\sigma)} \frac{D(x^{\sigma_1}, \dots, x^{\sigma_r})}{D(x^{\mu_1}, \dots, x^{\mu_r})} u_{\sigma_1 \dots \sigma_r}.$$

Podobnie składowe przeciwnienniczego afinora skośnego  $V\{v^{\lambda_1 \dots \lambda_s}\}$  rzędu  $s$  przekształcają się przy zmianie układu według formuły

$$(3) \quad 'v^{\lambda_1 \dots \lambda_s} = \sum_{(\sigma)} \frac{D(x^{\lambda_1}, \dots, x^{\lambda_s})}{D(x^{\sigma_1}, \dots, x^{\sigma_s})} v^{\sigma_1 \dots \sigma_s}.$$

We wzorach powyższych symbole  $\sum_{(\sigma)}$ ,  $\sum_{(\sigma)}$  oznaczają sumowanie dla wszystkich kombinacji po  $r$  wzgl.  $s$  elementów z pośród ciągu  $1, 2, \dots, n$  jako wartości wskaźników niemych. Przyjmujemy tu i w dalszym ciągu stałą umowę, iż wskaźniki składowych afinorów skośnych wypisane są zawsze w porządku rosnącym. Wrazie potrzeby rząd afinora będziemy oznaczali zapomoćą litery umieszczonej w nawiasie obok symbolu afinora; będziemy więc np. pisali  $U_{(r)}$ ,  $V_{(s)}$ .

Oprócz afinorów skośnych wprowadzimy także do naszych rozważań (skośne) gęstości afinalne w znaczeniu O. Veblena<sup>1)</sup>. Wielkość  $w^k$  jest skalarną gęstością o ciężarze  $k$ , jeżeli przy zmianie układu (1) przekształca się według wzoru

$$(3') \quad 'w^k = \Delta^k w^k.$$

Składowe spórzmienniczej wzgl. przeciwnienniczej gęstości afinalnej<sup>2)</sup>  $U\{u_{\mu_1 \dots \mu_r}\}$  i  $V\{v^{\lambda_1 \dots \lambda_s}\}$  przekształcają się odpowiednio według wzorów

$$(4) \quad 'u_{\mu_1 \dots \mu_r} = \Delta^k \sum_{(\sigma)} \frac{D(x^{\sigma_1}, \dots, x^{\sigma_r})}{D(x^{\mu_1}, \dots, x^{\mu_r})} u_{\sigma_1 \dots \sigma_r},$$

$$(5) \quad 'v^{\lambda_1 \dots \lambda_s} = \Delta^k \sum_{(\sigma)} \frac{D(x^{\lambda_1}, \dots, x^{\lambda_s})}{D(x^{\sigma_1}, \dots, x^{\sigma_s})} v^{\sigma_1 \dots \sigma_s}.$$

Wzory te można zastąpić przez równoważne im

$$(4') \quad \Delta^k u_{\mu_1 \dots \mu_r} = \sum_{(\sigma)} \frac{D(x^{\sigma_1}, \dots, x^{\sigma_r})}{D(x^{\mu_1}, \dots, x^{\mu_r})} u_{\sigma_1 \dots \sigma_r},$$

$$(5') \quad \Delta^k v^{\lambda_1 \dots \lambda_s} = \sum_{(\sigma)} \frac{D(x^{\lambda_1}, \dots, x^{\lambda_s})}{D(x^{\sigma_1}, \dots, x^{\sigma_s})} v^{\sigma_1 \dots \sigma_s}.$$

<sup>1)</sup> O stosunku teorii gęstości Veblena do teorii gęstości Weyla por. J. A. Schouten u. V. Hlavatý, Zur Theorie der linearen Übertragung, Math. Zeitschr., t. XXX, 1929, str. 429.

<sup>2)</sup> W dalszym ciągu mówiąc o gęstościach afinalnych, będziemy mieli na myśli stale sk o śne gęstości afinalne.

W równościach ostatnich litera  $k$  oznacza dowolną liczbę całkowitą. Jeżeli  $k=0$ , równości (4) i (5) przechodzą oczywiście w zależności (2) wzgl. (3).

Przyjmujemy w dalszym ciągu umowę: jeżeli  $\mu_1, \mu_2, \dots, \mu_r$  jest dowolnym ciągiem rosnącym liczb wyjętych z ciągu  $1, 2, \dots, n$ , to  $\bar{\mu}_1, \bar{\mu}_2, \dots, \bar{\mu}_{n-r}$  oznacza ciąg utworzony z pozostałych elementów ciągu  $1, 2, \dots, n$ , napisanych również w porządku rosnącym; dwa takie ciągi nazywać będziemy ciągami uzupełniającymi się.

Niechaj teraz  $\mu_1, \mu_2, \dots, \mu_r$  będzie dowolnym ciągiem rosnącym utworzonym z wyrazów ciągu  $1, 2, \dots, n$ ; przyjmijmy  $\kappa = \sum_{i=1}^r \kappa_i$ ,  $\mu = \sum_{i=1}^r \mu_i$  i pomnożmy obie strony równości (4) przez wyrażenie

$$(-1)^{\kappa+\mu} \frac{D(x^{\bar{\mu}_1}, \dots, x^{\bar{\mu}_{n-r}})}{D(x^{\mu_1}, \dots, x^{\mu_{n-r}})}$$

a następnie wykonajmy sumowanie względem wskaźników  $\mu_1, \dots, \mu_r$ , rozciągnięte na wszystkich kombinacje po  $r$  elementów z ciągu  $1, 2, \dots, n$ ; otrzymamy w ten sposób

$$(6) \quad (-1)^\mu \sum_{(\omega)} (-1)^\kappa \frac{D(x^{\bar{\mu}_1}, \dots, x^{\bar{\mu}_{n-r}})}{D(x^{\mu_1}, \dots, x^{\mu_{n-r}})} u_{\mu_1 \dots \mu_r}^\kappa = \Delta^k \sum_{(q)} u_{q_1 \dots q_r}^\kappa \sum_{(\omega)} (-1)^{\kappa+\mu} \frac{D(x^{\bar{\mu}_1}, \dots, x^{\bar{\mu}_{n-r}})}{D(x^{\mu_1}, \dots, x^{\mu_{n-r}})} \frac{D(x^{q_1}, \dots, x^{q_r})}{D(x^{\mu_1}, \dots, x^{\mu_r})}$$

Na podstawie twierdzenia Laplace'a jest jednak

$$\sum_{(\omega)} (-1)^{\kappa+\mu} \frac{D(x^{\bar{\mu}_1}, \dots, x^{\bar{\mu}_{n-r}})}{D(x^{\mu_1}, \dots, x^{\mu_{n-r}})} \frac{D(x^{\mu_1}, \dots, x^{\mu_r})}{D(x^{\mu_1}, \dots, x^{\mu_r})} = \Delta;$$

jeżeli zaś ciąg  $q_1, q_2, \dots, q_r$  jest różny od ciągu  $\mu_1, \mu_2, \dots, \mu_r$ , to jest — również na podstawie twierdzenia Laplace'a —

$$\sum_{(\omega)} (-1)^{\kappa+\mu} \frac{D(x^{\bar{\mu}_1}, \dots, x^{\bar{\mu}_{n-r}})}{D(x^{\mu_1}, \dots, x^{\mu_{n-r}})} \frac{D(x^{q_1}, \dots, x^{q_r})}{D(x^{\mu_1}, \dots, x^{\mu_r})} = 0.$$

Równość (6) przyjmuje więc postać

$$(7) \quad \sum_{(\omega)} (-1)^\kappa \frac{D(x^{\bar{\mu}_1}, \dots, x^{\bar{\mu}_{n-r}})}{D(x^{\mu_1}, \dots, x^{\mu_{n-r}})} u_{\mu_1 \dots \mu_r}^\kappa = \Delta^{k+1} \cdot (-1)^\mu u_{\mu_1 \dots \mu_r}^\kappa.$$

Porównyując równości (5') i (7), dochodzimy do wniosku, że wielkości  $(-1)^\mu u_{\mu_1 \dots \mu_r}^\kappa$ , przekształcają się przy zmianie układu współrzędnych tak, jak składowe przeciwzmienniczej gęstości afinalnej rzędu  $n-r$  a o ciężarze  $k+1$ .

Możemy więc przyjąć następujące oznaczenia

$$(8) \quad \frac{1}{u_{\mu_1 \dots \mu_{n-r}}^{k+1}} = (-1)^{\mu + \frac{n(n-1)}{2} k} u_{\mu_1 \dots \mu_r}^\kappa;$$

korzystając z nich, będziemy mogli równość (7) napisać w następujący sposób, jeżeli równocześnie zmienimy nieznacznie oznaczenia,

$$\sum_{(\omega)} \frac{D(x^{\mu_1}, \dots, x^{\mu_{n-r}})}{D(x^{\mu_1}, \dots, x^{\mu_{n-r}})} \frac{1}{u_{\mu_1 \dots \mu_{n-r}}^{k+1}} = \Delta^{k+1} \frac{1}{u_{\mu_1 \dots \mu_{n-r}}^{k+1}}$$

albo

$$\frac{1}{u_{\mu_1 \dots \mu_{n-r}}^{k+1}} = \Delta^{k+1} \sum_{(\mu)} \frac{D(x^{\mu_1}, \dots, x^{\mu_{n-r}})}{D(x^{\mu_1}, \dots, x^{\mu_{n-r}})} \frac{1}{u_{\mu_1 \dots \mu_{n-r}}^{k+1}}.$$

Wychodząc ze wzorów (5), możemy w podobny sposób wykazać, że wielkości

$$(9) \quad \frac{1}{v_{\lambda_1 \dots \lambda_{n-s}}^{s-1}} = (-1)^{\lambda + \frac{n(n-1)}{2} k} v_{\lambda_1 \dots \lambda_s}^\lambda \quad (\lambda = \sum_{i=1}^s \lambda_i),$$

przekształcają się jak składowe półzmienniczej gęstości afinalnej rzędu  $n-s$  a o ciężarze  $k-1$ .

Możemy więc stwierdzić, że za pośrednictwem wzorów (8) i (9) każdej półzmienniczej gęstości afinalnej rzędu  $r$  i o ciężarze  $k$  możemy przyporządkować określoną przeciwzmienniczą gęstość afinalną rzędu  $n-r$  a o ciężarze  $k+1$ , i nawzajem. Gęstości w ten sposób przyporządkowane będziemy nazywali gęstościami odpowiadającymi sobie, a oznaczać je będziemy zapomocą tej samej litery głównej. Odpowiedniość omawiana pozostaje w bliskim związku z dualizmem w kinematyce ośrodków ciągłych zauważonym przez E. Vessiot<sup>\*)</sup>. Zwróćmy uwagę na kilka szczególnych przypadków ustalonej poprzednio odpowiedniości.

1<sup>o</sup>. Wyjdźmy z gęstości o ciężarze  $k=0$  czyli z afinorów. Wzory (8) i (9) przyjmują w tym przypadku postać następującą

$$(10) \quad \frac{1}{u_{\mu_1 \dots \mu_{n-r}}} = (-1)^{\mu + \frac{n(n-1)}{2}} u_{\mu_1 \dots \mu_r},$$

$$(11) \quad \frac{1}{v_{\lambda_1 \dots \lambda_{n-s}}} = (-1)^{\lambda + \frac{n(n-1)}{2}} v_{\lambda_1 \dots \lambda_s}.$$

Wynika z nich, że afinory o składowych  $u_{\mu_1 \dots \mu_r}$ ,  $v_{\lambda_1 \dots \lambda_s}$  można przekształcić na gęstości afinalne rzędu  $n-r$  a o ciężarze  $+1$  wzgl.  $-1$ . Jeżeli np. jest  $r=n$ ,

<sup>\*)</sup> E. Vessiot, Sur la cinématique des milieux continus à  $n$  dimensions, C. R. Ac. de Paris, t. 152, 1911, str. 1732. Por. także Th. De Donder, Sur la cinématique des milieux continus, Bull. Ac. R. de Belgique, 1912.

to zależności powyższe przyjmą postać

$$(12) \quad u = u_{12\dots n}, \quad v = v^{12\dots n}.$$

Wynika z nich znany fakt, iż afinorowi spółzmienniczemu rzędu  $n$  odpowiada gęstość skalarna o ciężarze  $+1$ , a afinorowi przeciwwzienniczemu rzędu  $n$  gęstość skalarna o ciężarze  $-1$ .

2<sup>o</sup>. Załóżmy, że w przypadku  $n=3$  dany jest wektor spółzmienniczy o składowych  $u_\kappa$  ( $\kappa=1, 2, 3$ ). Z wektora tego tworzymy spółzmienniczy afinor skośny rzędu drugiego o składowych

$$(13) \quad u_{\kappa_1 \kappa_2} = 2 \partial_{[\kappa_1} u_{\kappa_2]}.$$

(Za przykładem J. A. Schoutena przyjmujemy tutaj i w dalszym ciągu oznaczenie następujące

$$\partial_\kappa f = \frac{\partial f}{\partial x^\kappa}.$$

Afinorowi o składowych (13) odpowiada na mocy wzoru (10) wektorjalna gęstość o ciężarze 1 i o składowych

$$u^* = (-1)^{\kappa_1 + \kappa_2 + 1} 2 \partial_{[\kappa_1} u_{\kappa_2]} \quad (\kappa_1 < \kappa_2),$$

gdzie  $\kappa$  oznacza liczbę ciągu 1, 2, 3, różną od liczb  $\kappa_1, \kappa_2$ . Będzie więc

$$u^1 = \partial_2 u_3 - \partial_3 u_2, \quad u^2 = \partial_3 u_1 - \partial_1 u_3, \quad u^3 = \partial_1 u_2 - \partial_2 u_1.$$

Afinor o składowych (13) jest, jak wiadomo, wirem wektora spółzmienniczego o składowych  $u_\kappa$ ; z poprzedniego wynika, że w przypadku  $n=3$  wir możemy pojmować jako skośny afinor spółzmienniczy rzędu drugiego albo jako przeciwwzienniczą gęstość wektorjalną o ciężarze  $+1$ . W przypadku  $n > 3$  wir wektora spółzmienniczego możemy określić jako skośny afinor spółzmienniczy rzędu drugiego albo jako afinalną gęstość przeciwwzienniczą rzędu  $n-2$  i o ciężarze 1.

2. Wyniki uzyskane w poprzedzającym ustępie możemy zastosować do wyprowadzenia wzorów na pochodne spółzmiennicze gęstości afinalnych. Załóżmy w tym celu, że w rozciągłości  $X_n$  zostało określone przesunięcie równoległe o współczynniki  $\Gamma_{\lambda\mu}^\nu$  i przyjmijmy  $\Gamma_\lambda = \Gamma_{\lambda\mu}^\mu$ . Dla afinorów skośnych rzędu  $n$ -go o składowych  $u_{12\dots n}$ ,  $v^{12\dots n}$  mamy, jak wiadomo

$$\nabla_\kappa u_{12\dots n} = \partial_\kappa u_{12\dots n} - \Gamma_\kappa^\lambda u_{12\dots n},$$

$$\nabla_\kappa v^{12\dots n} = \partial_\kappa v^{12\dots n} + \Gamma_\kappa^\lambda u_{12\dots n}.$$

Na mocy wzorów (11) będzie więc także

$$\nabla_\kappa u = \partial_\kappa u - \Gamma_\kappa^\lambda u,$$

$$\nabla_\kappa v = \partial_\kappa v + \Gamma_\kappa^\lambda v.$$

Ponieważ każdą gęstość skalarną o ciężarze  $k \geq 0$  możemy przedstawić jako iloczyn  $|k|$  czynników, z których każdy jest gęstością skalarną o ciężarze  $+1$  wzgl.  $-1$  zależnie od znaku liczby  $k$ , przeto z poprzednich wzorów wynika łatwo wzór ogólniejszy

$$(14) \quad \Delta_\kappa a = \partial_\kappa a - k \Gamma_\kappa^\lambda a.$$

Podobnie, przedstawiając dowolną gęstość afinalną o ciężarze  $k$  jako iloczyn gęstości skalarnej o ciężarze  $k$  i afinora odpowiedniego rzędu, otrzymamy na podstawie poprzednich wyników wzory następujące 4)

$$(15a) \quad \nabla_\kappa u_{\lambda_1 \dots \lambda_r}^k = \partial_\kappa u_{\lambda_1 \dots \lambda_r}^k - \sum_{j=1}^r \Gamma_{\lambda_j}^\rho u_{\lambda_1 \dots \lambda_{j-1} \rho \lambda_{j+1} \dots \lambda_r}^k - k \Gamma_\kappa^\lambda u_{\lambda_1 \dots \lambda_r}^k,$$

$$(15b) \quad \nabla_\kappa v^{\mu_1 \dots \mu_s} = \partial_\kappa v^{\mu_1 \dots \mu_s} + \sum_{h=1}^s \Gamma_{\mu_h}^\nu v^{\mu_1 \dots \mu_{h-1} \nu \mu_{h+1} \dots \mu_s} - k \Gamma_\kappa^\lambda v^{\mu_1 \dots \mu_s}.$$

3. Załóżmy, że w rozciągłości  $X_n$  dane jest przekształcenie infitezymalne

$$(16) \quad Xf = X^\alpha \partial_\alpha f;$$

w równości powyższej symbolami  $X^\alpha$  oznaczyliśmy funkcje zmiennych  $x^\alpha$  ( $\alpha=1, 2, \dots, n$ ). Niechaj symbole  $A_{\kappa_1 \dots \kappa_s}^{\lambda_1 \dots \lambda_s}$  oznaczają składowe dowolnego afinora mieszanego  $A$  rzędu  $s+i$ . Przedłużając przekształcenie  $X(f)$  na afinory, znajdujemy wzory

$$(17) \quad X(A_{\kappa_1 \dots \kappa_s}^{\lambda_1 \dots \lambda_s}) = X^\alpha \partial_\alpha A_{\kappa_1 \dots \kappa_s}^{\lambda_1 \dots \lambda_s} + \sum_{i=1}^s A_{\kappa_1 \dots \kappa_{s-i} \alpha \kappa_{s-i+1} \dots \kappa_s}^{\lambda_1 \dots \lambda_{s-i} \lambda_{s-i+1} \dots \lambda_s} \partial_\alpha X^\alpha X^\beta \\ - \sum_{j=1}^s A_{\kappa_1 \dots \kappa_{s-1} \sigma \kappa_{s-1} \dots \kappa_s}^{\lambda_1 \dots \lambda_{s-1} \sigma \lambda_{s-1} \dots \lambda_s} \partial_\sigma X^\lambda X^\beta.$$

Wzory te są najzupełniej ogólne, t. zn. ważne dla dowolnego afinora rozciągłości  $X_n$ . W przypadku afinora spółzmienniczego dowolnego rzędu i przeciwwzienniczego tensora (afinora symetrycznego) rzędu drugiego znajdujemy je po raz pierwszy w pracach prof. Żorawskiego 5); spotykamy je również,

4) J. A. Schouten u. V. Hlavatý, Zur Theorie der linearen Übertragung, Math. Zeitschr. t. 30. 1929, § 6. — V. Hlavatý, Théorie des densités dans le déplacement général, Annali di Mat. ser. IV, t. V, 1927/8.

5) K. Żorawski, O własnościach pewnej całki wielokrotnej, Prace mat.-fiz., t. 13, 1902. — Id., Über gewisse Relationen, welche Deformationen u. kontinuierliche Bewegungen betreffen, Bull. Ac. de Cracovie, 1915, str. 122–163.

rozszerzone na afinory przeciwwziennicze dowolnego rzędu, w książce prof. R. Weitzenböcka<sup>6)</sup>. Operatora  $\bar{X}$  użył poraz pierwszy, w przypadku skośnych afinorów spółzmienniczych, Th. Lepage<sup>7)</sup>.

