Nouvelles annales de mathématiques

H. LAURENT

Sur le calcul d'une fonction symétrique

Nouvelles annales de mathématiques 3^e série, tome 6 (1887), p. 416-419

http://www.numdam.org/item?id=NAM_1887_3_6_416_0

© Nouvelles annales de mathématiques, 1887, tous droits réservés.

L'accès aux archives de la revue « Nouvelles annales de mathématiques » implique l'accord avec les conditions générales d'utilisation (http://www.numdam.org/conditions). Toute utilisation commerciale ou impression systématique est constitutive d'une infraction pénale. Toute copie ou impression de ce fichier doit contenir la présente mention de copyright.



Article numérisé dans le cadre du programme Numérisation de documents anciens mathématiques http://www.numdam.org/

SUR LE CALCUL D'UNE FONCTION SYMÉTRIQUE;

PAR M. H. LAURENT.

Soient

$$\varphi(x) = 0$$

une équation algébrique de degré m et $\psi(x)$ une fonction entière de x de degré μ . Divisons $\psi(x)$ par $\varphi(x)$; soient q_4 le quotient, ψ_4 le reste. Divisons $x\psi_4$ par $\varphi(x)$; soient q_4 le quotient, ψ_2 le reste, etc. Divisons $x\psi_{m-1}$ par φ ; soient q_m le quotient, ψ_m le reste. Soient enfin

 $R = \Sigma \pm a_{11}a_{22}\ldots a_{mm}.$

On aura

$$\psi(x) = q_1 \varphi + \psi_1.$$
 $x \psi_1(x) = q_2 \varphi + \psi_2.$

$$x\psi_{m-1}(x)=q_m\varphi+\psi_m;$$

on en conclut

$$x^{j-1}\psi(x) = \lambda \varphi + \psi_J(x),$$

 λ désignant un polynôme entier, et par suite, en appelant $\alpha_1, \alpha_2, \ldots, \alpha_m$ les racines de $\varphi(x) = 0$,

$$\alpha_{\ell}^{J-1} \, \psi(\alpha_{\ell}) = \psi_{J}(\alpha_{\ell});$$

si donc on pose

$$\begin{vmatrix} 1 & 1 & 1 & \dots & 1 \\ \alpha_1 & \alpha_2 & \alpha_3 & \dots & \alpha_m \\ \vdots & \vdots & \ddots & \ddots & \ddots \\ \alpha_1^{m-1} & \alpha_2^{m-1} & \alpha_3^{m-1} & \dots & \alpha_m^{m-1} \end{vmatrix} = \Lambda.$$

A sera le produit des différences des racines de $\varphi = o$ et l'on aura

$$(2) \left| \begin{array}{cccc} \psi(\alpha_1) & \psi(\alpha_2) & \dots & \psi(\alpha_m) \\ \alpha_1 \psi(\alpha_1) & \alpha_2 \psi(\alpha_2) & \dots & \alpha_n \psi(\alpha_m) \\ \dots & \dots & \dots & \dots & \dots \\ \alpha_1^{m-1} \psi(\alpha_1) & \alpha_2^{m-1} \psi(\alpha_2) & \dots & \alpha_m^{m-1} \psi(\alpha_m) \end{array} \right| = \Lambda \psi(\alpha_1) \psi(\alpha_2) \dots \psi(\alpha_n).$$

Or on a

$$\psi_j(\alpha_i) = a_{j1}\alpha_j^{m-1} + a_{j2}\alpha_j^{m-2} + \ldots + \alpha_{jn}$$
:

donc, en vertu de (1),

$$\alpha_i^{j-1} \psi(\alpha_i) = a_{j1} \alpha_i^{m-1} + a_{j2} \alpha_i^{m-2} + \ldots + \alpha_{jm};$$

donc, le déterminant qui figure dans le premier membre de (2) est le produit de R par A. La formule (2) donne alors

$$RA = A \psi(\alpha_1) \psi(\alpha_2) \dots,$$

on enfin

(3)
$$\psi(\alpha_1)\psi(\alpha_2)\ldots\psi(\alpha_m)=\mathrm{R}.$$

La fonction R est donc le premier membre de la résultante des équations $\varphi = 0$, $\psi = 0$. Il est d'ailleurs facile de reconnaître, dans les polynômes $\psi_1, \psi_2, ...$, ceux qui servent à Cauchy pour former sa résultante.

