

Cas de deux formes de Pfaff.

Objektyp: **Chapter**

Zeitschrift: **L'Enseignement Mathématique**

Band (Jahr): **27 (1928)**

Heft 1: **L'ENSEIGNEMENT MATHÉMATIQUE**

PDF erstellt am: **10.08.2024**

Nutzungsbedingungen

Die ETH-Bibliothek ist Anbieterin der digitalisierten Zeitschriften. Sie besitzt keine Urheberrechte an den Inhalten der Zeitschriften. Die Rechte liegen in der Regel bei den Herausgebern.

Die auf der Plattform e-periodica veröffentlichten Dokumente stehen für nicht-kommerzielle Zwecke in Lehre und Forschung sowie für die private Nutzung frei zur Verfügung. Einzelne Dateien oder Ausdrucke aus diesem Angebot können zusammen mit diesen Nutzungsbedingungen und den korrekten Herkunftsbezeichnungen weitergegeben werden.

Das Veröffentlichen von Bildern in Print- und Online-Publikationen ist nur mit vorheriger Genehmigung der Rechteinhaber erlaubt. Die systematische Speicherung von Teilen des elektronischen Angebots auf anderen Servern bedarf ebenfalls des schriftlichen Einverständnisses der Rechteinhaber.

Haftungsausschluss

Alle Angaben erfolgen ohne Gewähr für Vollständigkeit oder Richtigkeit. Es wird keine Haftung übernommen für Schäden durch die Verwendung von Informationen aus diesem Online-Angebot oder durch das Fehlen von Informationen. Dies gilt auch für Inhalte Dritter, die über dieses Angebot zugänglich sind.

CAS DE DEUX FORMES DE PFAFF.

14. — Soient les deux formes de Pfaff

$$\omega_1 \equiv A_1 du + B_1 dv \quad \omega_2 \equiv A_2 du + B_2 dv \quad (24)$$

à conserver simultanément; nous nous en tiendrons au cas général¹. Avec des notations analogues à celles du n° 6, on partira des conditions

$$\left\{ \begin{array}{l} \delta a_1 = \xi' \quad \delta b_1 = \eta' \\ \delta a_2 = \xi' \quad \delta b_2 = \eta' \end{array} \right. \quad (25)$$

et l'on pourra prévoir $2(n + 1)^2$ invariants jusqu'à l'ordre n , et $2(2n + 1)$ de cet ordre. Un premier procédé consistera à remplacer les équations (25) par

$$\left\{ \begin{array}{l} \delta(a_1 - a_2) = 0 \quad \delta(b_1 - b_2) = 0 \\ \delta a_1 = \xi' \quad \delta b_1 = \eta' \end{array} \right. \quad [\text{II}, 0]$$

d'où les deux invariants d'ordre zéro

$$\varepsilon = e^{a_1 - a_2} \quad \zeta = e^{b_1 - b_2}$$

puis, par différentiation

$$\left\{ \begin{array}{l} \delta a_{1,10} = a_{1,10} \xi' + \xi'' \quad \delta b_{1,01} = b_{1,01} \eta' + \eta'' \\ \delta b_{1,10} = b_{1,10} \xi' \quad \delta a_{1,01} = a_{1,01} \eta' \\ \delta \varepsilon_{10} = \varepsilon_{10} \xi' \quad \delta \varepsilon_{01} = \varepsilon_{01} \eta' \\ \delta \zeta_{10} = \zeta_{10} \xi' \quad \delta \zeta_{01} = \zeta_{01} \eta' \end{array} \right. \quad [\text{II}, 1]$$

donnant les invariants du premier ordre

$$\alpha_1 = b_{1,10} e^{-a_1} \quad \beta_1 = a_{1,01} e^{-b_1} \quad \varepsilon_{10} e^{-a_1}, \zeta_{10} e^{-a_1}, \varepsilon_{01} e^{-b_1}, \zeta_{01} e^{-b_1}$$

par l'emploi des paramètres différentiels $f_{10} e^{-a_1}$ et $f_{01} e^{-b_1}$, qui permettent de continuer les calculs comme précédemment à partir des invariants essentiels $\varepsilon, \zeta, \alpha, \beta$. Nous retrouverons ainsi

¹ Le cas particulier $B_1 = 0, A_2 = 0$ se ramène, comme il a été indiqué au n° 13, à celui d'une seule forme générale ω .

les invariants $\alpha_1, \beta_1, \omega_1, \theta_1, \varphi_1, \psi_1, \dots$ de la forme ϖ_1 , puis, à côté d'eux, la suite d'invariants analogues $\alpha_2, \beta_2, \omega_2, \dots$ de ϖ_2 ; en effet, l'on a par exemple

$$e^{-a_2} = \varepsilon e^{-a_1} \quad b_2 = b_1 - \log \zeta \quad b_{2,10} = b_{1,10} - \frac{\zeta_{10}}{\zeta}$$

$$\alpha_2 = b_{2,10} e^{-a_2} = \varepsilon \left(\alpha_1 - \frac{\zeta_{10}}{\zeta} e^{-a_1} \right)$$

