

Zeitschrift:	L'Enseignement Mathématique
Herausgeber:	Commission Internationale de l'Enseignement Mathématique
Band:	27 (1928)
Heft:	1: L'ENSEIGNEMENT MATHÉMATIQUE
Artikel:	EQUIVALENCES DE FORMES ET D'ÉQUATIONS DIFFÉRENTIELLES PAR LES TRANSFORMATIONS A VARIABLES SÉPARÉES
Autor:	Delens, P. C.
Kapitel:	Conservation d'une équation quadratique.
DOI:	https://doi.org/10.5169/seals-21879

Nutzungsbedingungen

Die ETH-Bibliothek ist die Anbieterin der digitalisierten Zeitschriften auf E-Periodica. Sie besitzt keine Urheberrechte an den Zeitschriften und ist nicht verantwortlich für deren Inhalte. Die Rechte liegen in der Regel bei den Herausgebern beziehungsweise den externen Rechteinhabern. Das Veröffentlichen von Bildern in Print- und Online-Publikationen sowie auf Social Media-Kanälen oder Webseiten ist nur mit vorheriger Genehmigung der Rechteinhaber erlaubt. [Mehr erfahren](#)

Conditions d'utilisation

L'ETH Library est le fournisseur des revues numérisées. Elle ne détient aucun droit d'auteur sur les revues et n'est pas responsable de leur contenu. En règle générale, les droits sont détenus par les éditeurs ou les détenteurs de droits externes. La reproduction d'images dans des publications imprimées ou en ligne ainsi que sur des canaux de médias sociaux ou des sites web n'est autorisée qu'avec l'accord préalable des détenteurs des droits. [En savoir plus](#)

Terms of use

The ETH Library is the provider of the digitised journals. It does not own any copyrights to the journals and is not responsible for their content. The rights usually lie with the publishers or the external rights holders. Publishing images in print and online publications, as well as on social media channels or websites, is only permitted with the prior consent of the rights holders. [Find out more](#)

Download PDF: 14.01.2026

ETH-Bibliothek Zürich, E-Periodica, <https://www.e-periodica.ch>

équations $\omega_1 = 0$, $\omega_2 = 0$, donc on trouverait en outre $2(n+1)$ invariants mixtes pour ces deux équations. Et pour l'ordre $n > 2$, $2(n-1)$ invariants étant fournis séparément par les équations $\omega_1 = 0$, $\omega_2 = 0$, on doit trouver deux nouveaux invariants. En fait, les choses ne se passent pas aussi régulièrement dès le début.

Il est préférable de traiter plus symétriquement le système (61), ce qui permet en particulier d'obtenir des formes normées plus simples pour les expressions de Pfaff; mais nous ne traiterons pas directement ce système, devant retrouver un système analogue dans le problème suivant, relatif à la conservation d'une équation quadratique.

CONSERVATION D'UNE ÉQUATION QUADRATIQUE.

26. — Soit l'équation quadratique

$$\chi \equiv L du^2 + 2M du dv + N dv^2 = 0 \quad (62)$$

qui sera conservée moyennant les conditions

$$\frac{\delta L - 2L\xi'}{L} = \frac{\delta M - M(\xi' + \eta')}{M} = \frac{\delta N - 2N\eta'}{N} \quad (63)$$

Dans le cas général $L \neq 0$, $M \neq 0$, $N \neq 0$, on pose

$$L = e^{2l} \quad M = e^m \quad N = e^{2n}$$

Comme nous venons de l'indiquer au cas précédent, $n(n+1)$ invariants distincts sont à prévoir jusqu'à l'ordre n , et $2n$ nouveaux pour cet ordre. Mais en posant

$$\mu = e^{2(m-l-n)} = \frac{M^2}{LN} \quad (64)$$

$$P = \frac{L}{N} = e^{2p} \quad p = l - n$$

on voit aussitôt que μ est un invariant d'ordre zéro; en effet, tout invariant de la forme χ , qui ne dépend que du rapport des coefficients de cette forme, est aussi invariant de l'équation $\chi = 0$. Les équations à écrire sont

$$\delta\mu = 0 \quad \delta p = \xi' - \eta' \quad [V, 0]$$

$$\left\{ \begin{array}{l} \delta p_{10} = p_{10}\xi' + \xi'' \quad \delta p_{01} = p_{01}\eta' - \eta'' \\ \delta \mu_{10} = \mu_{10}\xi' \quad \delta \mu_{01} = \mu_{01}\eta' \end{array} \right. \quad [V, 1]$$