**Twierdzenie 1.** Jeżeli wielkości  $A_{x_1 \dots x_s}^{\lambda_1 \dots \lambda_t}$  są składowymi afinora mieszanego  $A$  rzędu  $s+t$ , to wielkości  $\bar{X}(A_{x_1 \dots x_s}^{\lambda_1 \dots \lambda_t})$  są również składowymi afinora mieszanego rzędu  $s+t$ .

Ażby to twierdzenie udowodnić, określamy w rozciągłości  $X_n$  przesunięcie równoległe o współczynnikach  $\Gamma_{\lambda\mu}^{\nu}$  i oznaczamy symbolem  $\nabla_\rho$  odpowiadające mu różniczkowanie spółzmiennicze. Będziemy wówczas mogli napisać<sup>8)</sup>

$$\begin{aligned} \nabla_\rho A_{x_1 \dots x_s}^{\lambda_1 \dots \lambda_t} &= \partial_\rho A_{x_1 \dots x_s}^{\lambda_1 \dots \lambda_t} - \sum_{i=1}^s \Gamma_{\rho x_i}^{\nu} A_{x_1 \dots x_{i-1} \nu x_{i+1} \dots x_s}^{\lambda_1 \dots \lambda_t} + \sum_{j=1}^t \Gamma_{\rho \lambda_j}^{\nu} A_{x_1 \dots x_s}^{\lambda_1 \dots \lambda_{j-1} \nu \lambda_{j+1} \dots \lambda_t}, \\ \nabla_{x_i} X^\rho &= \partial_{x_i} X^\rho + \Gamma_{x_i}^{\rho} X^\sigma, \\ \nabla_\rho X^{\lambda_j} &= \partial_\rho X^{\lambda_j} + \Gamma_{\rho}^{\lambda_j} X^\sigma. \end{aligned}$$

Jeżeli z równości tych obliczymy pochodne  $\partial_\rho A_{x_1 \dots x_s}^{\lambda_1 \dots \lambda_t}$ ,  $\partial_{x_i} X^\rho$ ,  $\partial_\rho X^\sigma$ , a otrzymane wyrażenia podstawimy we wzorze (17), wzór ten przyjmie postać

$$\begin{aligned} \bar{X}(A_{x_1 \dots x_s}^{\lambda_1 \dots \lambda_t}) &= X^\rho \nabla_\rho A_{x_1 \dots x_s}^{\lambda_1 \dots \lambda_t} + \sum_{i=1}^s A_{x_1 \dots x_{i-1} \rho x_{i+1} \dots x_s}^{\lambda_1 \dots \lambda_t} \nabla_{x_i} X^\rho \\ (18) \quad &- \sum_{j=1}^t A_{x_1 \dots x_s}^{\lambda_1 \dots \lambda_{j-1} \rho \lambda_{j+1} \dots \lambda_t} \nabla_\rho X^{\lambda_j} + 2 \sum_{i=1}^s S_{\rho}^{\sigma} A_{x_1 \dots x_{i-1} \sigma x_{i+1} \dots x_s}^{\lambda_1 \dots \lambda_t} X^\rho \\ &- 2 \sum_{j=1}^t S_{\rho}^{\lambda_j} A_{x_1 \dots x_s}^{\lambda_1 \dots \lambda_{j-1} \rho \lambda_{j+1} \dots \lambda_t} X^\sigma. \end{aligned}$$

We wzorze powyższym symbole  $S_{\lambda\mu}^{\nu}$  oznaczają składowe skręcenia przestrzeni  $X_n$  z przesunięciem równoległym o współczynnikach  $\Gamma_{\lambda\mu}^{\nu}$ . Ponieważ każdy z wyrazów wzoru (18) jest składową pewnego afinora mieszanego rzędu  $s+t$ , przeto tę samą własność posiadać musi wielkość oznaczona symbolem  $\bar{X}(A_{x_1 \dots x_s}^{\lambda_1 \dots \lambda_t})$ , co właśnie mieliśmy udowodnić. — Afinor, którego składowe otrzymujemy ze składowych afinora  $A$  za pomocą wzorów (17), oznaczać będziemy symbolem  $\bar{X}(A)$ .

Z poprzedniego wynika, że równości

$$(19) \quad X(A_{x_1 \dots x_s}^{\lambda_1 \dots \lambda_t}) = 0$$

zachowują się niezmiennie względem przekształceń (1) układu spółrzędnych.

<sup>6)</sup> R. Weitzenböck, Invariantentheorie, 1923, XIV Absch., § 5. — Por. także Th. De Donder, Théorie des invariants intégraux, 1927, Ch. VIII (przypadek skośnych afinorów przeciwwzienniczych).

<sup>7)</sup> Th. Lepage, Sur les propriétés invariantives des covariants symétriques gauches, Mémoires Ac. R. de Belgique, t. 10, 1929.

<sup>8)</sup> J. A. Schouten, R. K., p. 65.

Jeżeli składowe pewnego afinora  $A$  spełniają związki (19), będziemy mówili, że afinor ten jest niezmienniczy dla przekształcenia  $X(f)$ .

Jest rzeczą widoczną, że operator  $\bar{X}$  podlega prawom formalnym różniczkowania iloczynu. Jeżeli np. dane są dwa afinory  $A\{A_{x\lambda\mu}\}$  i  $B\{B^{\rho\sigma}\}$ , to mamy

$$\bar{X}(A_{x\lambda\rho} B^{\rho\mu}) = \bar{X}(A_{x\lambda\rho}) \cdot B^{\rho\mu} + A_{x\lambda\rho} \bar{X}(B^{\rho\mu}).$$

Równość tę możemy sprawdzić z łatwością, opierając się na wzorze (17).

**Twierdzenie 2.** Jeśli dwa przekształcenia nieskończone

$$X(f) = X^\rho \partial_\rho f, \quad Y(f) = Y^\rho \partial_\rho f$$

przedłużymy na składowe afinorów, to operacja  $\bar{X}\bar{Y} - \bar{Y}\bar{X}$  będzie przedłużeniem operacji  $XY - YX$  czyli

$$(\bar{X}\bar{Y}) = (\bar{Y}\bar{X}).$$

Obliczając symbol  $X(Y(f)) - Y(X(f))$ , znajdujemy

$$X(Y(f)) - Y(X(f)) = (X^\rho \partial_\rho Y^\sigma - Y^\rho \partial_\rho X^\sigma) \partial_\sigma f;$$

na podstawie wzoru (17) możemy jednak napisać

$$(20) \quad X^\rho \partial_\rho Y^\sigma - Y^\rho \partial_\rho X^\sigma = \bar{X}(Y^\sigma),$$

będzie więc

$$(21) \quad X(Y(f)) - Y(X(f)) = \bar{X}(Y^\sigma) \partial_\sigma f.$$

Załóżmy teraz, że dany jest dowolny wektor spółzmienniczy  $A\{A_\alpha\}$ . W myśl wzoru (17) możemy napisać

$$\bar{X}(A_\alpha) = X^\rho \partial_\rho A_\alpha + \partial_\alpha X^\rho \cdot A_\rho, \quad \bar{Y}(A_\alpha) = Y^\rho \partial_\rho A_\alpha + \partial_\alpha Y^\rho \cdot A_\rho.$$

Obliczając przy pomocy tych wyrażeń różnicę  $\bar{X}(\bar{Y}(A_\alpha)) - \bar{Y}(\bar{X}(A_\alpha))$ , znajdujemy

$$(22) \quad \bar{X}(\bar{Y}(A_\alpha)) - \bar{Y}(\bar{X}(A_\alpha)) = (X^\rho \partial_\rho Y^\sigma - Y^\rho \partial_\rho X^\sigma) \partial_\rho A_\alpha + A_\sigma \partial_\alpha [X^\rho \partial_\rho Y^\sigma - Y^\rho \partial_\rho X^\sigma].$$

Na podstawie zależności (20) równości ostatniej możemy nadać postać następującą

$$\bar{X}(\bar{Y}(A_\alpha)) - \bar{Y}(\bar{X}(A_\alpha)) = \bar{X}(Y^\sigma) \partial_\sigma A_\alpha + A_\sigma \partial_\alpha (\bar{X}(Y^\sigma)).$$

W analogiczny sposób znajdziemy dla wektora przeciwwzienniczego  $B\{B^\beta\}$  wzór

$$\bar{X}(\bar{Y}(B^\beta)) - \bar{Y}(\bar{X}(B^\beta)) = \bar{X}(Y^\sigma) \partial_\sigma B^\beta - B^\sigma \partial_\sigma (\bar{X}(Y^\beta)).$$

Porównywając dwie ostatnie równości z zależnością (20), widzimy, że twierdzenie nasze jest już uzasadnione w przypadku afinorów spółzmienniczych i przeciw-

zmienniczych rzędu pierwszego (wektorów); teraz więc łatwo uzasadnić je dla dowolnego afinora mieszanego, przedstawiając go jako iloczyn czynników Aronholda-Olebscha<sup>9)</sup>.

**Twierdzenie 3.** Jeżeli istnieje czynnik  $k$  taki, że jest tożsamościowo

$$(23) \quad X(Y(f)) - Y(X(f)) = kX(f),$$

to jest także

$$\bar{X}(\bar{Y}(A)) - \bar{Y}(\bar{X}(A)) = k\bar{X}(A)$$

dla każdego spółzmienniczego afinora skośnego  $A \{A_{x_1 \dots x_s}\}$ , którego składowe spełniają zależności

$$(24) \quad A_{x_1 \dots x_{s-1} \rho} X^\rho = 0.$$

Twierdzenie to udowodnimy najpierw w przypadku wektora spółzmienniczego o składowych  $A_\alpha$ . Posługując się oznaczeniami użytymi przy dowodzie poprzedniego twierdzenia, możemy założyć (23) zastąpić równością

$$\bar{X}(Y^\rho) \partial_\rho f = kX(f),$$

z której otrzymujemy

$$\bar{X}(Y^\rho) = k \cdot X^\rho,$$

czyli (w myśl wzoru (17))

$$X^\sigma \partial_\sigma Y^\rho - Y^\sigma \partial_\sigma X^\rho = kX^\rho.$$

Poddając tę równość operacji  $\partial_\alpha$ , znajdujemy

$$X^\sigma \partial_\sigma \partial_\alpha Y^\rho = -\partial_\alpha X^\sigma \cdot \partial_\sigma Y^\rho + \partial_\alpha Y^\sigma \cdot \partial_\sigma X^\rho + Y^\sigma \partial_\alpha \partial_\sigma X^\rho + k \partial_\alpha X^\rho + X^\rho \partial_\alpha k.$$

Jeżeli wyrażenia na  $X^\sigma \partial_\sigma Y^\rho$ ;  $X^\sigma \partial_\sigma \partial_\alpha Y^\rho$ , obliczone z dwóch ostatnich równości, podstawimy w zależności (22), dojdziemy do wyniku

$$(25) \quad \bar{X}(\bar{Y}(A_\alpha)) - \bar{Y}(\bar{X}(A_\alpha)) = kX^\rho \partial_\rho A_\alpha + kA_\rho \partial_\rho X^\alpha + A_\rho X^\rho \cdot \partial_\alpha k.$$

Zważmy, że założenie (24) w przypadku wektora przyjmuje postać

$$A_\rho X^\rho = 0,$$

oraz, że na podstawie wzoru (17) możemy napisać

$$X^\rho \partial_\rho A_\alpha + A_\rho \partial_\rho X^\alpha = \bar{X}(A_\alpha).$$

Z zależności (25) wynika więc równość

$$\bar{X}(\bar{Y}(A_\alpha)) - \bar{Y}(\bar{X}(A_\alpha)) = k \cdot \bar{X}(A_\alpha),$$

<sup>9)</sup> J. A. Schouten, R. K., str. 28.

co właśnie mieliśmy wykazać. Przy pomocy czynników symbolicznych Aronholda-Olebscha łatwo teraz rozszerzyć twierdzenie na dowolne spółzmiennicze afinory skośnie spełniające warunki (24).

**4.** Zajmiemy się obecnie przedłużeniem przekształcenia infinitesimalnego  $X(f) = X^\rho \partial_\rho f$  na składowe gęstości afinalnych o ciężarze  $+1$  i  $-1$ . Obierzmy w tym celu dowolny skośny afinor spółzmienniczy  $n$ -go rzędu o składowych  $u_{x_1 \dots x_n}$  i skośny afinor przeciwiwzajemniczy  $n$ -go rzędu o składowych  $v^{x_1 \dots x_n}$ . Dla afinorów tych wzór (17) redukuje się do następujących zależności

$$\bar{X}(u_{x_1 \dots x_n}) = X^\rho \partial_\rho u_{x_1 \dots x_n} + u_{x_1 \dots x_n} \partial_\rho X^\rho,$$

$$\bar{X}(v^{x_1 \dots x_n}) = X^\rho \partial_\rho v^{x_1 \dots x_n} - v^{x_1 \dots x_n} \partial_\rho X^\rho.$$

Na zasadzie równości (12) wzorom tym można nadać postać

$$(26) \quad \bar{X}(u) = X^\rho \partial_\rho u + u \partial_\rho X^\rho,$$

$$\bar{X}(v) = X^\rho \partial_\rho v^{-1} - v \partial_\rho X^\rho.$$

Załóżmy obecnie, iż dane są dwie dowolne gęstości afinalne  $u \{u^{x_1 \dots x_r}\}$  i  $v \{v^{x_1 \dots x_s}\}$ . Na podstawie uwagi, że każdą gęstość afinalną o ciężarze  $\pm 1$  można przedstawić jako iloczyn pewnego afinora skośnego i gęstości skalarnej o odpowiednim ciężarze, otrzymujemy z łatwością przy pomocy wzorów (17) i (26) następujące wzory

$$(27) \quad \bar{X}(u^{x_1 \dots x_r}) = X^\rho \partial_\rho u^{x_1 \dots x_r} + \sum_{i=1}^r u^{x_1 \dots x_{i-1} \rho x_{i+1} \dots x_r} \partial_\rho X^{x_i} + u^{x_1 \dots x_r} \partial_\rho X^\rho,$$

$$\bar{X}(v^{x_1 \dots x_s}) = X^\rho \partial_\rho v^{x_1 \dots x_s} - \sum_{j=1}^{s-1} v^{x_1 \dots x_{j-1} \rho x_{j+1} \dots x_s} \partial_\rho X^{x_j} - v^{x_1 \dots x_s} \partial_\rho X^\rho.$$

Metodą podobną do tej, której użyliśmy w ust. 3, można stwierdzić, że wielkości  $\bar{X}(u)$  i  $\bar{X}(v)$  są gęstościami skalarnymi o ciężarze  $+1$ , wzgl.  $-1$ . Analogiczną uwagę można uczynić o wielkościach  $\bar{X}(u^{x_1 \dots x_r})$  oraz  $\bar{X}(v^{x_1 \dots x_s})$ .

**U w a g a.** Dla gęstości o dowolnym ciężarze  $k \geq 0$  zachodzą związki

$$\bar{X}(v^k) = X^\rho \partial_\rho v^k + k v^k \partial_\rho X^\rho,$$

$$\bar{X}(u^k) = X^\rho \partial_\rho u^k + \sum_{i=1}^k u^{x_1 \dots x_{i-1} \rho x_{i+1} \dots x_r} \partial_\rho X^{x_i} + k u^k \partial_\rho X^\rho,$$

$$\bar{X}(v^{x_1 \dots x_s}) = X^\rho \partial_\rho v^{x_1 \dots x_s} - \sum_{j=1}^s v^{x_1 \dots x_{j-1} \rho x_{j+1} \dots x_s} \partial_\rho X^{x_j} + k v^{x_1 \dots x_s} \partial_\rho X^\rho,$$

które łatwo możemy wyprowadzić z poprzednich. Ze wzorów tych nie będziemy jednak w dalszym ciągu korzystali.

5. Każdemu wektorowi przeciwzmienniczemu  $X\{X^a\}$  odpowiada przekształcenie infinitymalne  $X(f) = X^e \partial_e f$ . Podobnie każdej przeciwzmienniczej gęstości wektorowej o ciężarze  $+1$   $\mathfrak{w}\{w^a\}$  możemy przyporządkować operację

$$(28) \quad \mathfrak{w}f = w^e \partial_e f.$$

Wyrażenie  $\mathfrak{w}f$  jest gęstością skalarną o ciężarze 1, mamy więc przy przejściu do nowego układu współrzędnych zapomocą podstawienia (1) zależność następującą<sup>10)</sup>

$$\mathfrak{w}'f = \Delta \mathfrak{w}f.$$

Obliczymy teraz symbol Poissona ( $X\mathfrak{w}$ ); na podstawie wzorów (26) i (28) mamy

$$\bar{X}(\mathfrak{w}f) - \mathfrak{w}(Xf) = X^e \partial_e \mathfrak{w}f + \mathfrak{w}f \cdot \partial_e X^e - w^e \partial_e (X^e \partial_e f).$$

Po rozwinięciu rachunków otrzymamy stąd

$$\bar{X}(\mathfrak{w}f) - \mathfrak{w}(Xf) = [X^e \partial_e w^e - w^e \partial_e X^e + w^\sigma \partial_e X^e] \partial_e f$$

Przy zastosowaniu pierwszego ze wzorów (27) współczynnik przy  $\partial_e f$  w ostatniej równości można zastąpić wyrażeniem  $\bar{X}(w^\sigma)$ . Będzie więc ostatecznie

$$(29) \quad (X\mathfrak{w}) = \bar{X}(w^\sigma) \partial_e f.$$

Związek powyższy obejmuje jako szczególny przypadek ( $n=3$ ) jeden ze wzorów prof. Żorawskiego<sup>11)</sup>. Zauważyć należy, iż równość (29) została uzasadniona przy założeniu, iż wielkości  $w^\sigma$  są składowymi przeciwzmienniczej gęstości wektorjalnej o ciężarze  $+1$ ; wzór prof. Żorawskiego został wyprowadzony przy założeniu bardziej specjalnem, iż odpowiadająca gęstość wektorjalna jest wirem pewnego wektora.

6. W ustępie tym zajmiemy się kilku najprostszymi zastosowaniami poprzednich rozważań do teorii niezmienników całkowych (bezwzględnych). Założymy w tym celu, że dana jest  $r$ -krotna zewnętrzna forma różniczkowa

$$\Omega = \sum_{(e)} A_{e_1 \dots e_r} dx^{e_1} \dots dx^{e_r}.$$

<sup>10)</sup> K. Żorawski, Über Einteilung der Bewegungen kontinuierlicher Medien in gewisse Kategorien, Bull. Ac. de Cracovie, 1917, str. 6, równość (17).

<sup>11)</sup> K. Żorawski, Über gewisse Eigenschaften der Wirbel, Bull. Ac. de Cracovie, 1915, str. 191, wzór (7).

Ażeby całka  $\int \Omega$  była niezmiennikiem przekształcenia  $Xf = X^e \partial_e f$ , potrzeba, jak wiadomo, i wystarcza, ażeby było<sup>12)</sup>

$$\bar{X}(A_{e_1 \dots e_r}) = 0.$$

Warunki te można przedstawić w bardzo prostej postaci w przypadku  $r=n-1$ . Istotnie przyjmijmy, że całka

$$\int_{(e)} \sum w_{e_1 \dots e_{n-1}} dx^{e_1} \dots dx^{e_{n-1}}$$

jest niezmiennikiem przekształcenia  $Xf$ . Mamy więc

$$(30) \quad \bar{X}(w_{e_1 \dots e_{n-1}}) = 0.$$

Na podstawie wzorów (10) ustępu 1 afinorowi skośnemu o składowych  $w_{e_1 \dots e_{n-1}}$  możemy przyporządkować przeciwzmienniczą gęstość wektorjalną o ciężarze  $+1$ ; oznaczmy składowe tej gęstości symbolami  $w^\sigma$  i przyjmijmy  $\mathfrak{w}f = w^\sigma \partial_e f$ . Warunki (30) możemy więc zastąpić równoważnymi im równościami

$$\bar{X}(w^\sigma) = 0.$$

Ze względu na tożsamość (29) ostatnie zależności dają

$$(X\mathfrak{w}) = 0.$$

Ażeby więc rozważana całka  $(n-1)$ -krotna była niezmiennikiem przekształcenia  $Xf$ , potrzeba i wystarcza, ażeby operacje  $Xf$  i  $\mathfrak{B}f$  były operacjami przemiennymi. Warunki powyższe są równoważne warunkom znalezionym przez G. Koenigsa<sup>13)</sup>.

