

Recherches sur les surfaces associées à des suites de Laplace périodiques (4e note)

Lucien Godeaux

Résumé

Formation de relations liant les invariants des équations de Laplace satisfaites par les points de la suite considérée.

Citer ce document / Cite this document :

Godeaux Lucien. Recherches sur les surfaces associées à des suites de Laplace périodiques (4e note). In: Bulletin de la Classe des sciences, tome 53, 1967. pp. 1324-1331;

doi : <https://doi.org/10.3406/barb.1967.63029>;

https://www.persee.fr/doc/barb_0001-4141_1967_num_53_1_63029;

Fichier pdf généré le 22/02/2024

COMMUNICATION D'UN MEMBRE

GÉOMÉTRIE PROJECTIVE DIFFÉRENTIELLE

Recherches sur les surfaces associées à des suites de Laplace périodiques (quatrième note)

par LUCIEN GODEAUX
Membre de l'Académie

Résumé. — Formation de relations liant les invariants des équations de Laplace satisfaites par les points de la suite considérée.

On sait qu'à une surface (x) de l'espace ordinaire rapportée à ses asymptotiques u, v , est associée dans l'espace à cinq dimensions une suite de Laplace L déterminée par les points représentant sur l'hyperquadrique de Klein les tangentes aux asymptotiques de la surface. Nous avons publié plusieurs travaux relatifs aux surfaces auxquelles sont associées des suites de Laplace périodiques, de période nécessairement paire $2n + 2$. Le cas $n = 2$, où il s'agit de surfaces ayant mêmes quadriques de Lie et le cas $n = 3$, où il s'agit de surfaces ayant mêmes quadrilatères de Demoulin, peuvent être considérés comme résolus ⁽¹⁾. Il n'en va pas de même des cas où n est supérieur à

(1) On trouvera un exposé de cette question dans notre mémoire sur *La Géométrie différentielle des surfaces considérées dans l'espace réglé* (Mémoires in-8° de l'Académie roy. de Belgique, 1964, pp. 1-83). Les premières recherches sur le cas $n = 2$ sont dues à Demoulin (C.R. sept. 1908). Les nôtres datent de 1928.

3. Dans plusieurs notes consacrées à cette question ⁽¹⁾, nous avons établi des relations entre les invariants des équations de Laplace auxquelles satisfont les différents points de la suite L . Dans cette note, nous établissons de nouvelles relations entre ces invariants.

4. Considérons dans l'espace S_5 à cinq dimensions la suite de Laplace L ,

$$\dots, U^n, \dots, U^1, U, V, V^1, \dots, V^n, \dots \quad (L)$$

associée à une surface (x) rapportée à ses asymptotiques u, v , dont chaque point est le transformé du précédent dans le sens des u .

La condition pour que deux points p, q de S_5 soient conjugués par rapport à l'hyperquadrique Q de Klein s'exprime par la relation

$$\Omega(p, q) = 0.$$

Nous poserons

$$(m, n) = \Omega(U^m, V^n).$$

Rappelons que l'on a

$$(n, n-2) = 0, (n, n-1) = 0, (n, n) = 0, \\ (n, n+1) = 0, (n, n+2) = 0.$$

Sept points $U^{n+3}, U^{n+2}, \dots, U^{n-3}$ consécutifs de la suite L sont liés par une relation linéaire

$$\lambda_{n+3}U^{n+3} + \lambda_{n+2}U^{n+2} + \lambda_{n+1}U^{n+1} + \lambda_nU^n + \lambda_{n-1}U^{n-1} \\ + \lambda_{n-2}U^{n-2} + \lambda_{n-3}U^{n-3} = 0.$$

En exprimant les relations de polarité avec les points $V^{n+3}, V^{n+2}, \dots, V^{n-2}$, on obtient les équations

$$\lambda_n(n, n+3) + \lambda_{n-1}(n-1, n+3) + \lambda_{n-2}(n-2, n+3) \\ + \lambda_{n-3}(n-3, n-3) = 0,$$

⁽¹⁾ *Recherches sur les surfaces associées à des suites de Laplace périodiques* (Bulletin de l'Acad. roy. de Belgique, 1964 pp. 842-849, 920-925, 1121-1126), *Sur les surfaces liées à une suite de Laplace périodique* (Archiv der Mathematik, 1965, pp. 117-121), *Surfaces associées à une suite de Laplace périodique* (Revue Roumaine de Mathématiques pures et appliquées, 1965, pp. 687-690).

