

ASUPRA UNOR INVARIANTI ATAȘAȚI UNEI DIRECȚII
 ÎN SPAȚII BI- ȘI TRIDIMENSIONALE,
 CU CONEXIUNE AFINĂ

DE

ADOLF HAIMOVICI

*Comunicare prezentată la Sesiunea științifică din 18-21 decembrie 1954 a
 Filialei Cluj a Academiei R.P.R.*

§ 1. Urmînd cîteva lucrări pe care le-am publicat de curînd [6-9], ca și lucrarea lui V. Murgescu [10], ne propunem de data aceasta să găsim invariantii ce se pot atașa la transportul paralel al unei direcții într-un spațiu cu conexiune afină.

Fie x_n un spațiu cu conexiune afină, x^i ($i = 1, 2, \dots, n$) coordonatele unui punct din acest spațiu și X^i o direcție prin acest punct. Fie Γ_{ij}^k coeficienții conexiunii spațiului nostru, funcții de x^i , derivabile de atîtea ori cît va fi necesar în cursul demonstrațiilor. Condiția ca direcția X^i să se deplaseze paralel din punctul x^i în punctul $x^i + dx^i$, este

$$dX^i + \Gamma_{ab}^i X^a dx^b = 0, \quad (i, a, b = 1, 2, \dots, n). \quad (1)$$

Fie $f(x^i, X^i)$ invariantul căutat. Condiția de invarianță se scrie evident¹⁾

$$\frac{\partial f}{\partial x^a} dx^a + \frac{\partial f}{\partial X^a} dX^a = 0, \quad (a = 1, \dots, n).$$

Ținînd seama de (1), aceasta se scrie

$$\frac{\partial f}{\partial x^i} - \Gamma_{ai}^b \frac{\partial f}{\partial X^b} X^a = 0, \quad (i, a, b = 1, \dots, n). \quad (2)$$

Condiția ca f să depindă numai de direcția vectorului X^i se exprimă prin condiția de omogeneitate de grad zero

$$X^a \frac{\partial f}{\partial X^a} = 0. \quad (3)$$

¹⁾ Pentru tot ceea ce privește teoria spațiilor cu conexiune afină, vezi [1-3]; pentru teoria ecuațiilor de ordinul I, vezi [4-5].

Condițiile de completitate pentru sistemul (2), (3) sînt

$$\left\{ \begin{array}{l} R_{aif}^b X^a \frac{\partial f}{\partial X^b} = 0, \\ R_{aij,k}^b X^a \frac{\partial f}{\partial X^b} = 0, \\ \dots \\ (R_{hpq}^a R_{ars}^k - R_{hrs}^a R_{apq}^k) X^h \frac{\partial f}{\partial X^k} = 0, \\ (R_{hpq}^a R_{ars,t}^k - R_{hrs,t}^a R_{apq}^k) X^h \frac{\partial f}{\partial X^k} = 0, \\ \dots \\ (a, h, k, p, q, r, s, t = 1, 2, \dots, n), \end{array} \right. \quad (4)$$

$R_{ipq}^j, R_{ipq,r}^j, \dots$ fiind tensorul lui Riemann-Christoffel și derivata lui covariantă.

Sistemul complet format din ecuațiile (2), (3), (4) trebuie să conțină cel mult $2n-1$ ecuații liniar independente, avînd în vedere că funcția f depinde de $2n$ variabile. Cum ecuațiile (2) sînt independente între ele și independente de ecuațiile (3) și (4), urmează că sistemul format din aceste din urmă ecuații care conțin numai derivatele în raport cu X^i trebuie să conțină cel mult $n-1$ ecuații liniar independente.

Dacă notăm cu U_i n variabile noi, aceasta înseamnă că spațiul nostru va admite un singur invariant, dacă între formele

$$\begin{array}{l} X^i U_i, \\ R_{j pq}^i X^j U_i, \dots \\ (R_{j pq}^a R_{ars}^i - R_{jrs}^a R_{apq}^i) X^j U_i, \dots \end{array}$$

liniare în U_i , există $n-1$ liniar independente de U_i . Dacă există $n-2$ astfel de forme, vor exista doi invarianți ș.a.m.d.