Utwórzmy teraz uogólnione równanie Pfaffa

$$\Omega = \sum_{(e)} A_{e_1 \dots e_r} dx^{e_1} \dots dx^{e_r} = 0;$$

ażeby to równanie było niezmiennicze dla przekształcenia  $Xf$ , potrzeba i wystarcza, ażeby istniał czynnik  $m$  taki, ażebyśmy mieli tożsamościowo  $X(\Omega) = m\Omega$  czyli

$$\bar{X}(A_{e_1 \dots e_r}) = mA_{e_1 \dots e_r}.$$

Uczynimy jeszcze jedną uwagę: jeżeli oprócz przekształcenia  $Xf$  dane jest drugie przekształcenie infinitymalne  $Yf = Y^e \partial_e f$ , to mamy

$$X(Yf) - Y(Xf) = (X^e \partial_e Y^\sigma - Y^e \partial_e X^\sigma) \partial_e f.$$

<sup>12)</sup> K. Żorawski, O własnościach pewnej całki wielokrotnej, Prace mat.-fiz., t. 13, 1902.

<sup>13)</sup> G. Koenigs, Sur les invariants intégraux, C. R. Ac. de Paris, t. 122, 186. — Zob. także E. Goursat, Leçons sur le problème de Pfaff, 1922, str. 223.

Jeżeli zastosujemy wzór (17), to równość ostatnią będziemy mogli napisać w jednej z dwóch równoważnych postaci

$$(31) \quad X(Yf) - Y(Xf) = \bar{X}(Y^\sigma) \partial_\sigma f = -\bar{Y}(X^\sigma) \partial_\sigma f.$$

Ażebym równanie  $Xf=0$  dozwalało na przekształcenie  $Yf$ , potrzeba i wystarcza, ażeby było toż samościowo

$$X(Yf) - Y(Xf) = kXf,$$

gdzie  $k$  oznacza stosownie dobrany czynnik. Na podstawie poprzedniego warunku powyższy można wyrazić zapomocą jednej z dwóch równości

$$(32) \quad \bar{X}(Y^\sigma) = kX^\sigma, \quad \bar{Y}(X^\sigma) = -kX^\sigma.$$

W szczególności, warunki, ażeby przekształcenia  $Xf$  i  $Yf$  były operacjami przemiennymi, można wyrazić zapomocą równości

$$(33) \quad \bar{X}(Y^\sigma) = 0 \quad \text{albo} \quad \bar{Y}(X^\sigma) = 0.$$

Po tych uwagach wstępnych udowodnimy kilka twierdzeń dotyczących się niezmienników całkowych i przekształceń infinytezymalnych.

**Twierdzenie 1.** Jeżeli całka  $r$ -krotna

$$(34) \quad I_r = \int_{(q)} \sum A_{\rho_1 \dots \rho_r} dx^{\rho_1} \dots dx^{\rho_r}$$

jest niezmiennikiem przekształcenia  $Xf = X^\sigma \partial_\sigma f$  i jeżeli przekształcenie  $Xf$  jest przemienne z przekształceniem  $Yf = Y^\sigma \partial_\sigma f$ , to całka  $(r-1)$ -krotna

$$I_{r-1} = \int_{(q)} \sum A_{\rho_1 \dots \rho_{r-1} \sigma} Y^\sigma dx^{\rho_1} \dots dx^{\rho_{r-1}}$$

jest także niezmiennikiem przekształcenia  $Xf$ .

W myśl poprzednich uwag założenia twierdzenia możemy przedstawić w następujący sposób:

$$\bar{X}(A_{\rho_1 \dots \rho_r}) = 0, \quad \bar{X}(Y^\sigma) = 0.$$

Będzie więc

$$\bar{X}(A_{\rho_1 \dots \rho_{r-1} \sigma} Y^\sigma) = \bar{X}(A_{\rho_1 \dots \rho_{r-1} \sigma}) \cdot Y^\sigma + A_{\rho_1 \dots \rho_{r-1} \sigma} \bar{X}(Y^\sigma) = 0,$$

co wyraża, iż całka  $I_{r-1}$  jest niezmiennikiem przekształcenia  $Xf$ .

Twierdzenie powyższe stanowi analogję pewnego twierdzenia E. Cartana<sup>14)</sup>, dotyczącego się niezmienników całkowych nieskończonej grupy przekształceń  $mXf$ , gdzie  $m$  oznacza dowolną funkcję zmiennych  $x^\alpha$ . Możemy je

<sup>14)</sup> E. Cartan, Leçons sur les invariants intégraux, 1922, N° 88, wzór (4).

z łatwością uogólnić. Założymy w tym celu, że dany jest szereg przekształceń  $Y_i f = Y_i^\sigma \partial_\sigma f$  ( $i = 1, 2, \dots, q$ ), takich, że układ  $Y_i f = 0$  ( $i = 1, 2, \dots, q$ ) składa się z równań niezależnych i przyjmijmy

$$Y^{\alpha_1 \dots \alpha_q} = Y_1^{\alpha_1} Y_2^{\alpha_2} \dots Y_q^{\alpha_q}.$$

Wielkości  $Y^{\alpha_1 \dots \alpha_q}$  są oczywiście składowami pewnego skośnego afinora przeciwnienniczego rzędu  $q$ .

**Twierdzenie 2.** Jeżeli całka (34) jest niezmiennikiem przekształcenia  $Xf$  i jeżeli przekształcenia  $Y_i f$  ( $i = 1, 2, \dots, q$ ) są operacjami przemiennymi z przekształceniem  $Xf$ , to całka

$$I_{r-q} = \int_{(q)} \sum A_{\rho_1 \dots \rho_{r-q} \sigma_1 \dots \sigma_q} Y^{\sigma_1 \dots \sigma_q} dx^{\rho_1} \dots dx^{\rho_{r-q}}$$

jest także niezmiennikiem przekształcenia  $Xf$ .

Z założeń twierdzenia wynikają równości

$$\bar{X}(A_{\rho_1 \dots \rho_r}) = 0, \quad \bar{X}(Y_i^\sigma) = 0 \quad (i = 1, 2, \dots, q),$$

stąd zaś

$$\bar{X}(Y^{\alpha_1 \dots \alpha_q}) = \sum_{i=1}^q Y_1^{\alpha_1} \dots Y_{i-1}^{\alpha_{i-1}} \bar{X}(Y_i^{\alpha_i}) Y_{i+1}^{\alpha_{i+1}} \dots Y_q^{\alpha_q} = 0$$

oraz

$$\bar{X}(A_{\rho_1 \dots \rho_{r-q} \sigma_1 \dots \sigma_q} Y^{\sigma_1 \dots \sigma_q}) = \bar{X}(A_{\rho_1 \dots \rho_{r-q} \sigma_1 \dots \sigma_q}) Y^{\sigma_1 \dots \sigma_q} + A_{\rho_1 \dots \rho_{r-q} \sigma_1 \dots \sigma_q} \bar{X}(Y^{\sigma_1 \dots \sigma_q}) = 0,$$

co mieliśmy udowodnić. — Twierdzenie powyższe zachowuje oczywiście swą ważność przy założeniu  $r > q$ ; w przypadku  $r = q$  funkcja skalarna

$$A_{\rho_1 \dots \rho_r} Y^{\rho_1 \dots \rho_r}$$

jest całką równania  $Xf = 0$ .

Założmy teraz, że dane są dwie formy całkowe  $(n-1)$ -go i  $n$ -go stopnia

$$\Omega_{n-1} = \sum_{(q)} A_{\rho_1 \dots \rho_{n-1}} dx^{\rho_1} \dots dx^{\rho_{n-1}}, \quad \Omega_n = \sum_{(q)} B_{\sigma_1 \dots \sigma_n} dx^{\sigma_1} \dots dx^{\sigma_n}$$

i oznaczmy symbolami  $B^{\alpha_1 \dots \alpha_n}$  składowe skośnego afinora przeciwnienniczego  $n$ -go rzędu takiego, że

$$(35) \quad B^{12 \dots n} = \frac{1}{B_{12 \dots n}};$$

przyjmijmy nadto

$$(36) \quad B^* = B^{\alpha_1 \dots \alpha_{n-1}} A_{\rho_1 \dots \rho_{n-1}} \quad \text{oraz} \quad Bf = B^\sigma \partial_\sigma f.$$

Posługując się temi oznaczeniami, możemy wypowiedzieć następujące

**Twierdzenie 3.** Jeżeli całki

$$I_{n-1} = \int \Omega_{n-1}, \quad I_n = \int \Omega_n$$



są niezmiennikami przekształcenia  $Xf$ , to równania  $Xf=0$ ,  $Bf=0$  tworzą układ zupełny Jacobi'ego (czyli: przekształcenia  $Xf$  i  $Bf$  są operacjami przemieniami).

Na podstawie założeń możemy napisać

$$(37) \quad \bar{X}(A_{\varrho_1 \dots \varrho_{n-1}}) = 0, \quad \bar{X}(B_{\sigma_1 \dots \sigma_n}).$$

Ponieważ wielkości  $B_{\sigma_1 \dots \sigma_n}$  są składnikami afinora skośnego  $n$ -go rzędu, przeto druga grupa z ostatnich równań redukuje się do następującej zależności (wzór (17) ust. 3):

$$X^e \partial_\varrho B_{12 \dots n} + B_{12 \dots n} \partial_\varrho X^e = 0;$$

równość tę możemy napisać w następujący sposób

$$X^e \partial_\varrho \left( \frac{1}{B_{12 \dots n}} \right) - \frac{1}{B_{12 \dots n}} \cdot \partial_\varrho X^e = 0.$$

Ze względu na (35) wynika stąd

$$X^e \partial_\varrho B^{12 \dots n} - B^{12 \dots n} \partial_\varrho X^e = 0.$$

Wzór (17) pozwala równości tej nadać postać następującą

$$\bar{X}(B^{12 \dots n}) = 0;$$

oczywistą jest rzeczą, że wynik ten możemy przedstawić także w postaci zależności

$$(38) \quad \bar{X}(B^{\varrho_1 \dots \varrho_n}) = 0.$$

Z pierwszego ze wzorów (36) wynika

$$\bar{X}(B^*) = \bar{X}(B^{\varrho_1 \dots \varrho_{n-1}}) A_{\varrho_1 \dots \varrho_{n-1}} + B^{\varrho_1 \dots \varrho_{n-1}} \bar{X}(A_{\varrho_1 \dots \varrho_{n-1}})$$

czyli, ze względu na (37) i (38),

$$\bar{X}(B^*) = 0.$$

W myśl jednej z uwag uczynionych na początku tego ustępu (równość (33)) równość ostatnia wyraża twierdzenie, które mieliśmy udowodnić.

7. Zajmiemy się obecnie klasyfikacją afinorów skośnych ze względu na dane przekształcenie infinitezymalne  $Xf$ . Oznaczmy w tym celu symbolem  $\mathcal{A}$  dowolny afinor skośny i przyjmijmy

$$\bar{X}^{(0)}(\mathcal{A}) = \mathcal{A}, \quad \bar{X}^{(k)}(\mathcal{A}) = \bar{X}(\bar{X}^{(k-1)}(\mathcal{A})) \quad (k = 1, 2, \dots).$$

Utwórzmy ciąg nieskończony afinorów

$$(40) \quad \bar{X}^{(0)}(\mathcal{A}), \bar{X}^{(1)}(\mathcal{A}), \dots, \bar{X}^{(k)}(\mathcal{A}), \dots$$

Będziemy mówili, że  $\mathcal{A}$  jest afinorem  $k$ -ej kategorii ze względu na przekształcenie  $Xf$ , jeżeli są spełnione następujące warunki:

1°) między afinorami  $\bar{X}^{(0)}(\mathcal{A}), \bar{X}^{(1)}(\mathcal{A}), \dots, \bar{X}^{(k)}(\mathcal{A})$  zachodzi zależność liniowa postaci

$$(41) \quad \mu_0 \bar{X}^{(0)}(\mathcal{A}) + \mu_1 \bar{X}^{(1)}(\mathcal{A}) + \dots + \mu_k \bar{X}^{(k)}(\mathcal{A}) = 0,$$

w której przynajmniej jeden ze współczynników  $\mu_0, \mu_1, \dots, \mu_k$  jest różny od zera;

2°) między pierwszymi  $k$  wyrazami ciągu (40) nie zachodzi żadna zależność postaci (41).

Załóżmy, że warunki powyższe są spełnione; zależność (41) będziemy mogli zastąpić związkami

$$(42) \quad \bar{X}^{(k)}(\mathcal{A}) = \sum_{i=1}^k \lambda_i \bar{X}^{(k-i)}(\mathcal{A}).$$

Utwórzmy afinor

$$(43) \quad \mathcal{A}^* = \sum_{i=1}^k \varrho_i \bar{X}^{(k-i)}(\mathcal{A})$$

i zbadajmy, jakie warunki muszą spełniać współczynniki  $\varrho_1, \varrho_2, \dots, \varrho_k$ , ażeby afinor  $\mathcal{A}^*$  był afinorem niezmienniczym dla przekształcenia  $Xf$ , tj., ażeby było

$$\bar{X}(\mathcal{A}^*) = 0.$$

Jeżeli w ostatniej równości symbol  $\mathcal{A}^*$  zastąpimy wyrażeniem (43), jeżeli nadto uwzględnimy wzór (42), to otrzymamy równość następującą

$$[X(\varrho_1) + \lambda_1 \varrho_1 + \varrho_2] \bar{X}^{(k-1)}(\mathcal{A}) + [X(\varrho_2) + \lambda_2 \varrho_1 + \varrho_3] \bar{X}^{(k-2)}(\mathcal{A}) + \dots + [X(\varrho_{k-1}) + \lambda_{k-1} \varrho_1 + \varrho_k] \bar{X}^{(1)}(\mathcal{A}) + [X(\varrho_k) + \lambda_k \varrho_1] \bar{X}^{(0)}(\mathcal{A}) = 0.$$

Ponieważ afinor  $\mathcal{A}$  należy do  $k$ -ej kategorii, przeto wszystkie współczynniki w ostatniej równości muszą być równe zeru. Otrzymujemy w ten sposób następujące warunki

$$\begin{aligned} X(\varrho_1) + \lambda_1 \varrho_1 + \varrho_2 &= 0, \\ X(\varrho_2) + \lambda_2 \varrho_1 + \varrho_3 &= 0, \\ &\dots \dots \dots \\ X(\varrho_{k-1}) + \lambda_{k-1} \varrho_1 + \varrho_k &= 0, \\ X(\varrho_k) + \lambda_k \varrho_1 &= 0. \end{aligned}$$

Jeżeli z równości powyższych wyrugujemy  $\varrho_2, \varrho_3, \dots, \varrho_k$ , otrzymamy następującą zależność, którą musi spełniać niewiadoma  $\varrho_1$ :

$$(44) \quad X^{(k)}(\varrho_1) + X^{(k-1)}(\lambda_1 \varrho_1) - X^{(k-2)}(\lambda_2 \varrho_1) + \dots + (-1)^{l-1} X^{(k-l)}(\lambda_l \varrho_1) + \dots + (-1)^{k-1} X^{(0)}(\lambda_k \varrho_1) = 0.$$

Pozostałe niewiadome obliczamy zapomocą wzorów

$$(45) \quad \varrho_i = (-1)^{i-1} [X^{(i-1)}(\varrho_1) + X^{(i-2)}(\lambda_1 \varrho_1) - \dots + (-1)^{i-1} X^{(i-1)}(\lambda_i \varrho_1) + \dots + (-1)^{i-2} X^{(0)}(\lambda_{i-1} \varrho_1)] \quad (i = 2, 3, \dots, k).$$

Widzimy więc, że każdemu rozwiązaniu równania (44) odpowiada afinor  $A^*$  niezmienniczy dla przekształcenia  $Xf$  tj. taki, że

$$\bar{X}(A^*) = 0.$$

Zastosujemy poprzednie rozważania do dwóch szczególnych przypadków.

1<sup>o</sup>) Załóżmy, że afinor  $A$  jest skośnym afinorem spółzmienniczym rzędu  $r$  o składowych  $A_{x_1 \dots x_r}$ ; składowe afinora  $A^*$  określonego wzorem (43) oznaczmy symbolami  $A_{x_1 \dots x_r}^*$  i przyjmijmy

$$\Omega = \sum_{(x)} A_{x_1 \dots x_r} dx^{x_1} \dots dx^{x_r}, \quad \Omega^* = \sum_{(x)} A_{x_1 \dots x_r}^* dx^{x_1} \dots dx^{x_r}.$$

Wynik otrzymany poprzednio możemy wypowiedzieć w następujący sposób: jeżeli  $A$  jest afinorem  $k$ -ej kategorii ze względu na przekształcenie  $Xf$  i jeżeli we wzorze (43)  $\varrho_1$  oznacza jeden z pierwiastków równania (44), a  $\varrho_2, \dots, \varrho_k$  mają wartości określone wzorami (45), to całka  $\int \Omega^*$  jest niezmiennikiem przekształcenia  $Xf$ . Jeżeli  $k=1$ , mamy następujący wniosek: jeżeli uogólnione równanie Pfaffa  $\Omega=0$  pozwala na przekształcenie  $Xf$ :  $X(\Omega) = \lambda \Omega$ , to całka  $\int \varrho \Omega$  jest niezmiennikiem przekształcenia  $Xf$  dla każdego czynnika  $\varrho$ , spełniającego równanie  $X(\log \varrho) + \lambda = 0$ <sup>15)</sup>.

2<sup>o</sup>) Załóżmy teraz, że afinor  $A$ , o którym była mowa na początku tego ustępu, jest przeciwzmienniczym wektorem o składowych  $A^*$  i oznaczmy symbolami  $A^{*2}$  składowe afinora  $A^*$  określonego wzorem (43); przyjmijmy nadto  $A^*f = A^* \partial_x f$ . Możemy więc teraz powiedzieć: jeżeli we wzorze (43)  $\varrho_1$  oznacza jakąkolwiek całość równania (44), a  $\varrho_2, \dots, \varrho_k$  wyrażenia (45), to przekształcenie infinitesimalne  $A^*f$  jest przemienne z przekształceniem  $Xf$  (ust. 6).

Klasyfikacja afinorów skośnych, o której była mowa w tym ustępie, jest uogólnieniem klasyfikacji, którą po raz pierwszy zastosował prof. Żorawski do wektorów przestrzeni trójwymiarowej<sup>16)</sup>.

8. Przedmiotem tego ustępu będzie operacja na przeciwzmienniczych gęstościach afinalnych, zwana dywergencją i jej związek z operacją  $Xf$ . Za-

<sup>15)</sup> Por. notę autora w C. R. Ac. de Paris, t. 192, 1931, str. 867.

<sup>16)</sup> K. Żorawski, Über gewisse Eigenschaften der Wirbel, Bull. Ac. de Cracovie, 1915; Über Einteilung der Bewegungen kontinuierlicher Medien in gewisse Kategorien, Ibid., 1917; Über gewisse Relationen, welche Deformationen und kontinuierliche Bewegungen von Medien betreffen, Ibid., 1915.