C'est, je crois, la première fois que l'identité (3) est démontrée directement. Le théorème de Bézout en découle.

Cette méthode peut être généralisée et étendue à un nombre quelconque d'équations à l'aide de la notion des polynômes réduits et des équivalences algébriques dont j'ai présenté la théorie dans les Nouvelles Annales l'année dernière.

Considérons les équations algébriques

(1)
$$\varphi_1 = 0$$
, $\varphi_2 = 0$, ..., $\varphi_n = 0$,

Ann. de Mathémat., 3° série, t. VI. (Septembre 1887.) 28

des degrés m_1, m_2, \ldots, m_n par rapport aux inconnues x_1, x_2, \ldots, x_n et soit ψ une fonction entière de x_1, x_2, \ldots, x_n de degré μ . Appelons $1 = \omega^0, \omega^1, \ldots, \omega^{p-1}$ les $p = m_1 m_2 \ldots m_n$ arguments réduits, c'est-à-dire les quantités de la forme $x_1^{\alpha_1} x_2^{\alpha_2} \ldots$ qui ne contiennent pas de facteur $x_1^{m_1}, x_2^{m_2}, \ldots, x_n^{m_n}$. Soient $\psi_0, \psi_1, \ldots, \psi_{p-1}$ les polynômes réduits équivalents à $\omega^0 \psi, \omega^1 \psi, \ldots, \omega^{p-1} \psi$; enfin désignons en général par $(F)_i$ ce que devient un polynôme F quand on y remplace x_1, x_2, \ldots, x_n par les éléments de la i^{teme} solution des équations (1) que nous supposons distinctes, finies et au nombre de p. Posons

$$\Theta = \begin{vmatrix} (\psi_0)_1 & (\psi_1)_1 & \dots & (\psi_{p-1})_1 \\ (\psi_0)_2 & (\psi_1)_2 & \dots & (\psi_{p-1})_2 \\ \dots & \dots & \dots & \dots \\ (\psi_0)_p & (\psi_1)_p & \dots & (\psi_{p-1})_p \end{vmatrix}.$$

Si l'on pose

$$\Omega = \begin{vmatrix} (\omega^0)_1 & (\omega^1)_1 & \dots & (\omega^{p-1})_1 \\ \dots & \dots & \dots & \dots \\ (\omega^0)_p & (\omega^1)_p & \dots & (\omega^{p-1})_p \end{vmatrix},$$

et si, faisant, en général,

$$\psi_{1} = a_{10} \omega^{0} + a_{11} \omega^{1} + \ldots + a_{1p-1} \omega^{p-1},$$

on désigne par R le déterminant $\sum a_{00} a_{11} \dots a_{p-1} a_{p-1}$, on observe que l'on a

$$(\psi_I)_i = (\omega_I \psi)_i,$$

on trouvera

(2)
$$\theta = \Omega R;$$

mais le déterminant Θ peut aussi se mettre sous la forme

$$\theta = \left| \begin{array}{ccc} (\psi)_1 \, (\omega^0)_1 & (\psi)_1 \, (\omega^1)_1 \\ (\psi)_2 \, (\omega^0)_2 & (\psi)_2 \, (\omega^1)_2 \\ \cdots & \cdots & \cdots \end{array} \right|$$

ou

(3)
$$\Theta = (\psi)_1 (\psi)_2 \dots (\psi)_p.$$

De (2) et (3) on conclut

$$\mathbf{R} = (\psi)_1 (\psi)_2 \dots (\psi)_n,$$

et R = o est la résultante du système

$$\psi = 0, \quad \varphi_1 = 0, \quad \varphi_2 = 0, \quad \ldots, \quad \varphi_n = 0$$

L'évaluation du degré de R ne présente d'ailleurs aucune difficulté.