§. 2. În cazul spațiilor cu conexiune afină cu 2 dimensiuni, ecuațiile sistemului (4) trebuie să se reducă la ecuația (3). Sistemul nostru se reduce la :

$$\left\{ \begin{array}{l} X^1 \frac{\partial f}{\partial X^1} + X^2 \frac{\partial f}{\partial X^2} = 0, \\ \frac{\partial f}{\partial x^i} - \Gamma_{hi}^k X^h \frac{\partial f}{\partial X^k} = 0, \end{array} \right. \quad (i, h, k = 1, 2), \quad (5)$$

cu condițiile :

$$R_{112}^2 = R_{212}^1 = R_{112}^1 - R_{212}^2 = 0. \quad (6)$$

Aceste egalități se pot ușor interpreta geometric, dacă ne referim la formulele

$$\Delta X^i + R_{k pq}^i X^k [dx^p, dx^q] = 0, \quad (7)$$

în care $[dx^p dx^q] = dx^p \delta x^q - dx^q \delta x^p$, unde $dx^i, \delta x^i$ sînt două deplasări oarecare în spațiu, iar ΔX^i componentele rotației vectorului X^i , după parcurgerea ciclului $[dx^p, dx^q]$.

În adevăr, din (6) și (7) se deduce pentru cazul nostru

$$\begin{array}{l} X^1 = -R_{112}^1 X^1 [dx^1, dx^2], \\ X^2 = -R_{212}^2 X^2 [dx^1, dx^2], \end{array}$$

care ne arată că, după parcurgerea ciclului (dx^1, dx^2) , direcția vectorului X^i rămîne neschimbată. Spațiul admite un *paralelism absolut*. În acest caz, dacă se alege drept linii coordonate două familii de linii autoparalele, și așa fel încît tangentele la una din familii să fie paralele de-a lungul curbelor celeilalte familii, se capătă

$$\Gamma_{11}^2 = \Gamma_{22}^1 = \Gamma_{21}^1 = \Gamma_{12}^2 = 0;$$

iar dacă punem

$$\frac{X^1}{X^2} = Y,$$

sistemul se reduce la :

$$\frac{\partial f}{\partial x^i} - (\Gamma_{1i}^1 - \Gamma_{2i}^2) Y \frac{\partial f}{\partial Y} = 0,$$

a cărui integrală generală este

$$Y e^{\int (\Gamma_{1i}^1 - \Gamma_{2i}^2) dx^i} = C.$$

Rezultă deci că invariantul nostru în sistemul de coordonate ales este

$$I = \frac{X^1 e^{\int \Gamma_{1i}^1 dx^i}}{X^2 e^{\int \Gamma_{2i}^2 dx^i}}. \quad (I)$$

Dacă spațiul este fără torsiune, rezultă încă

$$\Gamma_{12}^1 = \Gamma_{21}^2.$$

§ 3. Să studiem acum problema într-un spațiu cu 3 dimensiuni. În acest caz, pentru ca să existe un singur invariant, este necesar și suficient ca sistemul (4) să conțină o singură ecuație distinctă de ecuația (3).

Evident, această ecuație este de forma

$$a_i^j X^i \frac{\partial f}{\partial X^j} = 0.$$

Dacă asupra variabilelor X^i facem o transformare liniară

$$Y^i = g_j^i X^j \quad \det \|g_j^i\| \neq 0, \quad (8)$$

această ecuație se transformă în

$$\bar{a}_h^k Y^h \frac{\partial f}{\partial Y^k} = 0, \quad (9)$$

cu

$$\bar{a}_h^k = h_k^i a_i^j g_j^k,$$

unde

$$\|h_i^j\| = \|g_i^j\|^{-1}.$$

Putem dispune de transformarea $\|\bar{a}_i^j\|$ așa fel încît matricea $\|g_i^j\|$ să fie o matrice *Jordan*; vom considera numai următoarele expresii:

$$1) \begin{vmatrix} \rho_1 & 0 & 0 \\ 0 & \rho_2 & 0 \\ 0 & 0 & \rho_3 \end{vmatrix}, \quad 2) \begin{vmatrix} \rho_1 & 1 & 0 \\ 0 & \rho_1 & 0 \\ 0 & 0 & \rho_2 \end{vmatrix}, \quad 3) \begin{vmatrix} \rho_1 & 0 & 0 \\ 0 & \rho_1 & 0 \\ 0 & 0 & \rho_0 \end{vmatrix}, \quad 4) \begin{vmatrix} \rho_1 & 1 & 0 \\ 0 & \rho_1 & 1 \\ 0 & 0 & \rho_1 \end{vmatrix},$$

ρ_1, ρ_2, ρ_3 diferiți.