łóżmy mianowicie, że w przestrzeni  $X_n$  dana jest przeciwzmiennicza gęstość afinalna  $\mathfrak{V}$  o ciężarze  $k$ , rzędu  $s$ . Niechaj symbole  $b^{\mu_1 \dots \mu_s}$  będą składowymi gęstości  $\mathfrak{V}$ . Ustalmy w przestrzeni  $X_n$  dowolne, symetryczne przesunięcie równoległe o współczynnikach  $\Gamma_{\lambda \lambda}^{\mu}$ . Zachowując oznaczenia ust. 2, mamy na podstawie wzoru (15 b)

$$\nabla_x^k b^{\mu_1 \dots \mu_s} = \partial_x^k b^{\mu_1 \dots \mu_s} + \sum_{j=1}^s \Gamma_{\varrho^j}^{\mu_j} b^{\mu_1 \dots \mu_{j-1} \varrho^j \mu_{j+1} \dots \mu_s} - k \Gamma_x^k b^{\mu_1 \dots \mu_s}.$$

Poddamy tę równość operacji zwięzienia (Verjüngung, saturation) za pośrednictwem wskaźników  $\alpha$  i  $\mu_s$ ; będzie

$$(46) \quad \nabla_{\sigma}^k b^{\mu_1 \dots \mu_{s-1} \sigma} = \partial_{\sigma}^k b^{\mu_1 \dots \mu_{s-1} \sigma} + \sum_{j=1}^{s-1} \Gamma_{\varrho^j}^{\mu_j} b^{\mu_1 \dots \mu_{j-1} \varrho^j \mu_{j+1} \dots \mu_{s-1} \sigma} + \Gamma_{\varrho^s}^{\mu_s} b^{\mu_1 \dots \mu_{s-1} \sigma} - k \Gamma_{\sigma}^k b^{\mu_1 \dots \mu_{s-1} \sigma}.$$

Ponieważ wielkości  $\Gamma_{\varrho^j}^{\mu_j}$  są w myśl założenia symetryczne w dolnych wskaźnikach, a wielkości  $b^{\mu_1 \dots \mu_s}$  skośnie symetryczne we wszystkich wskaźnikach, przeto jest

$$\Gamma_{\varrho^s}^{\mu_s} b^{\mu_1 \dots \mu_{j-1} \varrho^j \mu_{j+1} \dots \mu_{s-1} \sigma} = 0.$$

Mamy nadto (ust. 2)

$$\Gamma_{\varrho^s}^{\sigma} = \Gamma_{\varrho}.$$

Z równości (46) wynika więc następujący wzór

$$\nabla_{\sigma}^k b^{\mu_1 \dots \mu_{s-1} \sigma} = \partial_{\sigma}^k b^{\mu_1 \dots \mu_{s-1} \sigma} - (k-1) \Gamma_{\sigma}^k b^{\mu_1 \dots \mu_{s-1} \sigma}.$$

W szczególności dla gęstości o ciężarze  $+1$  będzie

$$\nabla_{\sigma}^1 b^{\mu_1 \dots \mu_{s-1} \sigma} = \partial_{\sigma}^1 b^{\mu_1 \dots \mu_{s-1} \sigma}.$$

Z równości tej wynika, że wielkości  $\partial_{\sigma}^1 b^{\mu_1 \dots \mu_{s-1} \sigma}$  są składowymi przeciwzmienniczej gęstości afinalnej rzędu  $s-1$ <sup>17)</sup>. Gęstość tę będziemy oznaczali symbolami  $\text{div } \mathfrak{V}$ . Jest jak łatwo stwierdzić

$$\text{div div } \mathfrak{V} = 0.$$

Istotnie, w myśl definicji składowymi tej gęstości afinalnej są wielkości  $\partial_{\sigma} \partial_{\sigma}^1 b^{\mu_1 \dots \mu_{s-2} \varrho \sigma}$ ; ponieważ operacje  $\partial_{\varrho}$  i  $\partial_{\sigma}$  są przemienne, a wielkości  $b^{\mu_1 \dots \mu_{s-2} \varrho \sigma}$  są skośnie symetryczne we wszystkich wskaźnikach, przeto

$$\partial_{\varrho} \partial_{\sigma}^1 b^{\mu_1 \dots \mu_{s-2} \varrho \sigma} = 0,$$

co mieliśmy wykazać.

<sup>17)</sup> Por. H. Weyl, Raum-Zeit-Materie, 5. Aufl., 1923, str. 111.

Zachowując w dalszym ciągu założenie, że gęstość  $\mathfrak{X}$  posiada ciężar  $+1$ , obliczmy symbol Poissona dla operacji  $\bar{X}(\mathfrak{X})$  i  $\text{div}(\mathfrak{X})$  czyli wyrażenie  $\bar{X}(\text{div} \mathfrak{X}) - \text{div} \bar{X}(\mathfrak{X})$ . Mamy przy zastosowaniu wzoru (27)

$$\begin{aligned} \bar{X}(\partial_\sigma \mathfrak{v}^{\mu_1 \dots \mu_{s-1}} \sigma) &= X^\rho \partial_\rho \partial_\sigma \mathfrak{v}^{\mu_1 \dots \mu_{s-1}} \sigma - \sum_{j=1}^{s-1} \partial_\sigma \mathfrak{v}^{\mu_1 \dots \mu_{j-1} \rho \mu_{j+1} \dots \mu_{s-1}} \sigma \partial_\rho X^{\mu_j} \\ &\quad + \partial_\sigma \mathfrak{v}^{\mu_1 \dots \mu_{s-1}} \sigma \partial_\rho X^\rho, \\ \partial_\sigma \bar{X}(\mathfrak{v}^{\mu_1 \dots \mu_{s-1}} \sigma) &= \partial_\sigma [X^\rho \partial_\rho \mathfrak{v}^{\mu_1 \dots \mu_{s-1}} \sigma - \sum_{j=1}^{s-1} \mathfrak{v}^{\mu_1 \dots \mu_{j-1} \rho \mu_{j+1} \dots \mu_{s-1}} \sigma \partial_\rho X^{\mu_j} \\ &\quad - \mathfrak{v}^{\mu_1 \dots \mu_{s-1}} \sigma \partial_\rho X^\rho + \mathfrak{v}^{\mu_1 \dots \mu_{s-1}} \sigma \partial_\rho X^\rho]. \end{aligned}$$

Jeżeli wykonamy operację  $\partial_\sigma$  w ostatniej równości, otrzymamy

$$\begin{aligned} \partial_\sigma \bar{X}(\mathfrak{v}^{\mu_1 \dots \mu_{s-1}} \sigma) &= X^\rho \partial_\sigma \partial_\rho \mathfrak{v}^{\mu_1 \dots \mu_{s-1}} \sigma + \partial_\sigma X^\rho \partial_\rho \mathfrak{v}^{\mu_1 \dots \mu_{s-1}} \sigma \\ &\quad - \sum_{j=1}^{s-1} \mathfrak{v}^{\mu_1 \dots \mu_{j-1} \rho \mu_{j+1} \dots \mu_{s-1}} \sigma \partial_\sigma \partial_\rho X^{\mu_j} - \sum_{j=1}^{s-1} \partial_\sigma \mathfrak{v}^{\mu_1 \dots \mu_{j-1} \rho \mu_{j+1} \dots \mu_{s-1}} \sigma \partial_\rho X^{\mu_j} \\ &\quad - \mathfrak{v}^{\mu_1 \dots \mu_{s-1}} \sigma \partial_\sigma \partial_\rho X^\rho - \partial_\sigma \mathfrak{v}^{\mu_1 \dots \mu_{s-1}} \sigma \partial_\rho X^\rho + \partial_\sigma \mathfrak{v}^{\mu_1 \dots \mu_{s-1}} \sigma \partial_\rho X^\rho + \mathfrak{v}^{\mu_1 \dots \mu_{s-1}} \sigma \partial_\rho \partial_\sigma X^\rho. \end{aligned}$$

Jest jednak

$$\mathfrak{v}^{\mu_1 \dots \mu_{j-1} \rho \mu_{j+1} \dots \mu_{s-1}} \sigma \partial_\rho \partial_\sigma X^{\mu_j} = 0,$$

ponieważ wielkości  $\partial_\rho \partial_\sigma X^{\mu_j}$  są symetryczne względem wskaźników  $\rho, \sigma$ , a wielkości  $\mathfrak{v}^{\mu_1 \dots \mu_{j-1} \rho \mu_{j+1} \dots \mu_{s-1}} \sigma$  skośnie symetryczne względem tych samych wskaźników. Mamy nadto

$$\begin{aligned} \partial_\sigma X^\rho \partial_\rho \mathfrak{v}^{\mu_1 \dots \mu_{s-1}} \sigma - \partial_\sigma \mathfrak{v}^{\mu_1 \dots \mu_{s-1}} \sigma \partial_\rho X^\rho &= 0, \\ \mathfrak{v}^{\mu_1 \dots \mu_{s-1}} \sigma \partial_\rho \partial_\sigma X^\rho - \mathfrak{v}^{\mu_1 \dots \mu_{s-1}} \sigma \partial_\sigma \partial_\rho X^\rho &= 0. \end{aligned}$$

Będziemy więc mogli napisać

$$\begin{aligned} \partial_\sigma \bar{X}(\mathfrak{v}^{\mu_1 \dots \mu_{s-1}} \sigma) &= X^\rho \partial_\sigma \partial_\rho \mathfrak{v}^{\mu_1 \dots \mu_{s-1}} \sigma - \sum_{j=1}^{s-1} \partial_\sigma \mathfrak{v}^{\mu_1 \dots \mu_{j-1} \rho \mu_{j+1} \dots \mu_{s-1}} \sigma \partial_\rho X^{\mu_j} \\ &\quad + \partial_\sigma \mathfrak{v}^{\mu_1 \dots \mu_{s-1}} \sigma \partial_\rho X^\rho. \end{aligned}$$

Jeśli tę równość porównamy z poprzednio otrzymanym wzorem na  $\bar{X}(\partial_\sigma \mathfrak{v}^{\mu_1 \dots \mu_{s-1}} \sigma)$ , znajdziemy

$$\bar{X}(\partial_\sigma \mathfrak{v}^{\mu_1 \dots \mu_{s-1}} \sigma) = \partial_\sigma \bar{X}(\mathfrak{v}^{\mu_1 \dots \mu_{s-1}} \sigma)$$

czyli

$$(47) \quad \bar{X}(\text{div} \mathfrak{X}) = \text{div} \bar{X}(\mathfrak{X});$$

operacje  $\bar{X}(\mathfrak{X})$  i  $\text{div} \mathfrak{X}$  są więc przemienne.

9. W poprzedzających ustępach mówiliśmy jedynie o takich operacjach na afinorach skośnych i gęstościach afinalnych, które zachowują się niezmiennie przy wszelkich przekształceniach układu postaci (1). Obecnie będziemy rozważali afinory skośnie w takich układach spólrzędnych rozciągłości  $X_n$ , które z danego układu  $x^\alpha$  ( $\alpha = 1, 2, \dots, n$ ) otrzymuje się zapomocą przekształceń o wyznaczniku równym 1. Układy takie nazywać będziemy układami równoważnymi danemu.

Uważajmy w rozciągłości  $X_n$  dowolny skośny afinor przeciwwzajemniczy  $A$  o składowych  $A^{\kappa_1 \dots \kappa_r}$ . Ustalmy w  $X_n$  dowolne symetryczne przesunięcie równoległe o współczynnikach  $\Gamma_{\lambda\lambda}^{\mu\mu} = \Gamma_{\lambda\lambda}^{\mu\mu}$ . Będzie więc <sup>18)</sup>

$$\nabla_\lambda A^{\kappa_1 \dots \kappa_r} = \partial_\lambda A^{\kappa_1 \dots \kappa_r} + \sum_{j=1}^r \Gamma_{\sigma\lambda}^{\sigma\kappa_j} A^{\kappa_1 \dots \kappa_{j-1} \sigma \kappa_{j+1} \dots \kappa_r}.$$

Zweźając tę równość za pośrednictwem wskaźników  $\lambda$  i  $\kappa_r$ , otrzymamy

$$\nabla_\rho A^{\kappa_1 \dots \kappa_{r-1} \rho} = \partial_\rho A^{\kappa_1 \dots \kappa_{r-1} \rho} + \sum_{j=1}^{r-1} \Gamma_{\sigma\rho}^{\sigma\kappa_j} A^{\kappa_1 \dots \kappa_{j-1} \sigma \kappa_{j+1} \dots \kappa_{r-1} \rho} + \Gamma_{\sigma\rho}^{\sigma\rho} A^{\kappa_1 \dots \kappa_{r-1} \sigma}.$$

Jeżeli uwzględnimy, że jest

$$\Gamma_{\sigma\rho}^{\sigma\kappa_j} A^{\kappa_1 \dots \kappa_{j-1} \sigma \kappa_{j+1} \dots \kappa_{r-1} \rho} = 0$$

z powodu symetrii współczynników  $\Gamma_{\sigma\rho}^{\sigma\kappa_j}$  we wskaźnikach  $\rho, \sigma$  i skośnej symetrii składowych  $A^{\kappa_1 \dots \kappa_{j-1} \rho \kappa_{j+1} \dots \kappa_{r-1} \sigma}$  w tych samych wskaźnikach, oraz jeżeli przyjmiemy

$$\Gamma_{\sigma\rho}^{\sigma\rho} = \Gamma_\sigma,$$

to równość ostatnią będziemy mogli napisać w następujący sposób

$$(48) \quad \nabla_\rho A^{\kappa_1 \dots \kappa_{r-1} \rho} = \partial_\rho A^{\kappa_1 \dots \kappa_{r-1} \rho} + \Gamma_\sigma A^{\kappa_1 \dots \kappa_{r-1} \sigma}.$$

Wiadomo jednak <sup>19)</sup>, że przy przejściu do nowego układu spólrzędnych za pośrednictwem przekształcenia (1), wielkości  $\Gamma_\sigma$  przekształcają się według wzorów

$$\Gamma'_\rho = \frac{\partial x^\sigma}{\partial x'^\rho} \Gamma_\sigma + \partial_\rho \log \Delta.$$

Jeżeli więc nowy układ spólrzędnych  $x'^\alpha$  będzie układem równoważnym danemu:  $\Delta = 1$ , to będziemy mieli zależności

$$\Gamma'_\rho = \frac{\partial x^\sigma}{\partial x'^\rho} \Gamma_\sigma,$$

które pokazują, że w układach równoważnych wielkości  $\Gamma_\sigma$  zachowują się tak

<sup>18)</sup> J. A. Schouten, R. K., str. 65.

<sup>19)</sup> V. Hlavatý, Théorie des densités dans le déplacement général, Annali di Mat., ser. IV, t. 5, (1927/8), str. 76.

jak składowe wektora spółzmienniczego. Z tego wynika, że w równości (48) wyrażenia  $\Gamma_{\sigma} A^{n_1 \dots n_{r-1} \sigma}$  przekształcają się tak jak składowe przeciwwzienniczego afinora skośnego rzędu  $r-1$ ; ponieważ i lewej stronie wspomnianej równości przysługuje ta sama własność, przeto możemy stwierdzić, że wielkości  $\partial_{\sigma} A^{n_1 \dots n_{r-1} \sigma}$  zachowują się w układach równoważnych tak jak składowe skośnego afinora przeciwwzienniczego rzędu  $s-1$ . Afinor ten oznaczymy symbolem  $\text{div } A$ . Rachunkiem podobnym do tego, który nas doprowadził do związku (47), znajdziemy łatwo

$$(49) \quad \bar{X}(\partial_{\sigma} A^{n_1 \dots n_{r-1} \sigma}) - \partial_{\sigma} \bar{X}(A^{n_1 \dots n_{r-1} \sigma}) = A^{n_1 \dots n_{r-1} \sigma} \partial_{\sigma} \partial_{\sigma} A^{\sigma}$$

czyli

$$(49') \quad \bar{X}(\text{div } A) - \text{div } \bar{X}(A) = A \cdot \text{grad div } X,$$

gdzie, zgodnie z powszechnym zwyczajem, symbolem  $\text{grad } f$  oznaczyliśmy wektor spółzmienniczy o składowych  $\partial_{\sigma} f$ , a symbolem  $X$  wektor przeciwwzienniczy o składowych  $X^{\sigma}$ .

Załóżmy, że  $\text{div } X = 0$  i utwórzmy układ równań różniczkowych pierwszego rzędu

$$(50) \quad \frac{dx^{\alpha}}{\bar{X}^{\alpha}} = dt \quad (\alpha = 1, 2, \dots, n).$$

Za przykładem prof. T. Levi-Civita układ (50), posiadający wymienioną poprzednio własność, nazywać będziemy układem Liouville'a.

W przypadku układu Liouville'a tożsamości (49) i (49') przyjmują postać

$$(51) \quad \bar{X}(\partial A^{n_1 \dots n_{r-1} \sigma}) = \partial_{\sigma} \bar{X}(A^{n_1 \dots n_{r-1} \sigma})$$

lub

$$(51') \quad \bar{X}(\text{div } A) = \text{div } \bar{X}(A).$$

Udowodnimy poniżej kilka własności układu Liouville'a.

a) Niechaj będzie dany wektor przeciwwzienniczy  $Y\{Y^{\sigma}\}$  i odpowiadające mu przekształcenie infinitesimalne  $Yf = Y^{\sigma} \partial_{\sigma} f$ . Załóżmy, że przekształcenia  $Xf$  i  $Yf$  są przemienne, innymi słowy, że równania  $Xf = 0$ ,  $Yf = 0$  tworzą układ zupełny Jacobiego. Mamy więc (ust. 6, równość (33))

$$\bar{X}(Y^{\sigma}) = 0.$$

Stosując do wektora  $Y$  tożsamość (51), znajdujemy

$$X(\partial_{\sigma} Y^{\sigma}) = 0,$$

t. zn. funkcja  $\partial_{\sigma} Y^{\sigma}$  jest całką pierwszą układu (51). Możemy zatem wypowiedzieć następujące

**Twierdzenie 1.** Jeżeli równanie  $Yf = Y^{\sigma} \partial_{\sigma} f = 0$  tworzy układ zupełny Jacobiego z równaniem  $Xf = X^{\sigma} \partial_{\sigma} f = 0$ , odpowiadającym układowi Liouville'a, to funkcja  $\partial_{\sigma} Y^{\sigma}$  jest całką pierwszą układu Liouville'a.

b) W ustępie niniejszym rozważamy tylko takie układy spółzmienniczych, które otrzymuje się z danego zapomocą przekształceń o wyznaczniku równym jedności. Przy tego rodzaju przekształceniach zanika oczywiście różnica pomiędzy afinorami a gęstościami afinalnymi (ust. 1). Za pośrednictwem równości (8) i (9) ustaliliśmy poprzednio odpowiedniość wzajemną między spółzmienniczymi gęstościami afinalnymi rzędu  $r$  i o ciężarze  $k$  a przeciwwzienniczymi gęstościami afinalnymi rzędu  $n-r$  i o ciężarze  $k+1$ . Jeżeli się ograniczymy do układów równoważnych, określonych na początku tego ustępu, to odpowiedniość wspomniana przejdzie w odpowiedniość między skośnymi afinorami spółzmienniczymi rzędu  $r$  i skośnymi afinorami przeciwwzienniczymi rzędu  $n-r$ . Odpowiedniość tę będziemy mogli wypowiedzieć w następujący sposób: 1° jeżeli  $A\{A_{n_1 \dots n_r}\}$  jest skośnym afinorem spółzmienniczym rzędu  $r$ , to wielkości

$$(52) \quad *A^{n_1 \dots n_{n-r}} = (-1)^k A_{n_1 \dots n_r}, \quad \kappa = \sum_{i=1}^r \kappa_i + \frac{n(n-1)}{2}$$

są składowymi przeciwwzienniczego afinora skośnego, który oznaczać będziemy symbolem  $*A$ . (Zachowaliśmy tutaj wszystkie umowy i oznaczenia, przyjęte w rozważaniach, które doprowadziły nas do równości (7)); 2° jeżeli afinor  $B\{B^{n_1 \dots n_s}\}$  jest skośnym afinorem przeciwwzienniczym rzędu  $s$ , to wielkości

$$(53) \quad B^{n_1 \dots n_{n-s}} = (-1)^k B^{n_1 \dots n_s}, \quad \kappa = \sum_{i=1}^r \kappa_i + \frac{n(n-1)}{2},$$

są składowymi spółzmienniczego afinora skośnego, który oznaczać będziemy symbolem  $B^*$ . W dalszym ciągu dla afinorów odpowiadających sobie zachowamy stałe sposoby oznaczania, przyjęte we wzorach (52) i (53). W ust. 4 przekształcenie infinitesimalne  $Xf$  przedłużyliśmy na składowe przeciwwzienniczych gęstości afinalnych o ciężarze  $+1$  i spółzmienniczych gęstości afinalnych o ciężarze  $-1$ , otrzymując w ten sposób wzory (27). Stosując ówczesne rozważania do przekształcenia  $Xf$ , odpowiadającego układowi (50) typu Liouville'a i zachowując poprzednie oznaczenia, możemy wypowiedzieć następujący wniosek: jeżeli zachodzi równość  $\bar{X}(A) = 0$  wzgl.  $\bar{X}(B) = 0$ , to jest także  $\bar{X}(A) = 0$ , wzgl.  $\bar{X}(B^*) = 0$ .

c) Niechaj będzie dany przeciwwzienniczy wektor  $Y\{Y^{\sigma}\}$  i odpowiadające mu przekształcenie infinitesimalne  $Yf$ ; oznaczymy symbolem  $Y^*\{Y^{n_1 \dots n_{n-1}}\}$  skośny afinor spółzmienniczy rzędu  $n-1$  odpowiadający wektorowi  $Y$  na mocy poprzedzających rozważań b). Przyjmijmy nadto

$$\Omega_{n-1} = \sum_{(\sigma)} Y^{\sigma} dx^{\sigma_1} \dots dx^{\sigma_{n-1}}.$$

Załóżmy, że równanie  $Yf = 0$  tworzy układ zupełny Jacobiego z równaniem  $Xf = 0$  odpowiadającym układowi Liouville'a. Jest więc (ust. 6)

$$\bar{X}(Y) = 0;$$

z poprzedniego wyniku przeto

$$\bar{X}(Y^*) = 0;$$

równość ta pokazuje, że całka  $I_{n-1} = \int \Omega_{n-1}$  jest niezmiennikiem układu (50).