En écartant le cas des équations invariantes $\mu_{10} = 0$, $\mu_{01} = 0$, on trouve pour le premier ordre un seul nouvel invariant

$$\tau = \frac{\mu_{10}}{\mu_{01}} e^{-P} \quad (65)$$

(ce qui donne bien 2 invariants jusqu'au 1^{er} ordre inclus); du reste $\tau = \frac{\rho}{\sigma}$. ρ et σ étant deux invariants du 1^{er} ordre de la forme χ (n^o 16). On peut ensuite substituer à la seconde équation [V, 0]

$$\delta\tau = 0 \quad [V, 0']$$

et en posant

$$\mu_{10} = e^x \quad \mu_{01} = e^y \quad (66)$$

on peut écrire les deux dernières équations [V, 1] sous la forme

$$\delta x = \xi' \quad \delta y = \eta' \quad [V, 1']$$

Dans les équations dérivées, on pourra encore substituer celles en $\delta\tau_{10}$ et $\delta\tau_{01}$ à celles en δx_{10} et δy_{01} , de sorte que nous écrirons

$$\left\{ \begin{array}{l} \delta p_{20} = 2p_{20}\xi' + p_{10}\xi'' + \xi''' \quad \delta p_{02} = 2p_{02}\eta' + p_{01}\eta'' - \eta''' \\ \delta p_{11} = p_{11}(\xi' + \eta') \\ \delta\tau_{10} = \tau_{10}\xi' \quad \delta\tau_{01} = \tau_{01}\eta' \\ \delta y_{10} = y_{10}\xi' \quad \delta x_{01} = x_{01}\eta' \end{array} \right. \quad [V, 2]$$

soit 7 équations au lieu de 6, les deux dernières n'étant pas indépendantes, à cause de la relation

$$\mu_{11} = x_{01}e^x = y_{10}e^y \quad (67)$$

On obtiendra donc les 4 invariants distincts du 3^{me} ordre¹

$$\varepsilon = \mu_{11}e^{-x-y} \quad \zeta = p_{11}e^{-x-y} \quad \theta = \tau_{10}e^{-x} \quad \varphi = \tau_{01}e^{-y} \quad (68)$$

Les paramètres différentiels d'une fonction f

$$\mathfrak{D}_u f = f_{10}e^{-x} \quad \mathfrak{D}_v f = f_{01}e^{-y} \quad (69)$$

¹ Les lettres ε , ζ , θ , φ sont ici employées pour représenter des invariants différents de ceux précédemment désignés par les mêmes symboles.

donnent lieu aux relations

$$\left\{ \begin{array}{l} \mathfrak{D}_u \mathfrak{D}_v f = f_{11} e^{-x-y} - \varepsilon \mathfrak{D}_v f \quad \mathfrak{D}_v \mathfrak{D}_u f = f_{11} e^{-x-y} - \varepsilon \mathfrak{D}_u f \\ (\mathfrak{D}_u \mathfrak{D}_v) f = \varepsilon (\mathfrak{D}_u f - \mathfrak{D}_v f) \quad \mathfrak{D}_{uv} f = f_{11} e^{-x-y} \end{array} \right. \quad (70)$$

et permettent de former tous les invariants suivants à partir des invariants essentiels $\mu, \tau, \varepsilon, \zeta$. Dans le cas général, $\theta \neq \varphi$, les invariants $\mu, \tau, \theta, \varphi$ sont suffisants; en effet les conditions

$$\delta \mu = \delta \tau = \delta \theta = \delta \varphi = 0$$

permettent alors, en tenant compte des relations

$$\mu_{10} e^{-x} = \mu_{01} e^{-y} = 1 \quad (66')$$

d'où

$$\delta(\mu_{10} e^{-x}) = \delta(\mu_{01} e^{-y}) = 0$$

de retrouver $\xi_{01} = \tau_{10} = 0$ et les équations [V, 0].

27. — *Cas particuliers.* — Si deux des quantités L, M, N sont nulles, les équations réductibles aux formes $du^2 = 0$, $dudv = 0$, $dv^2 = 0$, n'ont pas d'invariants.

Si L ou N est nul, l'équation a une forme $\omega dv = 0$ ou $\omega du = 0$; l'on est par suite ramené au cas de l'équation $\omega = 0$.

Si M = 0, la conservation de l'équation quadratique se traite exactement comme celle d'une équation de Pfaff; on part en effet de la seule relation

$$\delta p = \xi' - \eta'$$

analogue à [IV, 0] du no 18. L'équation a ici une forme $\omega_1 \omega_2 = 0$, où les formes de Pfaff ω_1 et ω_2 ne diffèrent que par le signe du coefficient C (c'est-à-dire $C_1 + C_2 = 0$). De même, dans le cas $\mu_{10} = \mu_{01} = 0$, donc μ constant, tous les invariants, en dehors de μ , sont formés comme dans le cas précédent $\mu = 0$, c'est-à-dire comme pour une équation de Pfaff.

Nous ne traiterons pas le cas où une seule des quantités μ_{10} et μ_{01} serait nulle, ni les autres cas particuliers qui se présentent ensuite.