Să observăm că prin transformarea noastră ecuația (3) își păstrează forma, iar ecuațiile (2) devin

$$\frac{\partial f}{\partial x^j} - \bar{\Gamma}_{ij}^k Y^i \frac{\partial f}{\partial Y^k} = 0, \quad (10)$$

unde

$$\bar{\Gamma}_{ri}^s = \Gamma_{ji}^k g_k^s h_r^j - \frac{\partial g_i^s}{\partial x^i} h_r^i. \quad (11)$$

Celelalte ecuații ale sistemului (4) vor căpăta forma

$$b_i^j Y^i \frac{\partial f}{\partial Y^j} = 0, \quad c_i^j Y^i \frac{\partial f}{\partial Y^j} = 0, \dots \quad (12)$$

b_i^j, c_i^j fiind funcțiuni de x^i .

Să mai observăm că sistemul nostru rămîne complet după această transformare.

În paragrafele următoare vom analiza fiecare caz în parte.

§ 4. *Cazul I.* Cele două ecuații ale sistemului nostru se pot scrie

$$\begin{cases} Y^1 \frac{\partial f}{\partial Y^1} + Y^2 \frac{\partial f}{\partial Y^2} + Y^3 \frac{\partial f}{\partial Y^3} = 0, \\ Y^1 \frac{\partial f}{\partial Y^1} + \sigma Y^2 \frac{\partial f}{\partial Y^2} = 0, \end{cases} \quad \sigma = \frac{\rho_2 - \rho_3}{\rho_1 - \rho_3} \neq 0; 1. \quad (13)$$

Fiecare ecuație (12), trebuind să fie o combinație liniară a ecuațiilor (12), va trebui să satisfacă condiții de forma

$$\begin{vmatrix} Y^1 & Y^2 & Y^3 \\ Y^1 & \sigma Y^2 & 0 \\ b_i^1 Y^i & b_i^2 Y^i & b_i^3 Y^i \end{vmatrix} = 0.$$

De aici se deduce:

$$\begin{cases} b_i^j = 0 & \text{pentru } i \neq j, \\ b_2^2 - b_3^3 - \sigma(b_1^1 - b_3^3) = 0. \end{cases} \quad (14)$$

Pe de altă parte, unica paranteză între ecuațiile (10) și (13) este

$$\begin{aligned} & (\sigma \bar{\Gamma}_{2i}^1 Y^2 + \bar{\Gamma}_{1i}^1 Y^1 - \bar{\Gamma}_{ki}^1 Y^k) \frac{\partial f}{\partial Y^1} + \left(\sigma \bar{\Gamma}_{2i}^2 Y^2 + \bar{\Gamma}_{1i}^2 Y^1 - \sigma \bar{\Gamma}_{ki}^2 Y^k + \right. \\ & \left. + \frac{\partial \sigma}{\partial x^i} Y^2 \right) \frac{\partial f}{\partial Y^2} + (\bar{\Gamma}_{1i}^3 Y^1 + \sigma \bar{\Gamma}_{2i}^3 Y^2) \frac{\partial f}{\partial Y^3} = 0. \end{aligned}$$

Aceasta trebuie evident să satisfacă condiții de forma (14), din care se deduce:

$$\bar{\Gamma}_{ki}^j = 0 \quad \text{dacă } k \neq j, \quad \frac{\partial \sigma}{\partial x^i} = 0,$$

adică $\sigma = \text{const.}$

Integrala sistemului nostru este $f(I)$, în care

$$I = (g_i^1 X^i) - (g_i^2 X^i) (g_i^3 X^i)^{\sigma-1} e^{\int \lambda_i dx^i}, \quad (II)$$

unde

$$\lambda_i = \bar{\Gamma}_{2i}^2 + \bar{\Gamma}_{3i}^3 - \sigma(\bar{\Gamma}_{1i}^1 + \bar{\Gamma}_{3i}^3).$$

Spațiile care satisfac condițiile acestui paragraf au o proprietate importantă. Să observăm că relația (7) exprimă faptul că între un vector oarecare și cel obținut din acesta, după transportul lui paralel de-a lungul unui ciclu, există o corespondență omografică. Cum cele 3 rădăcini caracteristice ale matricii R_{12} sînt distincte, urmează că omografia obținută după parcurgerea unui ciclu situat pe varietatea $dx^3=0$ are trei direcții duble distincte. Relațiile (14) ne arată că același lucru se petrece dacă înlocuim ciclul din planul $dx^3=0$ printr-un ciclu din planul $dx^2=0$ sau $dx^1=0$. Deci spațiul admite trei cîmpuri de direcții paralele. Se constată că constanta σ este aceeași pentru toate omografiile.