Widoczną jest także rzeczą, że ostatnia równość pociąga tę, która ją poprzedza. Rezultat ten możemy wypowiedzieć w następujący sposób

**Twierdzenie 2.** Jeżeli dane jest równanie  $Yf = 0$ , tworzące układ zupełny Jacobiego z równaniem  $Xf = 0$ , odpowiadającym układowi (50) typu Liouville'a, to tem samem dany jest (bezwzględny) niezmiennik całkowy rzędu  $n-1$  układu Liouville'a, i nawzajem.

d) Załóżmy, że całka

$$\int Y_{x_1 \dots x_{n-2}} dx^{x_1} \dots dx^{x_{n-2}}$$

jest niezmiennikiem rzędu  $n-2$  układu (50); jest więc

$$(54) \quad \bar{X}(Y_{x_1 \dots x_{n-2}}) = 0.$$

Oznaczmy symbolem  $*Y\{^*Y^{\lambda_1 \lambda_2}\}$  skośny afinor przeciwzmienniczy drugiego rzędu, odpowiadający afinorowi  $Y\{Y_{x_1 \dots x_{n-2}}\}$ . Na mocy wyników, uzyskanych w punkcie b), z równości (54) wynika

$$\bar{X}(*Y^{\lambda_1 \lambda_2}) = 0,$$

stąd zaś ze względu na tożsamość (51)

$$\bar{X}(\partial_\rho Y^{\lambda_1 \lambda_2}) = 0.$$

Ostatnia równość wyraża fakt (ust. 6), że równanie  $Yf = \partial_\rho Y^{\lambda_1 \lambda_2} \partial_\lambda f = 0$  tworzy z równaniem  $Xf = 0$  układ zupełny Jacobiego. Mamy więc

**Twierdzenie 3.** Znajomość niezmiennika całkowego rzędu  $n-2$  układu (50) typu Liouville'a daje zarazem równanie  $Yf = 0$ , tworzące układ zupełny Jacobiego z równaniem  $Xf = 0$ , odpowiadającym układowi Liouville'a.

## II.

**10.** Niechaj  $x^\alpha$  ( $\alpha = 1, 2, \dots, 2n$ ) będą współrzędnymi punktu przestrzeni  $(2n)$ -wymiarowej  $X_{2n}$ . Afinory przestrzeni  $X_{2n}$  oznaczajmy wielkimi literami alfabetu łacińskiego, zaopatrzonemi we wskaźniki greckie przebiegające wartości od 1 do  $2n$ . Jeżeli w pewnym wzorze wskaźnik ograniczony będzie do przyjmowania wartości od 1 do  $n$ , oznaczajmy go będziemy małą literą łacińską;

sumowanie rozciągające się na wartości wskaźnika od 1 do  $n$  oznaczać będziemy zwykłym symbolem  $\Sigma$ , w przypadku sumowania rozciągniętego na wartości od 1 do  $2n$ , znak sumy będziemy opuszczali. Przyjmijmy oznaczenie (symbol Poissona)

$$(f, g) = \sum_{i=1}^n \frac{D(f, g)}{D(x^i, x^{n+i})},$$

gdzie  $f, g$  oznaczają dwie dowolne funkcje zmiennych  $x^\alpha$  ( $\alpha = 1, 2, \dots, 2n$ ). Załóżmy, że dane jest przekształcenie spólrzędnych

$$'x^\alpha = 'x^\alpha(x^1, x^2, \dots, x^{2n}),$$

spełniające warunki

$$('x^\alpha, 'x^\beta) = \begin{cases} 1, & \text{jeżeli } \beta - \alpha = n, \\ 0, & \text{jeżeli } |\beta - \alpha| \neq n. \end{cases}$$

Przekształcenie takie („przekształcenie stycznościowe w zmiennych  $x, p$ ” według Li'e'go) nazywać będziemy przekształceniem  $(T)$ . Wyznacznik funkcyjny przekształcenia  $(T)$  jest, jak wiadomo, równy jedności. W dalszym ciągu używać będziemy tylko takich układów spólrzędnych, które z danego układu otrzymuje się zapomocą przekształcenia  $(T)$ .

Afinorem zasadniczym przestrzeni  $X_{2n}$  nazywać będziemy afinor skośny  $I$  o składowych spólrzmienniczych  $I_{\alpha\beta}$  określonych za pośrednictwem równości

$$(55) \quad I_{\alpha\beta} = \begin{cases} 1, & \text{jeżeli } \beta - \alpha = n, \\ 0, & \text{jeżeli } |\beta - \alpha| \neq n, \end{cases} \\ I_{\alpha\beta} + I_{\beta\alpha} = 0.$$

Jak łatwo stwierdzić, jest  $\|I_{\alpha\beta}\| = 1$ . Oznaczmy symbolem  $I^{\alpha\beta}$  minor odpowiadający elementowi  $I_{\alpha\beta}$  w wyznaczniku  $\|I_{\alpha\beta}\|$  podzielony przez wartość wyznacznika. Wiadomo, iż wielkości  $I^{\alpha\beta}$  przekształcają się przy wszelkich zmianach spólrzędnych tak jak składowe przeciwzmiennicze afinora skośnego drugiego rzędu. Z definicji wielkości  $I^{\alpha\beta}$  wynikają związki

$$(56) \quad I_{\rho\alpha} I^{\rho\beta} = I_{\alpha\rho} I^{\beta\rho} = \delta_\alpha^\beta,$$

w których  $\delta_\alpha^\beta$  oznacza znany symbol Kroneckera ( $\delta_\alpha^\beta = 1$ , jeśli  $\alpha = \beta$ ;  $\delta_\alpha^\beta = 0$ , jeśli  $\alpha \neq \beta$ ). Z tych ostatnich zależności otrzymujemy

$$(57) \quad I^{\alpha\beta} + I^{\beta\alpha} = 0, \quad I^{\alpha\beta} = \begin{cases} 1, & \text{jeżeli } \beta - \alpha = n, \\ 0, & \text{jeżeli } |\beta - \alpha| \neq n. \end{cases}$$

**Twierdzenie 1.** Jeżeli układ spólrzędnych poddamy przekształceniu  $(T)$ , to będzie  $'I_{\alpha\beta} = I_{\alpha\beta}$ ,  $'I^{\alpha\beta} = I^{\alpha\beta}$ .

Dla dowodu zauważmy, że forma symboliczna

$$\omega = dx^1 dx^{n+1} + dx^2 dx^{n+2} + \dots + dx^n dx^{2n}$$

zachowuje swą postać przy wszelkich przekształceniach ( $T$ ). Z drugiej strony z równości (55) wynika, iż formę tę możemy przedstawić w postaci sumy

$$\omega = \frac{1}{2} I_{\rho\sigma} dx^\rho dx^\sigma.$$

Jeżeli więc w formę  $\omega$  wprowadzimy nowe zmienne  $'x^\alpha$  zapomocą przekształcenie ( $T$ ), to wynik podstawienia będzie przedstawić w postaci jednej z dwóch sum  $\sum_{r=1}^n d'x^r d'x^{n+r}$  i  $\frac{1}{2} I_{\rho\sigma} d'x^\rho d'x^\sigma$ . Będzie więc

$$\frac{1}{2} I_{\rho\sigma} d'x^\rho d'x^\sigma = \sum_{r=1}^n d'x^r d'x^{n+r},$$

skąd wnosimy, że współczynniki  $I_{\rho\sigma}$  spełniają związki (55), co dowodzi pierwszej części twierdzenia. Z równości  $I_{\alpha\beta} = 'I_{\alpha\beta}$  i z definicji wielkości  $I^{\alpha\beta}$  wynika, że musi być także  $I^{\alpha\beta} = 'I^{\alpha\beta}$ .

Afinor  $I$  o składowych spółzmienniczych  $I_{\alpha\beta}$  odgrywa w dalszych rozważaniach rolę analogiczną do roli tensora zasadniczego w przestrzeniach Riemanna. W szczególności umawiamy się uważać wielkości  $I^{\alpha\beta}$  za składowe przeciwzmiennicze afinora  $I$ . Założmy obecnie, że w przestrzeni  $X_{2n}$  dany jest wektor  $U$  o składowych spółzmienniczych  $U_\alpha$ . Przyjmijmy

$$(58) \quad U^\alpha = I^{\alpha\varrho} U_\varrho.$$

Wielkości  $U^\alpha$  umawiamy się uważać za składowe przeciwzmiennicze wektora  $U$ . Od składowych przeciwzmienniczych możemy powrócić do składowych spółzmienniczych zapomocą wzorów

$$(59) \quad U_\alpha = I_{\rho\alpha} U^\rho.$$

Równoważność równości (58) i (59) można łatwo stwierdzić przy pomocy zależności (56). Zarówno ze wzorów (58) jak i (59), przy uwzględnieniu równości (57) lub (55), wynikają następujące związki między składowymi spółzmienniczymi i przeciwzmienniczymi wektora  $U$

$$(60) \quad U^t = U_{n+t}, \quad U^{n+t} = -U_t.$$

Widzimy więc, że wprowadzenie afinora zasadniczego  $I$  usunęło konieczność odróżniania wektorów przeciwzmienniczych i spółzmienniczych. Każdemu wektorowi spółzmienniczemu możemy, jak widać z poprzedniego, przyporządkować określony wektor spółzmienniczy, i nawzajem. Wektory w ten sposób przyporządkowane możemy więc uważać jako jeden i ten sam wektor. W dalszym ciągu nie będziemy mówili o wektorach spółzmienniczych, lecz o składowych spółzmienniczych i przeciwzmienniczych wektora. Umowa powyższa znajduje

analogiczne zastosowanie w przypadku afinorów wyższych rzędów. Tak np., gdy dany jest afinor drugiego rzędu o składowych spółzmienniczych  $A_{\alpha\beta}$ , to jego składowe mieszane i przeciwzmiennicze obliczać będziemy zapomocą wzorów

$$A_\alpha^\beta = I^{\beta\varrho} A_{\alpha\varrho}, \quad A^\alpha_\beta = I^{\alpha\varrho} A_{\varrho\beta}, \quad A^{\alpha\beta} = I^{\alpha\varrho} I^{\beta\sigma} A_{\varrho\sigma}.$$

Nawzajem, od składowych przeciwzmienniczych  $A^{\alpha\beta}$  możemy powrócić do składowych spółzmienniczych za pośrednictwem wzorów

$$A_{\alpha\beta} = I_{\rho\alpha} I_{\sigma\beta} A^{\rho\sigma}.$$

Dla afinora zasadniczego wzory poprzednie przyjmują postać

$$(61) \quad I_{\alpha\beta} = I_{\rho\alpha} I_{\sigma\beta} I^{\rho\sigma}, \quad I^{\alpha\beta} = I^{\alpha\varrho} I^{\beta\sigma} I_{\varrho\sigma}, \quad I^\alpha_\beta = I^{\alpha\varrho} I_{\varrho\beta}, \quad I^{\alpha\beta} = I^{\beta\varrho} I_{\varrho\alpha}.$$

Uwzględniając związki (55) i (57), otrzymamy z zależności poprzednich następujące równości

$$(61') \quad I^\alpha_\beta = \begin{cases} -1, & \text{jeśli } \alpha = \beta, \\ 0, & \text{jeśli } \alpha \neq \beta; \end{cases} \quad I^{\alpha\beta} = \begin{cases} 1, & \text{jeśli } \alpha = \beta, \\ 0, & \text{jeśli } \alpha \neq \beta. \end{cases}$$

Umowy poprzednie sformułujemy teraz ogólnie. Założmy w tym celu, iż dany jest dowolny afinor o składowych  $A^{(\omega)\times(\beta)}_{(\gamma)}$ ;  $(\alpha)$ ,  $(\beta)$ ,  $(\gamma)$  oznaczają tutaj grupy, z których każda może być złożona z dowolnej liczby wskaźników. Wskaźnik  $n$  obniżamy zapomocą operacji

$$(62a) \quad A^{(\omega)\times(\beta)}_{(\gamma)} = I_{\rho\alpha} A^{(\omega)\varrho(\beta)}_{(\rho)(\gamma)}.$$

Odwrotną zamianę określamy wzorem

$$(62b) \quad A^{(\omega)\times(\beta)}_{(\gamma)} = I^{\alpha\varrho} A^{(\omega)\varrho(\beta)}_{(\rho)(\gamma)}.$$

Wynikają stąd, ze względu na równości (55) i (57), następujące prawa obniżania i podwyższania wskaźnika

$$(63) \quad A^{(\omega)\varrho(\beta)}_{(\rho)(\gamma)} = A^{(\omega)\alpha(\beta)}_{(\rho)(\gamma)}, \quad A^{(\omega)\alpha(\beta)}_{(\rho)(\gamma)} = -A^{(\omega)\varrho(\beta)}_{(\rho)(\gamma)}.$$

Jak widzimy, obniżanie i podwyższanie wskaźnika zapomocą składowych afinora zasadniczego  $I$  odbywa się w sposób podobny do analogicznej operacji w przestrzeniach Riemanna, dokonywanej za pośrednictwem składowych  $g_{\alpha\beta}$  i  $g^{\alpha\beta}$  zasadniczego tensora metrycznego. Zachodzi tu jednak pewna różnica, wynikająca ze skośnej symetrii afinora  $I$ ; musimy mianowicie podkreślić, że obniżanie wskaźnika dokonywa się zawsze zapomocą pierwszego wskaźnika składowej  $I_{\alpha\beta}$  jako wskaźnika niemego, a podwyższanie zapomocą drugiego wskaźnika składowej  $I^{\alpha\beta}$  jako wskaźnika niemego. W przestrzeniach Riemanna porządek ten jest oczywiście obojętny z powodu symetrii składowych zasadniczego tensora metrycznego tychże przestrzeni. Z faktu, któryśmy powyżej podkreślił, wynikają pewne różnice w t. zw. „jeu des indices“ w po-

równaniu z przestrzeniami Riemanna. Na jedną z tych różnic musimy tutaj zwrócić uwagę. Załóżmy mianowicie, że dane jest wyrażenie

$$A_{\alpha\varrho} B^{\beta\varrho},$$

w którym  $\varrho$  jest wskaźnikiem niemy (wskaźnikiem sumowania). W myśl poprzednich reguł mamy jednak

$$A_{\alpha\varrho} = I_{\alpha\varrho} A_{\alpha}^{\sigma}, \quad B^{\beta\varrho} = I^{\varrho\tau} B^{\beta}_{\tau};$$

będzie więc

$$A_{\alpha\varrho} B^{\beta\varrho} = I_{\alpha\varrho} I^{\varrho\tau} A_{\alpha}^{\sigma} B^{\beta}_{\tau}.$$

Ponieważ zaś z zależności (61) wynika równość

$$I_{\alpha\varrho} I^{\varrho\tau} = I^{\tau\varrho} I_{\varrho\sigma} = I^{\tau}_{\sigma},$$

przeto możemy napisać

$$A_{\alpha\varrho} B^{\beta\varrho} = I^{\tau}_{\sigma} A_{\alpha}^{\sigma} B^{\beta}_{\tau},$$

co po uwzględnieniu zależności (61') daje ostatecznie <sup>20)</sup>

$$(64) \quad A_{\alpha\varrho} B^{\beta\varrho} = -A_{\alpha}^{\sigma} B^{\beta}_{\sigma}.$$

11. Zajmiemy się obecnie niektórymi operacjami wykonywanymi na afinorach przestrzeni  $X_{2n}$ , w której jest dany afinor zasadniczy  $I$ . Uważajmy najpierw dwa dowolne wektory  $U\{U_{\alpha}\}$ ,  $V\{V_{\alpha}\}$ ; iloczynem skalarnym tych wektorów nazywać będziemy wyrażenie

$$I^{\varrho\sigma} U_{\varrho} V_{\sigma}$$

i oznaczać je będziemy symbolem  $UV$ . Stosując reguły poprzedniego ustępu o obniżaniu i podwyższaniu wskaźników (równości (58), (61), (61') i (64)) możemy iloczyn skalarny przedstawić zapomocą jednego z wyrażeń następujących

$$(65) \quad UV = I^{\varrho\sigma} U_{\varrho} V_{\sigma} = I_{\varrho\sigma} U^{\varrho} V^{\sigma} = U_{\varrho} V^{\varrho} = -U^{\varrho} V_{\varrho}.$$

Jeżeli wreszcie uwzględnimy zależności (60), to iloczyn ten przyjmie postać

$$(66a) \quad UV = 2 \sum_{r=1}^n U_r V_{n+r}$$

albo też

$$(66b) \quad UV = 2 \sum_{r=1}^n U^r V_{n+r}.$$

Jeżeli zachodzi równość  $UV=0$ , mówić będziemy, iż wektory  $U$  i  $V$  znajdują się w inwolucji. — Ze wzorów (65) i ze skośnej symetrii afi-

<sup>20)</sup> Por. P. Appell, *Traité de Mécanique rationnelle*, t. V (1926), str. 39.

nora zasadniczego wyniku, iż jest

$$UV + VU = 0;$$

stąd wynika

$$UU = 0,$$

t zn. każdy wektor jest ze sobą samym w inwolucji. Zauważmy jeszcze, że, jeśli wektory  $U$  i  $V$  są gradientami dwóch funkcji skalarnych  $u$  i  $v$ :  $U_{\alpha} = \partial_{\alpha} u$ ,  $V_{\alpha} = \partial_{\alpha} v$ , to w myśl wzoru (66a) iloczyn  $UV$  staje się identyczny z nawiasem Poissona funkcji  $u$  i  $v$ :  $UV = (u, v)$ .