$$\begin{aligned}
 & \lambda_{n-1}(n-1, n+2) + \lambda_{n-2}(n-2, n+2) \\
 & \quad + \lambda_{n-3}(n-3, n+2) = 0, \\
 & \lambda_{n-2}(n-2, n+1) + \lambda_{n-3}(n-3, n+1) = 0, \\
 & \lambda_{n+3}(n+3, n) + \lambda_{n-3}(n-3, n) = 0, \\
 & \lambda_{n+3}(n-3, n-1) + \lambda_{n+2}(n+2, n-1) = 0, \\
 & \lambda_{n+3}(n+3, n-2) + \lambda_{n+2}(n+2, n-2) \\
 & \quad + \lambda_{n-1}(n+1, n-2) = 0.
 \end{aligned}$$

Ces relations permettent de déterminer les λ et on obtient l'équation

$$\begin{aligned}
 & (n-3, n)(n-2, n+1)(n-1, n+2)(n, n+3) \times \\
 & \begin{array}{|ccc|} \hline U^{n+3} & U^{n+2} & U^{n+1} \\ \hline \end{array} \\
 \times & \begin{array}{|ccc|} \hline (n+3, n-1) & (n+2, n-1) & 0 \\ \hline (n+3, n-2) & (n+2, n-2) & (n+1, n-2) \\ \hline \end{array} \\
 & + (n+3, n)(n+2, n-1)(n+1, n-2) \times \\
 & \begin{array}{|ccc|} \hline U^n & U^{n-1} & U^{n-2} & U^{n-3} \\ \hline \end{array} \\
 \times & \begin{array}{|cccc|} \hline (n, n+3) & (n-1, n+3) & (n-2, n+3) & (n-3, n+3) \\ \hline 0 & (n-1, n+2) & (n-2, n+2) & (n-3, n+2) \\ \hline 0 & 0 & (n-2, n+1) & (n-3, n+1) \\ \hline \end{array} = 0. \tag{1}
 \end{aligned}$$

2. Supposons que la suite L soit périodique et soit de période $2n+2$. Alors le point V^{n+1} coïncide avec le point U^n et le point U^{n+1} avec V^n . Ces deux points appartiennent d'ailleurs à l'hyperquadrique Q . Dans ces conditions, la suite $V^{n-4}, V^{n-3}, \dots, V^{n-2}$ coïncide avec la suite U^{n+3}, \dots, U^{n-3} .

Nous avons

$$\begin{aligned}
 & (n+1, n-2)(n+2, n-1)(n+3, n)(n-4, n+1) \times \\
 & \begin{array}{|ccc|} \hline V^{n-4} & V^{n-3} & V^{n-2} \\ \hline \end{array} \\
 \times & \begin{array}{|ccc|} \hline (n, n+4) & (n, n+3) & 0 \\ \hline (n-1, n+4) & (n-1, n+3) & (n-1, n+2) \\ \hline \end{array} \\
 & + (n+1, n+4)(n, n+3)(n-1, n+2) \times
 \end{aligned}$$

associées à des suites de Laplace périodiques

$$\times \begin{vmatrix} V^{n+1} & V^n & V^{n-1} & V^{n-2} \\ (n+4, n+1) & (n+4, n) & (n+4, n-1) & (n+4, n-2) \\ 0 & (n+3, n) & (n+3, n-1) & (n+3, n-2) \\ 0 & 0 & (n+2, n-1) & (n+2, n-2) \end{vmatrix} = 0.$$

Dans une note précédente, nous avons établi que l'on a

$$\lambda V^i = 2K_i U^{2n+1-i},$$

où nous posons $K_i = 2ak_1 k_2 \dots k_i$.

La relation précédente donne alors une relation (II) entre les points $U^{n-3} \dots U^{n-3}$ que l'on obtient en remplaçant dans l'équation précédente le premier et le deuxième déterminants respectivement par

$$\begin{vmatrix} k_{n+3} k_{n+4} U^{n-3} & k_{n+3} U^{n-2} & U^{n-1} \\ k_{n-1} k_n k_{n+1} k_{n+2} & (n, n+4) & (n, n+3) & 0 \\ & (n-1, n+4) & (n-1, n+3) & (n-1, n+2) \\ k_{n-1} k_n k_{n+1} U^n & k_{n-1} k_n U^{n-1} & k_{n-1} U^{n-2} & U^{n-3} \\ (n-4, n+1) & (n-4, n) & (n-4, n-1) & (n-4, n-2) \\ 0 & (n+3, n) & (n+3, n-1) & (n+3, n-2) \\ 0 & 0 & (n+2, n-1) & (n+2, n-2) \end{vmatrix}.$$

Cette nouvelle relation (II) doit être identique à la relation (I), c'est-à-dire que les coefficients des mêmes termes doivent être proportionnels.