Avînd în vedere felul cum a fost obținută a doua ecuație (13), rezultă încă că două omografii, caracterizate prin cicluri diferite, conțin în fasciculul lor identitatea. De aici se poate trage concluzia că în fiecare punct există două direcții plane așa fel încît omografia asociată lor este identitatea.

§ 5. *Cazul II* este caracterizat prin ecuațiile:

$$\begin{cases} Y^1 \frac{\partial f}{\partial Y^1} + Y^2 \frac{\partial f}{\partial Y^2} + Y^3 \frac{\partial f}{\partial Y^3} = 0, \\ Y^2 \frac{\partial f}{\partial Y^1} + \tau Y^3 \frac{\partial f}{\partial Y^3} = 0, \end{cases} \quad \tau = \rho_2 - \rho_1. \quad (15)$$

Se poate alege factorul arbitrar care intră în τ așa ca $\tau=1$, ceea ce vom presupune realizat. Condițiile (14) se înlocuiesc prin

$$\begin{cases} b_1^2 = b_1^3 = b_2^3 = b_3^1 = b_3^2 = b_2^1 - b_1^1 = 0, \\ \tau b_2^1 = b_2^2 - b_3^3, \end{cases} \quad (16)$$

cu alte cuvinte celelalte ecuații (4) sînt combinații liniare ale ecuațiilor (15).

Paranteza dintre ecuațiile (10) și (15) este identică cu a doua ecuație (15), după ce impunem condițiile (16) de completitate a sistemului format din aceste ecuații. Se obține

$$\begin{cases} \bar{\Gamma}_{1i}^2 = \bar{\Gamma}_{1i}^3 = \bar{\Gamma}_{2i}^3 = \bar{\Gamma}_{3i}^1 = \bar{\Gamma}_{3i}^2 = 0, \\ \bar{\Gamma}_{1i}^1 - \bar{\Gamma}_{2i}^2 = 0. \end{cases} \quad (17)$$

Integrala generală a sistemului nostru este în aceste ipoteze: $f(I)$, în care

$$I = \frac{Y^2}{Y^3} e^{-\int \lambda_i dx^i}$$

cu notația:

$$\lambda_i = \bar{\Gamma}_{3i}^3 - \bar{\Gamma}_{2i}^2 - \bar{\Gamma}_{2i}^1.$$

Revenind la primele variabile, găsim forma invariantului fundamental:

$$I = \frac{g_i^2 X^i}{g_i^3 X^i} e^{-\int \lambda_i dx^i} \quad (III)$$

Aceste spații se pot caracteriza geometric ca și cele precedente, cu singura deosebire că omografia atașată unui ciclu admite numai două direcții duble și un plan dublu. Spațiul admite două cîmpuri de direcții paralele, de asemenea un cîmp de direcții plane care se conservă prin paralelism.

§ 6. *Cazul III.* Ecuațiile sistemului sînt

$$\frac{\partial f}{\partial Y^3} = 0, \quad Y^1 \frac{\partial f}{\partial Y^1} + Y^2 \frac{\partial f}{\partial Y^2} = 0.$$

Ecuațiile analoage cu (14) sînt:

$$b_1^2 = b_2^1 = b_1^1 - b_2^2 = b_3^1 = b_3^2 = 0. \quad (18)$$

Construind parantezele, obținem ecuația unică

$$\bar{\Gamma}_{3i}^h \frac{\partial f}{\partial Y^h} = 0.$$

Condiția de completitate impune:

$$\bar{\Gamma}_{3i}^1 = \bar{\Gamma}_{3i}^2 = 0 \quad (19)$$

După cum se vede, problema se reduce la cea bidimensională, pentru vectorii cu $Y^3=0$, adică pentru vectorii din planul

$$g_i^3 X^i = 0,$$

cu singura deosebire că un vector cu $Y^3=0$ nu rămîne cu ultima componentă nulă după transportul paralel.