Jako iloczyn skalarny dwóch afinorów drugiego rzędu  $A\{A_{\alpha\beta}\}$   $B\{B_{\alpha\beta}\}$  przyjmujemy wyrażenie

$$(67) \quad AB = I^{\varrho\sigma} I^{\varrho\alpha} A_{\varrho\beta} B_{\sigma\alpha}.$$

Zapomocą reguł ust. 10 o obniżaniu i podwyższaniu wskaźników możemy iloczyn ten przedstawić także w postaci jednego z następujących wzorów:

$$AB = A_{\varrho\sigma} B^{\sigma\varrho} = A^{\sigma\varrho} B_{\varrho\sigma} = -A_{\varrho\sigma} B^{\sigma}_{\varrho} = -A_{\varrho}^{\sigma} B^{\varrho}_{\sigma}.$$

W szczególności dla afinora zasadniczego mamy

$$II = I_{\varrho\sigma} I^{\sigma\varrho} = I^{\sigma}_{\sigma} = -I^{\sigma}_{\sigma} = 2n.$$

Ze względu na późniejsze zastosowania przekształcimy wzór (67) w sposób następujący; mamy

$$AB = \sum_{r=1}^n I^{r\sigma} I^{\varrho\sigma} A_{r\varrho} B_{\sigma\sigma} + \sum_{r=1}^n I^{n+r\sigma} I^{\varrho\sigma} A_{n+r\varrho} B_{\sigma\sigma}.$$

Z definicji afinora zasadniczego (ust. 10) wynika, że składowa  $I^{r\sigma}$  ma wartość 1, jeżeli  $\sigma = n + r$ , a dla każdej innej wartości wskaźnika  $\sigma$  jest  $I^{r\sigma} = 0$ ; z tej samej definicji wynikają także równości  $I^{n+r} = -1$  oraz  $I^{n+r\sigma} = 0$  dla wartości  $\sigma \neq r$ . Na podstawie tej uwagi ostatni wzór na iloczyn skalarny  $AB$  daje

$$AB = \sum_{r=1}^n I^{\varrho\sigma} (A_{r\varrho} B_{n+r\sigma} - A_{n+r\varrho} B_{r\sigma}),$$

co możemy także napisać w następujący sposób

$$AB = \sum_{r=1}^n \left\{ \sum_{\sigma=1}^n I^{\sigma\sigma} (A_{rs} B_{n+r\sigma} - A_{n+rs} B_{r\sigma}) + I^{n+s\sigma} (A_{r\sigma} B_{n+r\sigma} - A_{n+r\sigma} B_{r\sigma}) \right\}.$$

Powołując się znowu na definicję składowych  $I^{\alpha\beta}$  znajdziemy z łatwością

$$AB = \sum_{r=1}^n \sum_{\sigma=1}^n (A_{rs} B_{n+r\sigma} - A_{n+rs} B_{r\sigma} - A_{r\sigma} B_{n+r\sigma} + A_{n+r\sigma} B_{r\sigma})$$

czyli

$$(68) \quad AB = 4 \sum_{r=1}^n A_{r[r\sigma} B_{n+r]n+\sigma]}.$$

Jeżeli jest  $A = B$ , to wzór ten przyjmuje postać

$$(69) \quad AA = 2 \sum_{rs=1}^n (A_{rs} A_{n+r+n+s} - A_{r+n+s} A_{n+rs}).$$

Zauważmy jeszcze, że ze wzoru (67) wynika równość

$$AB = BA.$$

Rozważania poprzednie uogólnimy, obliczając iloczyn skalarny dwóch afinorów rzędu  $k$ :  $A\{A_{\alpha_1 \dots \alpha_k}\}$ ,  $B\{B_{\alpha_1 \dots \alpha_k}\}$ , Przyjmiemy mianowicie

$$(70) \quad AB = I^{\rho\sigma_1} I^{\rho\sigma_2} \dots I^{\rho\sigma_k} A_{\rho_1 \dots \rho_k} B_{\sigma_1 \dots \sigma_k}.$$

Iloczyn ten możemy przedstawić także w inny sposób np.

$$AB = A_{\rho_1 \dots \rho_k} B^{\rho_1 \dots \rho_k}$$

albo

$$AB = (-1)^k A^{\rho_1 \dots \rho_k} B_{\rho_1 \dots \rho_k}.$$

Z tych ostatnich wzorów wynika równość

$$(71) \quad AB = (-1)^k BA.$$

Jeśli  $AB = 0$ , powiadamy, że afinory  $A$  i  $B$  są względem siebie w inwolucji. Z równości (71), wynika, że każdy afinor rzędu nieparzystego jest w inwolucji względem siebie samego.

Poświęcimy jeszcze kilka uwag operacji z wężania afinorów. Załóżmy w tym celu, że dany jest afinor rzędu  $k$ :  $A_k\{A_{\alpha_1 \dots \alpha_k}\}$  i przyjmijmy

$$(72) \quad A_{\alpha_1 \dots \alpha_{k-2}} = A_{\alpha_1 \dots \alpha_{k-2} \rho}^{\sigma}.$$

Wielkości  $A_{\alpha_1 \dots \alpha_{k-2}}$  są, jak wiadomo, składowymi afinora rzędu  $k-2$ , który oznaczymy symbolem  $A_{k-2}$ . Wyrazimy składowe tego afinora za pomocą składowych spółzmienniczych afinora  $A_k$ . Zważmy, że równość (72) możemy zastąpić równością następującą

$$A_{\alpha_1 \dots \alpha_{k-2}} = I^{\rho\sigma} A_{\alpha_1 \dots \alpha_{k-2} \rho \sigma}$$

albo też równością

$$A_{\alpha_1 \dots \alpha_{k-2}} = \sum_{r=1}^n I^r \sigma A_{\alpha_1 \dots \alpha_{k-2} r \sigma} + \sum_{r=1}^n I^{n+r} \sigma A_{\alpha_1 \dots \alpha_{k-2} n+r \sigma}.$$

Uwzględniając definicję składowych  $I^{\alpha\beta}$ , otrzymujemy stąd

$$A_{\alpha_1 \dots \alpha_{k-2}} = \sum_{r=1}^n (A_{\alpha_1 \dots \alpha_{k-2} r n+r} - A_{\alpha_1 \dots \alpha_{k-2} n+r r})$$

czyli

$$A_{\alpha_1 \dots \alpha_{k-2}} = 2 \sum_{r=1}^n A_{\alpha_1 \dots \alpha_{k-2} [r n+r]}.$$

Jeżeli afinor  $A_k$  jest afinorem skośnym w dwóch ostatnich wskaźnikach, wzór ten przyjmuje postać

$$(73) \quad A_{\alpha_1 \dots \alpha_{k-2}} = 2 \sum_{r=1}^n A_{\alpha_1 \dots \alpha_{k-2} r n+r}.$$

Założmy obecnie, że dany jest afinor skośny we wszystkich wskaźnikach, rzędu parzystego  $2m$ :  $A_{2m}\{A_{\alpha_1 \dots \alpha_{2m}}\}$ . Poddając go  $m$  razy operacji zwięzania w sposób poprzednio określony, otrzymujemy ciąg afinorów skośnych

$$A_{2m}\{A_{\alpha_1 \dots \alpha_{2m}}\}, A_{2m-2}\{A_{\alpha_1 \dots \alpha_{2m-2}}\}, \dots, A_2\{A_{\alpha_1 \alpha_2}\}, A_0\{A_0\},$$

z których ostatni jest oczywiście skalarem. Składowe tych afinorów są określone wzorami

$$(74) \quad \begin{aligned} A_{\alpha_1 \dots \alpha_{2m-2}} &= 2 \sum_{r_1=1}^n A_{\alpha_1 \dots \alpha_{2m-2} r_1 n+r_1} \\ A_{\alpha_1 \dots \alpha_{2m-4}} &= 2^2 \sum_{r_1 r_2=1}^n A_{\alpha_1 \dots \alpha_{2m-4} r_1 n+r_1 r_2 n+r_1 n+r_2} \\ &\dots \\ &\dots \\ A_{\alpha_1 \alpha_2} &= 2^{m-1} \sum_{r_1 r_2 \dots r_{m-1}=1}^n A_{\alpha_1 \alpha_2 r_{m-1} n+r_{m-1} \dots r_2 n+r_2 r_1 n+r_1} \\ A_0 &= 2^m \sum_{r_1 \dots r_{m-1}=1}^n A_{r_1 n+r_1 r_2 n+r_2 \dots r_{m-1} n+r_{m-1}} \end{aligned}$$

Podobnie, jeżeli dany jest afinor skośny rzędu nieparzystego  $2m+1$ :  $A_{2m+1}\{A_{\alpha_1 \dots \alpha_{2m+1}}\}$ , to zapomocą operacji zwięzania możemy z niego otrzymać ciąg afinorów skośnych rzędów nieparzystych:

$$A_{2m+1}\{A_{\alpha_1 \dots \alpha_{2m+1}}\}, A_{2m-1}\{A_{\alpha_1 \dots \alpha_{2m-1}}\}, \dots, A_3\{A_{\alpha_1 \alpha_2 \alpha_3}\}, A_1\{A_{\alpha_1}\}.$$

Składowe tych afinorów obliczamy zapomocą wzorów analogicznych do wzorów (74).

Celem uniknięcia nieporozumień zaznaczamy, że w dalszym ciągu operację zwięzania będziemy wykonywali zawsze na dwóch ostatnich wskaźnikach afinora. Zauważyć tu jeszcze należy, że niektóre ze wzorów otrzymanych w ostatnich dwóch ustępach zachowują swą ważność tylko w tych układach spółzrzednych, które z pierwotnego układu spółzrzednych  $x^\alpha$  otrzymuje się za pośrednictwem przekształcenia ( $T$ ) (ust. 10). Są to między innymi wzory (60), (63), (66), (68), (69), (73) i (74), które uzyskaliśmy, uwzględniając wartości liczbowe składowych afinora zasadniczego  $I$ .

Oprócz algebraicznych operacji mnożenia skalarnego i zwięzania afinorów, będziemy w dalszym ciągu stosowali także operację różniczkową, którą w ust. 9



oznaczyliśmy symbolem *div*. Załóżmy mianowicie, że dany jest dowolny afinor rzędu *k*:  $\mathcal{A}\{A_{\alpha_1 \dots \alpha_k}\}$ . Składowymi wielkości *div*  $\mathcal{A}$  są wyrażenia

$$\partial_\rho A_{\alpha_1 \dots \alpha_{k-1}}{}^\rho;$$

ponieważ wyznacznik przekształceń (*T*) jest równy 1 (ust. 10), przeto wyrażenia te zachowują się spółzmiennie przy wszelkich zmianach układu typu (*T*) (ust. 9). Składowym wielkości *div*  $\mathcal{A}$  możemy nadać inną postać; mamy mianowicie

$$\partial_\rho A_{\alpha_1 \dots \alpha_{k-1}}{}^\rho = \sum_{r=1}^n (\partial_r A_{\alpha_1 \dots \alpha_{k-1}}{}^r + \partial_{n+r} A_{\alpha_1 \dots \alpha_{k-1}}{}^{n+r}).$$

Jeżeli na prawej stronie ostatniej równości zastosujemy regułę (68) tyczącą się obniżania wskaźników, znajdziemy

$$(75) \quad \partial_\rho A_{\alpha_1 \dots \alpha_{k-1}}{}^\rho = \sum_{r=1}^n (\partial_r A_{\alpha_1 \dots \alpha_{k-1}}{}^{n+r} - \partial_{n+r} A_{\alpha_1 \dots \alpha_{k-1}}{}^r).$$

Oczywistą jest rzeczą, iż wzór ten zachowuje swą ważność tylko w tych układach spółzrzednych, które z pierwotnego układu otrzymuje się za pośrednictwem przekształcenia (*T*).

## 12. Niechaj będzie dany układ równań Hamiltona

$$(76) \quad \frac{dx^i}{\partial_{n+i} H} = \frac{dx^{\alpha+k}}{-\partial_k H} = dt \quad (i, k = 1, 2, \dots, n),$$

w którym symbol *H* oznacza funkcję zmiennych  $x^\alpha$  ( $\alpha = 1, 2, \dots, 2n$ ). Przyjmijmy, że *H*(*f*) przedstawia przekształcenie infinytezymalne odpowiadające układowi (76); będzie więc

$$(77) \quad H(f) = \sum_{r=1}^n (\partial_{n+r} H \partial_r f - \partial_r H \partial_{n+r} f).$$

Wyrażenie *H*(*f*) jest więc identyczne z nawiasem Poissona (*Hf*). Symbolem  $\bar{H}(f)$  oznaczmy to przekształcenie infinytezymalne, które powstaje z przekształcenia *H*(*f*) przez przedłużenie go na składowe afinorów (ust. 3).

**Twierdzenie 1.** Afinor zasadniczy *I* jest afinorem niezmienniczym dla przekształcenia  $\bar{H}(f)$ .

Twierdzenie to wyraża, że składowe afinora zasadniczego spełniają zależności (ust. 3, równość (19))

$$(78) \quad \bar{H}(I_{\alpha\beta}) = 0, \quad \bar{H}(I^{\alpha\beta}) = 0, \quad \bar{H}(I_{\alpha}{}^\beta) = 0, \quad \bar{H}(I^\alpha{}_\beta) = 0.$$

Na podstawie uwagi uczynionej na początku ust. 6 stwierdzamy, iż pierwsza z równości (78) wyraża twierdzenie Poincaré'go, według którego całka

$$(79) \quad I = \int \omega, \quad \omega = \frac{1}{2} I_{\alpha\beta} dx^\alpha dx^\beta = \sum_{r=1}^n dx^r dx^{n+r}$$

jest niezmiennikiem bezwzględny układu Hamiltona (76). Ażeby uzasadnić drugą z równości (78), zważmy, iż w myśl wzorów (61) mamy

$$I_{\alpha\beta} = I_{\rho\alpha} I_{\rho\beta} I^{\rho\sigma}.$$

Jeżeli tę równość poddamy operacji  $\bar{H}$  i uwzględnimy pierwszą z równości (71), znajdziemy

$$I_{\rho\alpha} I_{\rho\beta} \bar{H}(I^{\rho\sigma}) = 0.$$

Pomnóżmy tę równość przez  $I^{\kappa\alpha} I^{\lambda\beta}$  i wykonajmy sumowanie względem wskaźników  $\alpha, \beta$ ; otrzymamy w ten sposób

$$(80) \quad I^{\kappa\alpha} I_{\rho\alpha} I^{\lambda\beta} I_{\rho\beta} \bar{H}(I^{\rho\sigma}) = 0.$$

Na podstawie przytoczonych przed chwilą równości (61) mamy jednak

$$I^{\kappa\alpha} I_{\rho\alpha} = I_\rho{}^\kappa, \quad I^{\lambda\beta} I_{\rho\beta} = I_\rho{}^\lambda.$$

Równość (80) możemy więc zastąpić równością jej równoważną

$$I_\rho{}^\kappa I_\rho{}^\lambda \bar{H}(I^{\rho\sigma}) = 0.$$

Jeżeli jeszcze uwzględnimy związki (61'), otrzymamy ostatecznie

$$\bar{H}(I^{\kappa\lambda}) = 0,$$

co mieliśmy wykazać. — Z uzyskanych przed chwilą wyników i z równości (61) wynika od razu prawdziwość pozostałych dwóch zależności (78).

**Twierdzenie 2.** Jeżeli afinor zasadniczy *I* jest afinorem niezmienniczym dla przekształcenia infinytezymalnego *Z*(*f*) =  $Z^\rho \partial_\rho f$ , to układ równań

$$(81) \quad \frac{dx^\alpha}{Z^\alpha} = dt \quad (\alpha = 1, 2, \dots, 2n),$$

jest układem Hamiltona.

Istotnie, oznaczmy symbolem  $\bar{Z}(f)$  przekształcenie infinytezymalne, które powstaje z przekształcenia *Z*(*f*) przez przedłużenie go na afinory. Z założenia twierdzenia wynika między innymi równość następująca

$$\bar{Z}(I_{\alpha\beta}) = 0;$$

równość ta wyraża, jak wiadomo, iż całka (79) jest niezmiennikiem bezwzględny układu (81), z czego wnosimy<sup>21)</sup>, że układ ten jest układem Hamiltona.

<sup>21)</sup> Por. np. E. T. Whittaker, *Analytische Dynamik*, 1924, str. 289.

Z twierdzenia 1 i ze wzorów (63a), (62b) na obniżanie i podwyższanie wskaźników afinora wynika bezpośrednio

**Twierdzenie 3.** Jeżeli składowe mieszane  $A_{\lambda_1 \dots \lambda_r}^{\lambda_{r+1} \dots \lambda_{r+s}}$  pewnego afinora rzędu  $r+s$  spełniają związek

$$\bar{H}(A_{\lambda_1 \dots \lambda_r}^{\lambda_{r+1} \dots \lambda_{r+s}}) = 0,$$

to równość ta nie przestanie być prawdziwą, gdy obniżymy lub podwyższymy dowolnie wybrane wskaźniki składowej  $A_{\lambda_1 \dots \lambda_r}^{\lambda_{r+1} \dots \lambda_{r+s}}$ .

W przypadku wektora twierdzenie to przyjmuje postać następującą: jeżeli składowe spółzmiennicze pewnego wektora  $U\{U_\alpha, V^\alpha\}$  spełniają związki  $\bar{H}(U_\alpha) = 0$ , to jest także  $\bar{H}(V^\alpha) = 0$  i nawzajem<sup>23)</sup>.

**Twierdzenie 4.** Jeżeli całki

$$\int U_\alpha dx^\alpha, \quad \int V_\alpha dx^\alpha$$

są niezmiennikami bezwzględni układu Hamiltona, to wyrażenie

$$\sum_{r=1}^n U_r V_{n+r}$$

jest całką pierwszą tegoż układu.

Istotnie, na mocy założeń twierdzenia mamy (ust. 6)

$$\bar{H}(U_\alpha) = 0, \quad \bar{H}(V_\alpha) = 0;$$

z równości tych i z twierdzenia 1 wynika, że iloczyn skalarny wektorów  $U\{U_\alpha\}$  i  $V\{V_\alpha\}$

$$UV = I^{\alpha\beta} U_\alpha V_\beta$$

jest niezmiennikiem przekształcenia  $H(f)$ :  $H(UV) = 0$ . Z drugiej strony wiemy, równość (66a), że iloczyn ten jest równy wyrażeniu  $2 \sum_{r=1}^n U_r V_{n+r}$ , z czego wynika prawdziwość twierdzenia. Twierdzenie powyższe zawiera w sobie jako szczególny przypadek twierdzenie Poissona. Jeżeli mianowicie założymy, że funkcje  $A$  i  $B$  są całkami układu równań Hamiltona i jeżeli przyjmiemy

$$U_\alpha = \partial_\alpha A, \quad V_\alpha = \partial_\alpha B,$$

to będzie

$$UV = (A, B).$$

**Twierdzenie 5.** Jeżeli całki

$$\int \frac{1}{2} A_{\rho\sigma} dx^\rho dx^\sigma, \quad \int \frac{1}{2} B_{\rho\sigma} dx^\rho dx^\sigma$$

<sup>23)</sup> Szczególny przypadek tego twierdzenia znajdujemy w książce T. De Donder, *Théorie des invariants intégraux*, 1927, s. 89.

są niezmiennikami bezwzględni układu Hamiltona i jeżeli symbole  $A$  i  $B$  oznaczają afinory skośnie o składowych  $A_{\rho\sigma}$  wzgl.  $B_{\rho\sigma}$ , to iloczyny skalarne (por. wzory (68) i (69))

$$AA = 2 \sum_{r=1}^n (A_{rs} A_{n+r, n+s} + A_{r, n+s} A_{s, n+r}), \quad BB = 2 \sum_{r=1}^n (B_{rs} B_{n+r, n+s} + B_{r, n+s} B_{s, n+r}),$$

$$AB = 4 \sum_{r=1}^n A_{[r} B_{n+r]} n+s$$

są całkami pierwszymi tegoż układu.