3. Les rapports des coefficients de U^{n+3} , U^{n-3} , U^{n-2} , U^{n-2} dans les équations (II) et (I) sont respectivement

$$\frac{(n+1, n+4)(n+4, n+1)(n+3, n)}{(n-3, n)(n-2, n+1)(n+1, n-2)},$$

$$\frac{(n+4, n+1)}{(n-2, n+1)} k_{n-1} k_n k_{n+1} k_{n+2} k_{n+3} k_{n+4},$$

$$\frac{(n+1, n+4)(n+4, n+1)(n+3, n)(n+2, n-2)}{(n-3, n)(n-2, n+1)(n+3, n-1)(n+1, n-2)} k_{n-1},$$

$$\frac{(n+4, n+1)(n, n+4)}{(n, n+3)(n-3, n+1)} k_{n-1} k_n k_{n+1} k_{n+2} k_{n+3}.$$

En égalant les deux premiers rapports, on a

$$(n+1, n+4)(n+3, n) \\ = (n-3, n)(n+1, n-2) k_{n-1}k_nk_{n+1}k_{n+2}k_{n+3}k_{n+4}.$$

On a, comme nous l'établirons plus loin,

$$(n-1, n+4) = 2(-1)^n H_{n+1} \Delta, \\ (n+3, n) = 2(-1)^n K_n \Delta, \\ (n-3, n) = 2(-1)^n H_{n-3} \Delta, \\ (n+1, n-2) = 2(-1)^n K_{n-2} \Delta,$$

où nous avons posé

$$H_n = 2bh_1 h_2 \dots h_n$$

et où

$$\Delta = | x \ x_u \ x_v \ x_{uv} |$$

est une constante.

La relation précédente devient

$$H_{n+1}K_n = H_{n-3}K_{n-2}k_{n-1}k_nk_{n+1}k_{n+2}k_{n+3}k_{n+4},$$

c'est-à-dire

$$h_{n-2}h_{n-1}h_n h_{n+1} = k_{n-1}k_n k_{n+2}k_{n+3}k_{n+4}.$$

Les points U^{n-i} et V^{n-i+1} coïncidant, les invariants des équations de Laplace auxquelles ils satisfont sont égaux et on a

$$h_{n-i+1} = k_{n-i-1}.$$

La relation précédente est donc une identité.

4. En égalant le second et le troisième rapports, nous obtenons

$$(n+1, n+4)(n+3, n)(n+2, n-2) \\ = (n-3, n)(n+3, n-1)(n+1, n-2)k_{n-1}k_n \dots k_{n+4}.$$

Comme nous l'établirons plus loin, on a

$$(n+1, n+4) = 2(-1)^n H_{n+1} \Delta, \\ (n+3, n) = 2(-1)^n K_n \Delta, \\ (n+2, n-2) = 2(-1)^n K_{n-2}(\bar{K}_v^{n-2} - \bar{H}_v^{n+1}) \Delta, \\ (n-3, n) = 2(-1)^n H_{n-3} \Delta,$$

$$(n+1, n-2) = 2(-1)^n K_{n-2} \Delta,$$

$$(n+3, n-1) = 2(-1)^{n-1} K_{n-1} (\bar{K}_v^{n-1} - \bar{H}_v^{n+2}) \Delta.$$

On en déduit

$$H_{n+1} K_n K_{n-2} (\bar{K}_v^{n-2} - \bar{H}_v^{n+1}) + H_{n-3} K_{n-2} K_{n-1} (\bar{K}_v^{n-1} - \bar{H}_v^{n+2}) = 0,$$

c'est-à-dire

$$h_{n-3} h_{n-1} h_n h_{n+1} h_{n+2} (\bar{K}_v^{n-2} - \bar{H}_v^{n+1}) + \bar{K}_v^{n-1} - \bar{H}_v^{n+2} = 0. \quad (\text{A})$$

Rappelons que nous avons posé dans nos notes antérieures

$$\bar{H}^n = \log . b^{n+1} h_1^n \dots h_{n-1}^2 h_n, \quad \bar{K}^n = \log . a^{n+1} k_1^n \dots k_{n-1}^2 k_n.$$

5. L'égalité des second et quatrième rapports donne

$$(n, n+4)(n-2, n+1) = (n, n+3)(n-3, n+1)k_{n-4}.$$

On a

$$(n, n+4) = 2(-1)^{n-1} H_n (\bar{H}_u^n - \bar{K}_u^{n+3}) \Delta,$$

$$(n-2, n+1) = 2(-1)^{n-1} H_{n-2} \Delta,$$

$$(n, n+3) = 2(-1)^{n-1} H_n \Delta,$$

$$(n-3, n+1) = 2(-1)^n H_{n-3} (\bar{H}_u^{n-3} - \bar{K}_u^n) \Delta.$$

On obtient donc

$$H_{n-2} H_n (\bar{H}_u^n - \bar{K}_u^{n+3}) = H_n H_{n-3} (\bar{H}_u^{n-3} - \bar{K}_u^n) k_{n-4},$$

c'est-à-dire, puisque $k_{n-4} = h_{n-2}$,

$$\bar{H}_u^n + \bar{H}_u^{n-3} = \bar{K}_u^{n+3} + \bar{K}_u^n. \quad (\text{B})$$

Remarquons qu'en dérivant l'équation précédente par rapport à v , on obtient

$$h_{u-1} + h_{u-2} = k_{n+4} + k_{n+1},$$

ce qui est une identité.