Dacă punem

$$Z = \frac{Y^1}{Y^2}$$

ecuațiile (10) se reduc la:

$$\frac{\partial f}{\partial x^i} + (\alpha_i Z^2 + \beta_i Z + \gamma_i) \frac{\partial f}{\partial Z} = 0,$$

în care

$$\alpha_i = \bar{\Gamma}_{1i}^2, \quad \beta_i = \bar{\Gamma}_{2i}^2 - \bar{\Gamma}_{1i}^1, \quad \gamma_i = -\bar{\Gamma}_{2i}^1.$$

Integrarea ecuației de mai sus se reduce la integrarea ecuațiilor Riccati

$$\frac{dz}{dx^i} = \alpha_i z^2 + \beta_i z + \gamma_i.$$

Soluția acestor două ecuații este invariantul căutat.

Dacă $\varphi(x^i)$ este o integrală particulară a sistemului acesta, atunci invariantul nostru va fi:

$$I = \frac{Y^2}{Y^1 - \varphi Y_0} e^{(2\varphi \alpha_i + \beta_i) dx^i} + \int \alpha_i e^{(2\varphi \alpha_i + \beta_i) dx^i} dx^i. \quad (IV)$$

Spațiul care satisface condițiilor (18) și (19), se bucură de proprietatea că vectorii cu componente date de

$$\bar{Y}^3 = \bar{R}_i^2 Y^i$$

se transformă, după transportul lor paralel de-a lungul unui ciclu oarecare, în ei înșiși. Spațiul admite deci un cîmp de vectori paraleli.

§ 7. *Cazul IV.* Ecuațiile sistemului se reduc în acest caz la:

$$\begin{cases} Y^2 \frac{\partial f}{\partial Y^1} + Y^3 \frac{\partial f}{\partial Y^2} = 0 \\ Y^1 \frac{\partial f}{\partial Y^1} + Y^2 \frac{\partial f}{\partial Y^2} + Y^3 \frac{\partial f}{\partial Y^3} = 0. \end{cases} \quad (20)$$

Condițiile (14) se transformă în condițiile

$$b_1^1 = b_2^2 = b_3^3, \quad a_2^1 = a_3^2, \quad a_3^1 = a_1^2 = a_1^3 = a_2^3 = 0. \quad (21)$$

Paranteza între (10) și (20) ne dă

$$\begin{cases} \bar{\Gamma}_{1i}^3 = \bar{\Gamma}_{2i}^3 = \bar{\Gamma}_{1i}^2 = \bar{\Gamma}_{3i}^2 - \bar{\Gamma}_{2i}^1 = 0, \\ 2 \bar{\Gamma}_{2i}^2 = \bar{\Gamma}_{1i}^1 + \bar{\Gamma}_{3i}^3. \end{cases}$$

Integrala sistemului nostru este $f(I)$, în care

$$I = \frac{Y^1}{Y^3} - \frac{1}{2} \left(\frac{Y^2}{Y^3} \right)^2 + \int \bar{\Gamma}_{3i}^1 dx^i,$$

sau :

$$I = \frac{(2g_i^1 g_j^3 - g_i^2 g_j^2) X^i X^j}{2g_i^3 g_j^3 X^i X^j} + \int \bar{\Gamma}_{3i}^1 dx^j \quad (V)$$

Spațiul admite în acest caz un singur câmp de vectori paraleli.

§ 8. Să presupunem acum că printre ecuațiile (3) și (4) există una singură independentă. Vom avea atunci

$$R_{ipq}^j = R_{ipq}^i - R_{jq}^i = 0.$$

Spațiul admite deci paralelism absolut. În acest caz vor exista doi invarianti de forma

$$f(x^i, U^1, U^2),$$

unde :

$$U^1 = \frac{X^1}{X^3}, \quad U^2 = \frac{X^2}{X^3}.$$

Acești invarianti sînt două integrale ale sistemului

$$\frac{\partial f}{\partial x^i} - (\Gamma_{1i}^1 U^1 + \Gamma_{2i}^1 U^2 + \Gamma_{3i}^1) \frac{\partial f}{\partial U^1} - (\Gamma_{1i}^2 U^1 + \Gamma_{2i}^2 U^2 + \Gamma_{3i}^2) \frac{\partial f}{\partial U^2} + \\ + (\Gamma_{1i}^3 U^1 + \Gamma_{2i}^3 U^2 + \Gamma_{3i}^3) \left(U^1 \frac{\partial f}{\partial U^1} + U^2 \frac{\partial f}{\partial U^2} \right) = 0.$$