Dowód tego twierdzenia jest zupełnie podobny do dowodu twierdzenia poprzedniego.

**Przykład.** Jeżeli  $n=2$ , trzy iloczyny skalarne wymienione w ostatnim twierdzeniu przyjmują odpowiednio postać następującą:

$$A_{13}^2 + A_{24}^2 + A_{12} A_{34} + A_{14} A_{23}, \quad B_{13}^2 + B_{24}^2 + B_{12} B_{34} + B_{14} B_{23}, \\ 2 A_{13} B_{13} + 2 A_{24} B_{24} + A_{12} B_{34} + A_{34} B_{12} + A_{14} B_{23} + A_{23} B_{14}.$$

Jest rzeczą widoczną, że własności układu Hamiltona wyrażone w twierdzeniu 4 i 5 można z łatwością rozszerzyć na przypadek niezmienników całkowych rzędu  $k > 2$ .

**Twierdzenie 6.** Z każdego niezmiennika całkowego<sup>24)</sup>  $I_{2m}$  (rzędu parzystego  $2m$ ) układu Hamiltona można otrzymać zapomocą operacji zwięzania afinorów ciąg niezmienników całkowych rzędów parzystych

$$I_{2m}, \quad I_{2m-2}, \dots, \quad I_2$$

oraz całkę pierwszą  $I_0$ ; podobnie z każdego niezmiennika całkowego rzędu nieparzystego  $I_{2m+1}$  zapomocą tej samej operacji można otrzymać ciąg niezmienników całkowych rzędów nieparzystych

$$I_{2m+1}, \quad I_{2m-1}, \dots, \quad I_1.$$

Dla dowodu przyjmijmy, że całka

$$I_{2m} = \int \frac{1}{(2m)!} A_{\alpha_1 \alpha_2 \dots \alpha_{2m}} dx^{\alpha_1} dx^{\alpha_2} \dots dx^{\alpha_{2m}}$$

jest niezmiennikiem układu (76). Z założenia tego wynika równość

$$(82) \quad \bar{H}(A_{\alpha_1 \alpha_2 \dots \alpha_{2m}}) = 0.$$

Podając afinor skośny  $A_{2m}\{A_{\alpha_1 \alpha_2 \dots \alpha_{2m}}\}$   $m$  razy operacji zwięzania, w sposób

<sup>24)</sup> Zarówno w tem miejscu jak i w dalszym ciągu, mówiąc o niezmiennikach całkowych, mamy stale na myśli bezwzględne niezmienniki całkowite.

określony w ust. 11, otrzymujemy ciąg afinorów skośnych o składowych

$$A_{\alpha_1 \alpha_2 \dots \alpha_{m-2}}, A_{\alpha_1 \alpha_2 \dots \alpha_{2m-4}}, \dots, A_{\alpha_1 \alpha_2}, A_0;$$

wartości tych składowych określone są wzorami (74). Przyjmijmy nadto

$$I_{2m-2k} = \int \frac{1}{(2m-2k)!} A_{\alpha_1 \alpha_2 \dots \alpha_{2m-2k}} dx^{\alpha_1} dx^{\alpha_2} \dots dx^{\alpha_{2m-2k}} \quad (k = 1, 2, \dots, m-1).$$

Na zasadzie wzoru (72) mamy

$$A_{\alpha_1 \dots \alpha_{2m-2}} = A_{\alpha_1 \dots \alpha_{2m-2}} \dot{\epsilon}^{\epsilon}$$

czyli, ze względu na równość (63 b),

$$A_{\alpha_1 \dots \alpha_{2m-2}} = I \epsilon^{\sigma} A_{\alpha_1 \dots \alpha_{2m-2}} \epsilon^{\sigma}.$$

Jeżeli związek ten poddamy operacji  $\bar{H}(f)$  i uwzględnimy twierdzenie 1 niniejszego ustępu oraz założenie (82), to otrzymamy równość

$$\bar{H}(A_{\alpha_1 \alpha_2 \dots \alpha_{2m-2}}) = 0,$$

która wyraża, iż całka  $I_{2m-2}$  jest niezmiennikiem układu (76). W ten sam sposób można wykazać niezmiennosc całek  $I_{2m-4}, \dots, I_2$  oraz funkcji  $I_0$ . — Analogiczne rozważania można przeprowadzić w przypadku niezmiennika całkowego rzędu nieparzystego.

Zauważmy tu jeszcze, że niezmiennik  $I_0$ , o którym była mowa o wyśłowieniu ostatniego twierdzenia, został znaleziony przez E. Schuntnera<sup>24)</sup>, który otrzymał go jako uogólnienie pewnego twierdzenia Th. De Dondera. Według ostatniej z równości (74) wartość tego niezmiennika określona jest wzorem

$$I_0 = 2^m \sum_{r_1 \dots r_m=1}^n A_{r_1 n+r_2 n+\dots+r_m n+r_1 n+r_1}.$$

W twierdzeniu 6 niezmiennik ten występuje jako ostatni wyraz ciągu niezmienników, które otrzymujemy z danego niezmiennika całkowego rzędu parzystego zapomocą operacji zwężania.

**Twierdzenie 7.** Między niezmiennikami całkowymi układu Hamiltona można ustalić odpowiedniość taką, że każdemu niezmiennikowi  $I_r$  rzędu  $r$  odpowiadać będzie określony niezmiennik  $I_{2n-r}$  rzędu  $2n-r$ ; niezmiennik  $I_{2n-r}$  otrzymuje się z niezmiennika  $I_r$  zapomocą operacji algebraicznych wykonanych na jego współczynnikach.

Dla dowodu załóżmy, że całka

$$I_r = \frac{1}{r!} \int A_{\alpha_1 \dots \alpha_r} dx^{\alpha_1} \dots dx^{\alpha_r}$$

<sup>24)</sup> Th. De Donder, l. c., równanie (61) str. 29 i równanie (313) str. 91.

jest niezmiennikiem układu (76). Jest więc

$$(83) \quad \bar{H}(A_{\alpha_1 \dots \alpha_r}) = 0.$$

Przyjmijmy

$$(84) \quad *A_{\alpha_1 \dots \alpha_{2n-r}} = (-1)^{\kappa} A_{\alpha_1 \dots \alpha_r}, \quad \kappa = \sum_{i=1}^r \kappa_i;$$

w równości tej ciągi  $\alpha_1, \dots, \alpha_r$  i  $\bar{\alpha}_1, \dots, \bar{\alpha}_{2n-r}$  tworzą parę ciągów uzupełniających się (ust. 1). Ponieważ układ (76) jest układem typu Liouville'a, przeto z równości (83) i (84) wynika równość (ust. 9, b))

$$\bar{H}(*A_{\alpha_1 \dots \alpha_{2n-r}}) = 0.$$

Równość ta nie przestanie być prawdziwą, jeżeli w niej obniżymy wszystkie wskaźniki (twierdzenie 3 niniejszego ustępu); będzie więc

$$\bar{H}(*A_{\lambda_1 \dots \lambda_{2n-r}}) = 0.$$

Z równości tej wynika, że całka

$$I_{2n-r} = \frac{1}{(2n-r)!} \int *A_{\lambda_1 \dots \lambda_{2n-r}} dx^{\lambda_1} \dots dx^{\lambda_{2n-r}}$$

jest niezmiennikiem układu (76), co wykazuje słuszność naszego twierdzenia.

**Twierdzenie 8.** Z każdego niezmiennika całkowego rzędu  $r$  układu Hamiltona można otrzymać zapomocą operacji *div* niezmiennik całkowony rzędu  $r-1$ .

Założmy, że całka

$$I_r = \frac{1}{r!} \int A_{\alpha_1 \dots \alpha_r} dx^{\alpha_1} \dots dx^{\alpha_r}$$

jest niezmiennikiem układu (76). Współczynniki formy symbolicznej występującej pod znakiem całkowania są składowymi spółzmiennicami pewnego afinora skośnego rzędu  $r$ ; niechaj  $A^{\alpha_1 \dots \alpha_r}$  będą składowymi przeciwzmiennicami tegoż afinora. Z założenia wynika równość

$$\bar{H}(A_{\alpha_1 \dots \alpha_r}) = 0,$$

której na mocy twierdzenia 3 niniejszego ustępu jest równoważna równość następująca

$$\bar{H}(A^{\alpha_1 \dots \alpha_r}) = 0.$$

Z drugiej strony na podstawie tożsamości (51) mamy

$$\bar{H}(\partial_{\sigma} A^{\alpha_1 \dots \alpha_{r-1} \sigma}) = \partial_{\sigma} \bar{H}(A^{\alpha_1 \dots \alpha_{r-1} \sigma}).$$

Z dwóch ostatnich zależności wynika związek

$$\bar{H}(\partial_\sigma A_{\alpha_1 \dots \alpha_{r-1}}^\sigma) = 0.$$

W myśl twierdzenia 3 związek ten nie przestanie być prawdziwym, jeżeli w składowej  $A_{\alpha_1 \dots \alpha_{r-1}}^\sigma$  obniżymy wszystkie wskaźniki z wyjątkiem ostatniego; będzie więc

$$\bar{H}(\partial_\sigma A_{\dot{\alpha}_1 \dots \dot{\alpha}_{r-1}}^\sigma) = 0.$$

Jeżeli więc przyjmiemy

$$(85) \quad B_{\alpha_1 \dots \alpha_{r-1}} = \partial_\sigma A_{\dot{\alpha}_1 \dots \dot{\alpha}_{r-1}}^\sigma,$$

to równość ostatnią będziemy mogli napisać w sposób następujący

$$\bar{H}(B_{\alpha_1 \dots \alpha_{r-1}}) = 0.$$

Przyjmijmy teraz

$$I_{r-1} = \frac{1}{(r-1)!} \int B_{\alpha_1 \dots \alpha_{r-1}} dx^{\alpha_1} \dots dx^{\alpha_{r-1}};$$

równość ostatnia orzeka, iż całka ta jest również niezmiennikiem układu (76). Ponieważ współczynniki całki  $I_{r-1}$  otrzymaliśmy zapomocą operacji *div* ze współczynników całki  $I_r$ , przeto twierdzenie zostało udowodnione. — Wzór (85) na współczynniki  $B_{\alpha_1 \dots \alpha_{r-1}}$  możemy przekształcić w następujący sposób; mamy

$$\partial_\sigma A_{\dot{\alpha}_1 \dots \dot{\alpha}_{r-1}}^\sigma = \sum_{i=1}^n \partial_i A_{\dot{\alpha}_1 \dots \dot{\alpha}_{r-1}}^{i\sigma} + \sum_{i=1}^n \partial_{n+i} A_{\dot{\alpha}_1 \dots \dot{\alpha}_{r-1}}^{n+i\sigma}.$$

Na zasadzie wzorów (63) jest jednak

$$A_{\dot{\alpha}_1 \dots \dot{\alpha}_{r-1}}^{i\sigma} = A_{\alpha_1 \dots \alpha_{r-1}}^{n+i\sigma}, \quad A_{\dot{\alpha}_1 \dots \dot{\alpha}_{r-1}}^{n+i\sigma} = -A_{\alpha_1 \dots \alpha_{r-1}}^{i\sigma}.$$

Uwzględniając te związki, znajdziemy ostatecznie

$$(86) \quad B_{\alpha_1 \dots \alpha_{r-1}} = \partial_\sigma A_{\dot{\alpha}_1 \dots \dot{\alpha}_{r-1}}^\sigma = \sum_{i=1}^n (\partial_i A_{\alpha_1 \dots \alpha_{r-1}}^{n+i\sigma} - \partial_{n+i} A_{\alpha_1 \dots \alpha_{r-1}}^{i\sigma}).$$

**Przykład 1.** W przypadku całki linowej ( $r=1$ ) operacja *div* daje całkę pierwszą (niezmiennik skalarny) układu Hamiltona. Załóżmy np., że całka

$$\int U_\alpha dx^\alpha$$

jest niezmiennikiem układu (76). Obliczając wspomnianą całkę pierwszą przy pomocy wzoru (86), znajdziemy wyrażenie <sup>25)</sup>

$$\sum_{i=1}^n (\partial_i U_{n+i} - \partial_{n+i} U_i).$$

<sup>25)</sup> Th. De Donder, Sur le multiplicateur de Jacobi, C. R. t. 152 (1911), str. 948.

**Przykład 2.** Jeżeli całka podwójna

$$I_2 = \frac{1}{2} \int A_{\alpha\beta} dx^\alpha dx^\beta$$

jest niezmiennikiem układu (76), to w myśl twierdzenia 8 i wzoru (86), możemy stwierdzić, że całka linowa

$$I_1 = \int \sum_{i=1}^n (\partial_i A_{n+i} - \partial_{n+i} A_\alpha) dx^\alpha$$

jest również niezmiennikiem układu (76). Korzyść, którą możemy osiągnąć ze znajomości niezmiennika całkowego drugiego rzędu przy całkowaniu układu Hamiltona, możemy przedstawić w następujący sposób. Jeżeli symbole  $A^{\alpha\beta}$  oznaczają składowe przeciwzmiennice afinora  $\mathcal{A}\{A_{\alpha\beta}\}$ , to w myśl ogólnych rozważań, które nas doprowadziły do dowodu twierdzenia 8, mamy

$$\bar{H}(\partial_\rho A^{\alpha\rho}) = 0.$$

Jeżeli więc przyjmiemy

$$B^\alpha = \partial_\rho A^{\alpha\rho},$$

to będziemy mieli

$$\bar{H}(B^\alpha) = 0.$$

Równość ta wyraża (ust. 6, równość (33)), że równania

$$H(f) = 0, \quad B^\alpha \partial_\alpha f = 0$$

tworzą układ zupełny Jacobi'ego.

**U w a g a.** Twierdzenie 4 niniejszego ustępu pozostaje w bliskim związku z pewnym twierdzeniem E. Cartana <sup>26)</sup> o uogólnieniu twierdzenia Poissona. Przy porównywaniu tych twierdzeń należy jednak zwrócić uwagę, że pojęcie niezmiennika całkowego stosowane w dziele E. Cartana jest odmienne od tego, o którym jest mowa w twierdzeniu 8 <sup>27)</sup>.

### III.

13. Niechaj  $x^\alpha$  ( $\alpha = 1, 2, \dots, 2n$ ) będą współrzędnymi punktu przestrzeni  $(2n)$ -wymiarowej  $X_{2n}$ . Załóżmy, że w przestrzeni tej dany jest afinor skośnie symetryczny  $\mathcal{N}$  o składowych spółzmienniczych  $N_{\lambda\kappa}$  oraz, że ranga <sup>28)</sup> tego afinora wynosi  $2n$ ; jest więc

$$N_{\lambda\lambda} + N_{\lambda\kappa} = 0, \quad N = \|N_{\lambda\kappa}\| \neq 0.$$

<sup>26)</sup> E. Cartan, Leçons sur les invariants intégraux, 1922, n° 127.

<sup>27)</sup> Niektóre z wyników uzyskanych w tej części pracy zostały przedstawione Kr. Akad. Belg. d. 6. 6. 1931. (Bulletins de la Classe des Sc., t. XVII, 1931).

<sup>28)</sup> E. Goursat, Leçons sur le problème de Pfaff, 1922, str. 126 i n.

Oznaczmy symbolem  $N^{\lambda\lambda}$  minor wyznacznika  $N$ , odpowiadający elementowi  $N_{\lambda\lambda}$  podzielony przez wartość tegoż wyznacznika. Wielkości  $N^{\lambda\lambda}$  uważać będziemy za składowe przeciwzmiennicze afinora  $N$ . Przyjmujemy obecnie wszystkie umowy, tyżące się obniżania i podwyższania wskaźników afinorów oraz działań algebraicznych na afinorach, które ustaliliśmy w ust. 10 i 11, zastępując w nich obecnie składowe afinora  $I$  składowymi afinora  $N$ . Widoczną jest rzeczą, że zachowają swą ważność wszystkie te związki wspomnianych ustępów, w których nie korzystaliśmy z liczbowych wartości składowych afinora  $I$ . Będzie więc np. dla dowolnego wektora  $U\{U_\alpha, U^\alpha\}$

$$U_\alpha = N_{\rho\alpha} U^\rho, \quad U^\alpha = N^{\alpha\sigma} U_\sigma.$$

Między składowymi  $N_{\alpha\beta}, N^{\lambda\lambda}$  zachodzą związki analogiczne do związków (61) i (56)

$$(87) \quad \begin{aligned} N_{\alpha\beta} &= N_{\rho\alpha} N_{\sigma\beta} N^{\rho\sigma}, & N^{\alpha\beta} &= N^{\alpha\rho} N^{\beta\sigma} N_{\rho\sigma}, \\ N_{\rho\alpha} N^{\rho\beta} &= N_{\alpha\rho} N^{\beta\rho} = \begin{cases} 1, & \text{jeżeli } \alpha = \beta, \\ 0, & \text{jeżeli } \alpha \neq \beta. \end{cases} \end{aligned}$$

Przyjmujemy nadto oznaczenie

$$(88) \quad |AB| = N^{\rho\sigma} \partial_\rho A \partial_\sigma B,$$

gdzie  $A$  i  $B$  są dwiema funkcjami zmiennych  $x^\alpha$ . Wyrażenie  $|AB|$  jest oczywiście iloczynem skalarnym dwóch wektorów, których składowymi spóźmienicznymi są wielkości  $\partial_\rho A$  wzgl.  $\partial_\rho B$  (por. ust. 11, równość (65)). (Zauważmy należy, że E. Cartan<sup>29)</sup> wielkość określoną wzorem (88) przedstawia za pomocą takiego samego symbolu jak nawias Poissona w pierwotnym znaczeniu tego słowa; symbol przyjęty w tej pracy jest zgodny z oznaczeniami S. Liego<sup>30)</sup>. Ze wzoru (88) wynika bezpośrednio

$$(89) \quad |AB| + |BA| = 0.$$

Obliczmy teraz wyrażenie:

$$W = ||AB|C| + ||BC|A| + ||CA|B|,$$

w którym  $A, B, C$  oznaczają trzy dowolne funkcje zmiennych  $x^\alpha$ . Mamy na podstawie definicji symbolu  $|AB|$

$$\begin{aligned} W &= N^{\rho\sigma} N^{\lambda\mu} \partial_\rho \partial_\lambda A \partial_\mu B \partial_\sigma C + N^{\rho\sigma} N^{\lambda\mu} \partial_\rho \partial_\mu A \partial_\lambda B \partial_\sigma C \\ &+ N^{\rho\sigma} N^{\lambda\mu} \partial_\rho \partial_\lambda B \partial_\mu C \partial_\sigma A + N^{\rho\sigma} N^{\lambda\mu} \partial_\rho \partial_\mu B \partial_\lambda C \partial_\sigma A \\ &+ N^{\rho\sigma} N^{\lambda\mu} \partial_\rho \partial_\lambda C \partial_\mu A \partial_\sigma B + N^{\rho\sigma} N^{\lambda\mu} \partial_\rho \partial_\mu C \partial_\lambda A \partial_\sigma B \\ &+ N^{\rho\sigma} \partial_\rho N^{\lambda\mu} \partial_\lambda A \partial_\lambda B \partial_\mu C + N^{\rho\sigma} \partial_\rho N^{\lambda\mu} \partial_\lambda B \partial_\lambda C \partial_\mu A \\ &+ N^{\rho\sigma} \partial_\rho N^{\lambda\mu} \partial_\lambda C \partial_\lambda A \partial_\mu B. \end{aligned}$$

<sup>29)</sup> E. Cartan, Leçons sur les invariants intégraux, 1922, n° 122.