28. — *Formes normées et normales.* — On peut évidemment, pour conserver l'équation $\chi = 0$, ramener le problème à celui

de la conservation d'une forme quadratique normée par un facteur convenable; en considérant deux formes équivalentes, les relations

$$\frac{\bar{L}U'^2}{L} = \frac{\bar{M}U'V'}{M} = \frac{\bar{N}V'^2}{N} = \frac{\bar{\chi}}{\chi} \quad (71)$$

montrent qu'on obtiendra des facteurs normants en utilisant des invariants relatifs (Σ) , (Σ_1) ou (Σ_2) de l'équation $\chi = 0$; les formes normées seront toujours caractérisées par certaines relations entre leurs invariants.

Considérons en particulier la forme que nous appellerons *normale* (dans le cas général)

$$\gamma^* \equiv Q\chi \equiv L^*du^2 + 2M^*du dv + N^*dv^2 \quad (72)$$

(les quantités se rapportant à cette forme étant marquées d'un astérisque), avec le facteur normant du premier ordre

$$Q = \frac{\mu_{10}\mu_{01}}{\sqrt{LN}} = \frac{e^{x+y}}{\sqrt{LN}} = \rho\sigma \quad (73)$$

donnant

$$L^* = e^{x+y+p} = e^{2x-\log\tau}, \quad N^* = e^{x+y-p} = e^{2y+\log\tau}, \quad M^* = \sqrt{\rho L^* N^*} \quad (74)$$

et calculons les premiers invariants de la forme χ^* en fonction de ceux de l'équation $\chi = 0$

$$\mu^* = \mu, \quad \lambda^* = \epsilon\sqrt{\tau} + \frac{\theta}{2\sqrt{\tau}}, \quad \nu^* = \frac{1}{\tau}\left(\epsilon\sqrt{\tau} - \frac{\theta}{2\sqrt{\tau}}\right), \quad \rho^* = \sqrt{\tau}, \quad \sigma^* = \frac{1}{\sqrt{\tau}}. \quad (75)$$

On voit que $\rho^* \sigma^* = 1$; par suite une forme quadratique normale est caractérisée par la relation

$$\rho\sigma = 1 \quad (76)$$

entre deux de ses invariants du premier ordre; cette relation entraîne en effet

$$\mu_{10}\mu_{01} = e^{l+n} \quad \text{ou} \quad e^{x+y} = e^{l+n}$$

par suite

$$L^* = L \quad M^* = M \quad N^* = N \quad Q = 1$$

Si l'on se reporte aux décompositions d'une forme χ indiquées au n° 17, soit

$$\gamma \equiv \omega_1\omega_2 \equiv \omega^2 + \gamma_0 \quad \gamma_0 \equiv 2M_0 du dv \quad (33)$$

on voit que l'on a ici

$$\gamma^* \equiv {}^* \omega^2 + \gamma_0^* \quad {}^* \omega \equiv \sqrt{Q} \omega$$

et la forme ${}^* \omega$ n'est pas normale au sens du n° 22, ni même normée intrinsèquement, mais seulement par rapport à la forme χ ; on devrait naturellement employer un autre facteur normant pour γ dans le cas $\mu = \text{constante}$.

EQUATION DE PFAFF ET FORME QUADRATIQUE PARTICULIÈRE. CONCLUSION.

29. — Envisageons enfin le problème de la conservation simultanée de l'équation

$$\omega \equiv A du + B dv = 0 \quad C = \frac{A}{B} = e^c \quad (34)$$

et de la forme quadratique

$$\gamma_0 \equiv 2M_0 du dv \quad M_0 = e^{m_0} \quad (77)$$

On obtient les conditions

$$\delta c = \xi' - \tau' \quad \delta m_0 = \xi' + \tau' \quad [\text{VI}, \ 0]$$

ou, en posant

$$\begin{aligned} m_0 + c &= 2z & m_0 - c &= 2w \\ \delta z &= \xi' & \delta w &= \tau' \end{aligned} \quad [\text{VI}, \ 0']$$

conditions analogues à celles obtenues pour la conservation de la forme

$$\tilde{\omega} \equiv \tilde{A} du + \tilde{B} dv \quad \tilde{A} = \sqrt{\frac{A}{B} M_0} \quad \tilde{B} = \sqrt{\frac{B}{A} M_0} \quad (78)$$

On utilise donc ici un facteur normant d'ordre zéro

$$H = \sqrt{\frac{M_0}{AB}} \quad (79)$$

et l'on peut aussi rattacher aux formes $\tilde{\omega}$ et γ_0 la forme quadratique

$$\tilde{\gamma} \equiv \tilde{\omega}^2 - \gamma_0$$

dont l'invariant $\tilde{\gamma}$ d'ordre zéro est nul.