Dacă spațiul este fără torsiune, se știe că se poate alege un sistem de coordonate așa fel ca toți coeficienții conexiunii să fie nuli. În acest caz, cei doi invarianti sînt

$$I_1 = \frac{X^1}{X^3}, \quad I_2 = \frac{X^2}{X^3}. \quad (VI)$$

BIBLIOGRAFIE

1. Gh. Vrănceanu, *Leții de geometrie diferențială*. Ed. Acad. R.P.R., 1952.
2. A. P. Norden, *Prostranstva affinnoi sveaznosti*. G.I.T.T.L., Moscova-Leningrad, 1950.
3. P. K. Rașevski, *Rimanova gheometria i tenzornii analiz*. G.I.T.T.L., Moscova, 1953.
4. E. Goursat, *Leçons sur les équations aux dérivées partielles du premier ordre*. Paris, Gauthier-Villars, 1921.
5. V. I. Smirnov, *Kurs vîșșei matematiki*, t. IV, G.I.T.T.L., Moscova-Leningrad, 1951.
6. A. Haimovici, *Spații cu metrică unghiulară (I)*. Comunicările Acad. R.P.R., t. I, p. 157-163, 1951.
7. — *Spații cu metrică unghiulară (II)*. Studii și cercetări științifice, Acad. R.P.R. — Filiala Iași, 1951, t. II, p. 66.

8. A. Haimovici, *Asupra unor invarianti atașați unei perechi de vectori în spații cu conexiune afină cu două dimensiuni*. Bul. șt. Acad. R.P.R. — Secția mat.-fiz., 1954, t. VI, p. 31-48.
9. — *Spații cu conexiune afină care admit noțiunea de arie*. Studii și cercetări științifice, Acad. R.P.R. — Filiala Iași, t. VI, 1955 p. 123-133.
10. V. Murgescu, *Spații cu metrică unghiulară*. Studii și cercetări științifice, Acad. R.P.R. Filiala Iași, An AI, (1955), p. 185-199.

О НЕКОТОРЫХ ИНВАРИАНТАХ, ПРИСОЕДИНЕННЫХ ОДНОМУ НАПРАВЛЕНИЮ, ПРОСТРАНСТВА АФФИНОЙ СВЯЗНОСТИ

(Краткое содержание)

Автор изучает пространства аффинной связности допускающие — для каждого направления — инвариант параллельного переноса. Уравнения задачи являются (2), (3), (4). Условие существования единственного инварианта данного типа выражается допущением $n-2$ линейных независимых уравнений соотношениями (3) и (4).

Двухмерные пространства допускающие таких инварианты являются пространства с абсолютным параллелизмом. Выбирая частные координаты, этот инвариант дан через (I).

Трехмерные пространства допускающие такие инварианты имеют одно, два или три поля параллельных направлений. Тогда инварианты будут (II), (III), (IV) или (V).

Если в трехмерном пространстве существуют два инварианта данного типа тогда оно с абсолютным параллелизмом.

SUR QUELQUES INVARIANTS ATTACHÉS À UNE DIRECTION D'UN ESPACE BI- ET TRIDIMENSIONNEL À CONNEXION AFFINE

(Résumé)

L'auteur étudie les espaces à connexion affine qui admettent pour chaque direction un invariant au transport parallèle de cette direction. Les équations du problème sont (2), (3), (4). La condition pour qu'il y ait un seul invariant du type cherché, est que parmi les équations (3) et (4) en existent $n-2$ linéairement indépendantes.

Les espaces à deux dimensions qui admettent tels invariants sont ceux à parallélisme absolu. Dans un système particulier de coordonnées, cet invariant est donné par (I).

Les espaces à trois dimensions qui admettent tels invariants admettent un, deux ou trois champs de directions parallèles. Les invariants sont alors (II), (III), (IV) ou (V).

Si l'espace à trois dimensions admet deux invariants du type considéré, il doit être à parallélisme absolu.