<sup>30)</sup> S. Lie, Theorie der Transformationsgruppen, II. Absch., (1890), str. 235.

Łatwo stwierdzić, że we wzorze ostatnim znoszą się wzajemnie wszystkie wyrazy, zawierające pochodne drugiego rzędu funkcji  $A, B, C$ . Weźmy np. pod uwagę wyrazy zawierające drugie pochodne funkcji  $A$ :  $N^{\rho\sigma} N^{\lambda\mu} \partial_\rho \partial_\lambda A \partial_\mu B \partial_\sigma C$ ,  $N^{\rho\sigma} N^{\lambda\mu} \partial_\rho \partial_\mu A \partial_\lambda B \partial_\sigma C$ . Jeżeli w drugim z tych wyrazów wykonamy przestawienie kołowe wskaźników niemych  $\lambda, \mu, \lambda$ , otrzymamy  $N^{\rho\sigma} N^{\lambda\lambda} \partial_\rho \partial_\lambda A \partial_\mu B \partial_\sigma C$ ; w tem ostatniemu wyrażeniu zamienimy jeszcze rolę wskaźników niemych  $\rho, \lambda$ ; znajdziemy w ten sposób  $N^{\lambda\mu} N^{\rho\sigma} \partial_\rho \partial_\lambda A \partial_\mu B \partial_\sigma C$ . Będzie więc

$$\begin{aligned} N^{\rho\sigma} N^{\lambda\mu} \partial_\rho \partial_\lambda A \partial_\mu B \partial_\sigma C + N^{\rho\sigma} N^{\lambda\mu} \partial_\rho \partial_\mu A \partial_\lambda B \partial_\sigma C &= N^{\lambda\mu} (N^{\rho\sigma} \\ &+ N^{\rho\sigma}) \partial_\rho \partial_\lambda A \partial_\mu B \partial_\sigma C = 0, \end{aligned}$$

co mieliśmy okazać.

We wzorze  $W$  pozostają wyłącznie wyrazy zawierające pierwsze pochodne funkcji  $A, B, C$ . Zmieniając odpowiednio wskaźniki nieme, możemy więc napisać

$$W = (N^{\rho\sigma} \partial_\rho N^{\lambda\mu} + N^{\rho\sigma} \partial_\rho N^{\mu\lambda} + N^{\rho\sigma} \partial_\rho N^{\lambda\lambda}) \partial_\sigma A \partial_\lambda B \partial_\mu C.$$

Stąd wynika

**Twierdzenie 1.** Ażeby zachodziło tożsamościowo

$$(90) \quad ||AB|C| + ||BC|A| + ||CA|B| = 0,$$

potrzeba i wystarcza, ażeby było

$$(91) \quad N^{\rho\sigma} \partial_\rho N^{\lambda\mu} + N^{\rho\sigma} \partial_\rho N^{\mu\lambda} + N^{\rho\sigma} \partial_\rho N^{\lambda\lambda} = 0.$$

Uwaga. Fakt, iż warunek (91) jest warunkiem wystarczającym, ażeby zachodziła tożsamość (90), został stwierdzony przez Liego<sup>31)</sup>.

Przekształćmy teraz warunek (91) w sposób następujący. Przyjmujemy

$$(92) \quad M^{\lambda\mu} = N^{\rho\sigma} \partial_\rho N^{\lambda\mu} + N^{\rho\sigma} \partial_\rho N^{\mu\lambda} + N^{\rho\sigma} \partial_\rho N^{\lambda\lambda};$$

zgodnie z tożsamościami (87); mamy jednak

$$N^{\lambda\lambda} = N^{\rho\sigma} N^{\lambda\rho} N_{\sigma\rho}$$

oraz dwa wzory analogiczne na  $N^{\lambda\mu}$  i  $N^{\mu\lambda}$ , które z poprzedniego otrzymuje się przez kołowe przestawienia wskaźników  $\lambda, \lambda, \mu$ . Podstawiając te trzy wyrażenia we wzorze na  $M^{\lambda\mu}$ , znajdujemy przy pomocy łatwego rachunku i przy uwzględnieniu tożsamości (87), równość następującą

$$M^{\lambda\mu} = -N^{\rho\sigma} N^{\lambda\sigma} N^{\mu\rho} (\partial_\rho N_{\sigma\tau} + \partial_\sigma N_{\tau\rho} + \partial_\tau N_{\rho\sigma}) + 2M^{\lambda\mu}$$

czyli

$$M^{\lambda\mu} = N^{\rho\sigma} N^{\lambda\sigma} N^{\mu\rho} (\partial_\rho N_{\sigma\tau} + \partial_\sigma N_{\tau\rho} + \partial_\tau N_{\rho\sigma}).$$

Jeżeli przyjmiemy

$$(93) \quad M_{\rho\sigma\tau} = \partial_\rho N_{\sigma\tau} + \partial_\sigma N_{\tau\rho} + \partial_\tau N_{\rho\sigma},$$

<sup>31)</sup> S. Lie, l. c. str. 237, Satz 2.

to równość ostatnia przyjmie postać następującą

$$M^{\lambda\mu} = N^{\lambda\sigma} N^{\lambda\sigma} N^{\mu\nu} M_{\sigma\nu}.$$

Z równości tej wynika, że wielkości  $M_{\lambda\mu}$  i  $M^{\lambda\mu}$  są składowymi spółzmiennymi i przeciwzmiennymi tego samego afinora  $M$  rzędu trzeciego (ust. 10 i początek bieżącego ust.). Afinor ten jest oczywiście afinorem skośnym we wszystkich trzech wskaźnikach. Wniosek poprzedni wykazuje, że równości  $M^{\lambda\mu} = 0$  i  $M_{\lambda\mu} = 0$  są sobie równoważne. Uwzględniając definicje tych składowych, zawarte w równościach (92) i (93), możemy twierdzeniu 1 nadać postać następującą:

**Twierdzenie 2.** Ażby równość (90) była spełniona tożsamościowo, potrzeba i wystarcza, ażeby było

$$\partial_\rho N_{\sigma\tau} + \partial_\sigma N_{\tau\rho} + \partial_\tau N_{\rho\sigma} = 0.$$

W dalszym ciągu będziemy stale zakładali, że afinor skośny  $N$  jest afinorem rangi  $2n$  i że spełnia warunki zawarte w twierdzeniu 1 wzgl. 2. Jest więc

$$(95) \quad M_{\lambda\mu} = 0, \quad M^{\lambda\mu} = 0.$$

Pierwsza z równości (95) wyraża <sup>32)</sup>, że symboliczna forma różniczkowa

$$(96) \quad \Omega = \frac{1}{2} N_{\rho\sigma} dx^\rho dx^\sigma$$

jest formą pochodną, czyli, że jest  $\Omega' = 0$ . Druga równość zawiera ogół warunków koniecznych i wystarczających, ażeby składowe przeciwzmiennicze  $N^{\lambda\mu}$  afinora skośnego  $N$  określały strukturę (Zusammensetzung) grupy funkcji Liego <sup>33)</sup>. Ponieważ afinor  $N$  jest według założenia rangi  $2n$ , więc odpowiadające mu grupy funkcji nie zawierają oczywiście funkcji wyróżnionych (ausgezeichnete Funktionen). Ponieważ klasa i ranga formy pochodnej są sobie równe <sup>34)</sup>, przeto  $\Omega$  jest formą klasy  $2n$ . W ten sposób skonstantowaliśmy, że każdej formie pochodnej (96) klasy  $2n$  odpowiada określona struktura grupy funkcji Liego.

Przyjmijmy teraz następujące określenie: jeżeli dwie funkcje  $A$  i  $B$  spełniają warunek  $|A, B| = 0$ , umawiamy się mówić, że funkcje te znajdują się w inwolucji ze względu na formę  $\Omega$ . Będziemy mogli teraz wypowiedzieć dwa następujące wnioski z poprzednich twierdzeń:

**Twierdzenie 3.** Jeżeli każde dwie z pośród funkcji niezależnych  $\bar{U}_h$  ( $h = 1, 2, \dots, r$ ) są w inwolucji ze względu na formę  $\Omega$ , to układ równań

$$|\bar{U}_h f| = 0 \quad (h = 1, 2, \dots, r)$$

jest układem zupełnym złożonym z  $r$  niezależnych równań.

<sup>32)</sup> E. Goursat, l. c., str. 102.

<sup>33)</sup> S. Lie, l. c., str. 241.

<sup>34)</sup> E. Goursat, l. c., str. 132.

**Twierdzenie 4.** Jeżeli układ zupełny złożony z  $r$  równań niezależnych

$$A_h(f) = 0 \quad (h = 1, 2, \dots, r)$$

ma tę własność, że funkcja  $|UV|$  jest całką, o ile  $U$  i  $V$  są całkami, to układ ten można zastąpić równoważnym mu układem postaci

$$|\bar{U}_h f| = 0 \quad (h = 1, 2, \dots, r).$$

Dowody tych twierdzeń, oparte na tożsamości (90), są zupełnie podobne do dowodów klasycznych twierdzeń dotyczących się nawiasów Poissona.

14. Wiadomo, iż najogólniejszy układ równań różniczkowych, dla którego całka

$$I = \int \omega, \quad \omega = \sum_{i=1}^n dx^i dx^{n+i}$$

jest niezmiennikiem bezwzględny, ma postać

$$\frac{dx^i}{\partial_{n+i} H} = \frac{dx^{n+i}}{-\partial_j H} = dt \quad (i, j = 1, 2, \dots, n),$$

gdzie  $H$  oznacza dowolną funkcję zmiennych  $x^a$  ( $a = 1, 2, \dots, 2n$ ). Formę  $\omega$  można jednak napisać w sposób następujący

$$(97) \quad \omega = \frac{1}{2} I_{\rho\sigma} dx^\rho dx^\sigma;$$

podobnie układ równań Hamiltona można zastąpić układem

$$(98) \quad \frac{dx^a}{I^{a\rho} \partial_\rho H} = dt.$$

Wielkości  $I_{\alpha\rho}$ ,  $I^{a\rho}$ , występujące w tych równościach, są składowymi afinora  $I$  określonego w ust. 10. Widoczną jest rzeczą, iż forma (97) i układ (98) zachowują się spójzmienniczo przy wszelkich przekształceniach spójzmienniczych przestrzeni  $X_{2n}$ . Jeżeli więc zmienne  $x^a$  poddamy dowolnemu przekształceniu postaci (1) i jeżeli po tej zmianie forma (97) przejdzie w formę

$$\omega = \frac{1}{2} I'_{\rho\sigma} d'x^\rho d'x^\sigma,$$

to układ (98) przyjmie postać

$$\frac{d'x^a}{I'^{a\rho} \partial_\rho H} = dt.$$

Oczywista jest rzeczą, iż spółzmienniki  $I'_{\rho\sigma}$  nowej formy w ogólności nie będą spełniały zależności zawartych w pierwszym wierszu równości (55). Ponieważ przekształceniem postaci (1) formę (97) można przeprowadzić w dowolną formę

pochođną stopnia drugiego i klasy 2n, przeto możemy wypowiedzieć następującą

**Twierdzenie 5.** Jeżeli forma

$$\Omega = \frac{1}{2} N_{\rho\sigma} dx^\rho dx^\sigma$$

jest formą pochođną klasy 2n, to najogólniejszy skład równań różniczkowych, dla którego całka

$$\int \Omega$$

jest niezmiennikiem bezwzględnym, ma postać następującą

$$(99) \quad \frac{dx^\alpha}{N^{\alpha\rho} \frac{\partial}{\partial x^\rho} H} = dt \quad (\alpha = 1, 2, \dots, 2n),$$

gdzie  $H$  jest dowolną funkcją zmiennych  $x^\alpha$ .

Układ (99) został po raz pierwszy rozpatrywany przez Th. De Dondera<sup>55)</sup>; za jego przykładem nazwiemy go uogólnionym układem Hamiltona.

Z poprzednich rozważań i ze znanych własności kanonicznego układu Hamiltona wynika automatycznie szereg twierdzeń, z których kilka przytoczymy.

**Twierdzenie 6.** (Th. De Donder). Jeżeli funkcje  $A$  i  $B$  są całkami układu (90), to funkcja  $|AB|$  jest także jego całką.

**Twierdzenie 7.** Jeżeli całki  $\int U_\alpha dx^\alpha$ ,  $\int V_\alpha dx^\alpha$  są niezmiennikami bezwzględnymi układu (99), to funkcja

$$N^{\rho\sigma} U_\rho V_\sigma$$

jest całką pierwszą tegoż układu.

**Twierdzenie 8.** Jeżeli całka

$$\frac{1}{r!} \int A_{\alpha_1 \dots \alpha_r} dx^{\alpha_1} \dots dx^{\alpha_r}$$

jest niezmiennikiem bezwzględnym układu (99), to całka

$$\frac{1}{(r-2)!} \int N^{\rho\sigma} A_{\alpha_1 \dots \alpha_{r-2} \rho\sigma} dx^{\alpha_1} \dots dx^{\alpha_{r-2}}$$

jest  $(r-2)$ -krotnym niezmiennikiem bezwzględnym tegoż układu.

Nadmienimy jeszcze, że można także wypowiedzieć twierdzenia analogiczne do twierdzenia 5 i 6 części II. Pominiemy jednak te łatwe uogólnienia, zwró-

<sup>55)</sup> Th. De Donder, Généralisation du théorème de Poisson, C. R. 148 (1909) str. 610; Id., Théorie des invariants intégraux, 1927, str. 78.

cimy natomiast uwagę na pewien związek, zachodzący między układem (99) a teorią charakterystyk równania różniczkowego o pochođnych cząstkowych pierwszego rzędu. Założmy w tym celu, że dane jest równanie różniczkowe cząstkowe

$$V(q_1, \dots, q_{n-1} p_1, \dots, p_n) = 0, \quad p_i = \frac{\partial z}{\partial q_i}.$$

Charakterystyki tego równania określone są układem

$$\frac{d q_i}{\frac{\partial V}{\partial p_i}} = \frac{d p_j}{\frac{\partial V}{\partial q_j}} = dt \quad (i, j = 1, 2, \dots, n).$$

Wykonajmy na zmiennych  $q_i$ ,  $p_j$  dowolne przekształcenie

$$\begin{aligned} Q_i &= \varphi_i(q_1, \dots, q_{n-1} p_1, \dots, p_n), \\ P_i &= \psi_i(q_1, \dots, q_{n-1} p_1, \dots, p_n) \end{aligned}$$

o wyznaczniku różnym od zera a następnie przyjmijmy oznaczenia

$$x^i = Q_i, \quad x^{n+i} = P_i. \quad (i = 1, 2, \dots, n).$$

Z poprzednich wywodów wynika, że w nowym układzie zmiennych  $x^\alpha$  równania charakterystyk przyjmują postać

$$\frac{dx^\alpha}{N^{\alpha\rho} \frac{\partial}{\partial x^\rho} H} = dt,$$

jeżeli  $N^{\alpha\rho}$  są składowymi przeciwzmiennicznymi afinora skośnego, którego składowe spóldziennicze są określone równościami

$$d q_1 d p_1 + \dots + d q_n d p_n = \frac{1}{2} N_{\rho\sigma} dx^\rho dx^\sigma,$$

i jeżeli  $H$  oznacza funkcję zmiennych  $x^\alpha$ , w którą przechodzi funkcja  $V(q_i, p_i)$  za pośrednictwem określonej poprzednio zmiany zmiennych.

Związki i twierdzenia, uzyskane w części II i III tej pracy, nasuwają myśl konstrukcji takiej przestrzeni o koneksji afinalnej, w której przesunięcie równoległe zachowywałoby afinor zasadniczy  $I$  określony w ust. 10. W schemacie Kleina-Cartana będzie to przestrzeń nieholonomiczna, odpowiadająca grupie linjowej o  $n(2n+1)$  parametrach, zachowującej formę zewnętrzną Grassmanna

$$[x_1 x_{2+1}] + [x_2 x_{n+2}] + \dots + [x_n x_{2n}].$$

Zagadnieniu temu, pozostającemu w związku z teorią niezmienników przekształceń stycznościowych, poświęcimy osobną pracę.

## Résumé.

Je traite dans ce travail des questions assez variées concernant les affineurs antisymétriques et les invariants intégraux, en se servant des méthodes du Calcul tensoriel. Dans la première partie j'établis d'abord une correspondance entre les affineurs antisymétriques et les densités afinorielles de poids  $\pm 1$  et j'introduis un nouvel opérateur différentiel, analogue à l'opérateur  $Xf$  et déduit d'une densité vectorielle. La suite est consacrée aux propriétés du prolongement d'une transformation infinitésimale aux composantes des affineurs et des densités afinorielles; j'indique ici, entre autres, une classification des affineurs relative à une transformation infinitésimale. Je donne ensuite les plus simples applications des considérations précédentes à la théorie des invariants intégraux. La fin de cette partie contient quelques théorèmes relatifs aux invariants intégraux du système de Liouville.

La seconde partie du travail est consacrée à la théorie des invariants intégraux du système de Hamilton. Je généralise ici plusieurs théorèmes dus à Poisson, Poincaré, Cartan, De Donder, et Schuntner. Une partie des résultats donnés dans ce travail a été présentée à l'Académie R. de Belgique le 6 Juin 1931.

La dernière partie a pour objet les invariants intégraux du système auquel M. De Donder a donné le nom d'équations généralisées de Hamilton. Je montre ici, entre autres, une liaison étroite entre la théorie de ce système et la théorie des groupes de fonctions de Lie.

## Gewöhnliche Differentialgleichungen der allgemeinen Analysis<sup>1)</sup>

(Równania różniczkowe zwyczajne w Analizie ogólnej)

von

M. Kerner

### I. Einleitung.

**1. Der Gegenstand der Arbeit.** Die allgemeine Analysis beschäftigt sich mit Operationen, die einem Elemente eines abstrakten Raumes ein Element eines anderen oder auch desselben Raumes zuordnen. Ist der Raum linear und normiert, so kann man für diese Operationen den Begriff des Differentials bilden<sup>2)</sup>. Doch ist es im allgemeinen unmöglich auch den Begriff der Ableitung auf abstrakte Operationen zu übertragen.

Ein wichtiger spezieller Fall eignet sich gut zur Einführung des Begriffs der Ableitung. Das ist der Fall der Operationen, die einer reellen Zahl ein Element eines abstrakten, linearen und normierten Raumes zuordnen. Solche Operationen werden wir *abstrakte Funktionen* nennen. Für diese hat Herr Fréchet<sup>3)</sup> eine Definition der Ableitung eingeführt, die wir im folgenden Paragraphen anbringen werden. Sie ist eine Verallgemeinerung der in der Hilbertschen Geometrie gebräuchlichen<sup>4)</sup>.

Besitzt man den Begriff der Ableitung, so kann man auch den der gewöhnlichen Differentialgleichungen auf die allgemeine Analysis übertragen.

<sup>1)</sup> Die vorliegende Arbeit ist eine Entwicklung des Vortrags, der in Wilno (Polen) den 26 September 1931 auf dem Zweiten Konkreß der Polnischen Mathematiker gehalten wurde.

<sup>2)</sup> Fréchet, *Annales de l'École Normale Supérieure* (3) **42** (1925) S. 293—323.

<sup>3)</sup> *Loc. cit.* S. 312. Vgl. auch Kerner, *Annali di Matematica* (4) **10** (1932) S. 147.

<sup>4)</sup> Vgl. z. B. Vitali, *Geometria nello spazio hilbertiano*, Bologna (1929) S. 77.