En outre, il restera une suite d'invariants mixtes entre les deux formes ϖ_1 et ϖ_2 , en nombre $2(n+1)$ jusqu'à l'ordre n , commençant par

$$\varepsilon \quad \zeta \quad \varepsilon_{10} e^{-\frac{a_1+a_2}{2}} \quad \zeta_{01} e^{-\frac{b_1+b_2}{2}} \quad \dots$$

Les conditions suffisantes d'équivalence seraient celles relatives à ϖ_1 , auxquelles on ajouterait les conditions $\delta\varepsilon = \delta\zeta = 0$.

15. — Un procédé un peu plus symétrique consisterait à poser

$$\frac{a_1 + a_2}{2} = a \quad \frac{b_1 + b_2}{2} = b \quad \frac{a_1 - a_2}{2} = \tilde{a} \quad \frac{b_1 - b_2}{2} = \tilde{b}$$

et écrire les équations (25) sous la forme

$$\begin{cases} \delta \tilde{a} = 0 & \delta \tilde{b} = 0 \\ \delta a = \xi' & \delta b = \eta' \end{cases} \quad [\text{II}', 0]$$

Après les invariants d'ordre zéro, \tilde{a} et \tilde{b} , on trouverait ainsi pour le premier ordre

$$\alpha = b_{10} e^{-a} \quad \beta = a_{01} e^{-b} \quad \tilde{a}_{10} e^{-a}, \tilde{b}_{10} e^{-a}, \tilde{a}_{01} e^{-b}, \tilde{b}_{01} e^{-b}$$

et l'on continuerait de même, les paramètres différentiels se rapportant à une forme $\varpi \equiv \sqrt{A_1 A_2} du + \sqrt{B_1 B_2} dv$, qui n'est pas du faisceau linéaire de ϖ_1 et ϖ_2 ; on remarquera aussi l'introduction d'invariants irrationnels.

Les invariants essentiels sont $\tilde{a}, \tilde{b}, \alpha, \beta$; quant aux conditions suffisantes d'équivalence, elles se présentent ici sous une forme plus simple que précédemment, étant données par

$$\delta \tilde{a} = \delta \tilde{b} = \delta(\tilde{a}_{10} e^{-a}) = \delta(\tilde{b}_{10} e^{-a}) = \delta(\tilde{a}_{01} e^{-b}) = \delta(\tilde{b}_{01} e^{-b}) = 0$$

c'est-à-dire par des conditions moins nombreuses et d'ordre moins élevé qu'au n° 14; cet exemple montre l'intérêt qu'il y a, dans chaque cas, à reprendre la discussion sur les données particulières au problème proposé.

UNE FORME QUADRATIQUE.

16. — Imposons-nous maintenant la conservation de la forme

$$\chi \equiv Ldu^2 + 2Mdu\,dv + Ndv^2 \tag{26}$$

Nous indiquerons seulement les grandes lignes de la méthode, sans discuter les cas particuliers. Les coefficients L, M, N sont astreints aux variations

$$\delta L = 2L\xi' \quad \delta M = M(\xi' + \eta') \quad \delta N = 2N\eta' \tag{27}$$

Il y a à prévoir $\frac{(n+1)(3n+2)}{2}$ invariants jusqu'à l'ordre n , dont $3n+1$ nouveaux pour cet ordre. On reconnaît en L, M, N des invariants relatifs: L et N sont (Σ_1) et (Σ_2) de poids (-2), M est (Σ) de poids (-1); si les équations $L=0$, $M=0$, $N=0$, ne sont pas satisfaites, ils fourniront l'invariant d'ordre zéro. En posant

$$\begin{aligned} L &= e^{2l} & M &= e^m & N &= e^{2n} \\ \delta l &= \xi' & \delta m &= \xi' + \eta' & \delta n &= \eta' \end{aligned} \tag{III, 0}$$

nous prendrons pour invariant d'ordre zéro

$$\mu = e^{2(m-l-n)} = \frac{M^2}{LN} \tag{28}$$

et substituerons à la seconde équation [III, 0]

$$\delta\mu = 0 \tag{III, 0'}$$

Dès ce moment, les équations dérivées fourniront régulièrement les invariants

$$\left\{ \begin{aligned} \delta l_{10} &= l_{10}\xi' + \xi'' & \delta n_{01} &= n_{01}\eta' + \eta'' \\ \delta n_{10} &= n_{10}\xi' & \delta l_{01} &= l_{01}\eta' \\ \delta \mu_{10} &= \mu_{10}\xi' & \delta \mu_{01} &= \mu_{01}\eta' \end{aligned} \right. \tag{III, 1}$$