6. En identifiant les relations liant les points $U^{n+4} \dots U^{n-2}$ et $V^{n+3} \dots V^{n-3}$, on obtiendrait de même

$$k_{n-2} k_{n-1} k_n k_{n+1} k_{n+2} (\bar{H}_v^{n-2} - \bar{K}_v^{n+1}) + \bar{H}_v^{n-1} - \bar{K}_v^{n+2} = 0, \quad (\text{A})$$

$$\bar{K}_v^n + \bar{K}_v^{n-3} = \bar{H}_v^{n-3} + \bar{H}_v^n. \quad (\text{B})$$

7. Il nous reste à établir les formules utilisées plus haut.

En dérivant les équations $(n-1, n-3) = 0$, $(n-2, n-4) = 0$ par rapport à v , on obtient

$$(n, n-3) + k_{n-3}(n-1, n-4) = 0,$$

$$(n-1, n-4) + k_{n-4}(n-2, n-5) = 0,$$

d'où

$$(n, n-3) - k_{n-3}k_{n-4}(n-2, n-5) = 0.$$

On est conduit à poser

$$(n, n-3) = (-1)^{n-1}K_{n-3}(3, 0).$$

On a $(3, 0) = \Omega(U^3, V)$. En dérivant l'équation $\Omega(U^2, V) = 0$ par rapport à v , on a

$$\Omega(U^3, V) - 2a\Omega(U^2, U) = 0.$$

Comme $\Omega(U^2, U) = 2\Delta$, il vient

$$(3, 0) = 4a\Delta$$

et

$$(n, n-3) = 2(-1)^{n-1}K_{n-3}\Delta.$$

On obtiendrait de même, en remarquant que $\Omega(V^2, V) = -2\Delta$,

$$(n-3, n) = 2(-1)^n H_{n-3}\Delta.$$

8. Rappelons tout d'abord que dans nos notes antérieures, nous avons posé

$$H^n = \log.bh_1h_2 \dots h_n, \quad K^n = \log.ak_1k_2 \dots k_n.$$

Dérivons les relations

$$(n-1, n-4) = 2(-1)^n K_{n-4}\Delta, \quad (n-2, n-5) = 2(-1)^{n-1} K_{n-5}\Delta$$

par rapport à v . Il vient

$$(n, n-4) - k_{n-4}(n-1, n-5) = 2(-1)^n K_{n-4}(K_v^{n-3} - H_v^{n-1})\Delta,$$

$$(n-1, n-5) - k_{n-5}(n-2, n-6) = 2(-1)^n K_{n-5}(K_v^{n-3} - H_v^{n-2})\Delta,$$

d'où

$$\begin{aligned} & (n, n-4) - k_{n-4}k_{n-5}(n-2, n-6) \\ &= 2(-1)^n K_{n-4}(K_v^{n-4} + K_v^{n-5} - H_v^{n-1} - H_v^{n-2})\Delta. \end{aligned}$$

On est conduit à poser

$$\begin{aligned} & (n, n-4) = (-1)^{n-1} K_{n-4}(4, 0) \\ & = 2(-1)^n K_{n-4} [K_v^{n-4} + K_v^{n-5} + \dots + K_v^1 + H_v^{n-1} \\ & \quad - (H_v^{n-2} + H_v^{n-3} + \dots + H_v^4)] \Delta. \end{aligned}$$

De $\Omega(U^3, V) = 4a\Delta$, on déduit en dérivant par rapport à v ,

$$\Omega(U^4, V) + h_3 \Omega(U^3, V) - 2a \Omega(U^3, U) = 4a(\log a)_v \Delta.$$

De la relation qui lie les points U^3, U^2, \dots, V^2 , on déduit

$$\Omega(U^3, U) = 2\bar{H}_v^2 \Delta$$

et on a donc

$$(4, 0) = \Omega(U^4, V) = 4a(\log a)_v - (\log b^3 h_1^2 h_2 h_3)_v \Delta.$$

Par suite

$$(n, n-4) = 2(-1)^n K_{n-4} (\bar{K}_v^{n-4} - \bar{H}_v^{n-1}) \Delta.$$

On obtiendrait de même

$$(n-4, n) = 2(-1)^{n-1} H_{n-4} (\bar{H}_u^{n-4} - \bar{K}_u^{n-1}) \Delta.$$

Liège, le 6 décembre 1967.