

Sur l'allure d'une fonction harmonique dans le voisinage d'un point exceptionnel

par

W. Stożek.

L'objet de cette Note est la généralisation des théorèmes de M. Picard (C. R. du 3 et du 16 avril 1913), concernant l'allure d'une fonction harmonique dans le voisinage d'un point exceptionnel¹⁾. La méthode s'applique dans l'espace comme dans le plan et n'implique pas que les surfaces équipotentielles soient fermées. Au contraire, cette propriété résulte des formules (3). Soit

$U(P)$ — une fonction des coordonnées du point P harmonique et uniforme en tout point intérieur à un domaine \mathcal{E} , à deux ou à trois dimensions, sauf peut-être en un point exceptionnel O ,

S — une sphère (ou un cercle) de centre O ayant une longueur donnée R ($R > 0$) pour rayon.

Σ — une sphère (ou un cercle) concentrique à S , de rayon ϱ ($0 < \varrho < R$)

l — la longueur \overline{OP} .

Théorème. S'il existe une constante non négative d telle que les relations

$$(1) \quad 0 < l \leq R$$

entraînent

$$(2) \quad \left\{ \begin{array}{l} -\frac{d}{l} < U(P) \quad (\text{cas de l'espace}), \\ \text{ou} \\ -d \log \frac{1}{l} < U(P) \quad (\text{cas du plan}), \end{array} \right.$$

¹⁾ Dans le même tome des C. R. (176), on trouve des Notes de MM. P. Noaillon (p. 879), G. Bouligand (pp. 1037, 1200, 1366) et H. Lebesgue (pp. 1097, 1270) relatives au même sujet.

on¹⁾ a:

$$(3) \left\{ \begin{array}{l} U(P) = \frac{c}{l} + \text{fonction harmonique dans tout le domaine } \mathcal{T} \\ \quad \text{(cas de l'espace),} \\ \text{ou} \\ U(P) = c \cdot \lg \frac{1}{l} + \text{fonction harmonique dans tout le domaine } \mathcal{T} \\ \quad \text{(cas du plan),} \end{array} \right.$$

où c est une constante; dans le cas particulier où, pour

$$0 < l \leq R$$

la fonction U est bornée, la constante c est nulle, les formules (3) étant sûrement valables dans tout le domaine \mathcal{T} , à moins que le point O ne soit un point de discontinuité de la fonction $U(P)$, cas où les formules (3) ne seraient plus valables au point O lui-même-tout en subsistant en tout autre point du domaine \mathcal{T} avec la valeur nulle de la constante c .

Pour établir le théorème²⁾ précédent, considérons d'abord le cas de l'espace et, par rapport au domaine compris entre les sphères Σ et S , appliquons le théorème de Green aux fonctions $U(P)$ et

$$(4) \quad \frac{1}{\varrho} - \frac{1}{l}.$$

La seconde des deux fonctions précédentes s'annulant sur la sphère Σ , il viendra:

$$(5) \quad + \frac{1}{\varrho^2} \int_{(\Sigma)} u ds - \frac{1}{R^2} \int_{(S)} u ds = \left(\frac{1}{\varrho} - \frac{1}{R} \right) \int_{(S)} \frac{du}{dN} ds.$$

Pour établir la formule analogue relative au cas du plan, il suffira de remplacer la fonction (4) par

$$\lg \frac{l}{\varrho},$$

¹⁾ On a évidemment un théorème tout à fait analogue, correspondant au cas où la constante d serait non positive et où le sens des inégalités (1) serait renversé.

²⁾ Dans la démonstration qui va suivre, j'utilise une remarque de M. Zarembo, remarque qui m'a permis de simplifier celle que j'avais élaborée d'abord.

ce qui donnera:

$$(6) \quad \frac{1}{\varrho} \int_{(\Sigma)} u \, ds - \frac{1}{R} \int_{(S)} u \, ds = \log \frac{R}{\varrho} \int_{(S)} \frac{du}{dN} \, ds.$$

J'observe maintenant que, sans nuire à la généralité, on peut admettre que la constante d qui figure dans les inégalités (2) est nulle; pour le voir il suffit de changer $U(P)$ en

$$U(P) + \frac{d}{l} \text{ ou en } U(P) + d \log \frac{1}{l}$$

selon qu'il s'agit du cas de l'espace ou de celui du plan. Nous supposons donc que les relations (1) entraînent la suivante:

$$(7) \quad U(P) > 0.$$

Cela posé, reprenons le cas de l'espace et supposons que le point P ait une position arbitrairement donnée à l'intérieur de la sphère S , sans cependant coïncider avec le centre O de cette sphère. Donnons alors au rayon ϱ de la sphère Σ une valeur assez petite pour que le point P soit extérieur à la sphère Σ et désignons par $G(P, Q)$ la valeur en un point Q de la fonction de Green de pôle P , relative au domaine extérieur à la sphère Σ . Une application facile du théorème de Green nous donnera la formule suivante:

$$(8) \quad U(P) = \int_{(\Sigma)} U(Q) \frac{d_{\varrho} G(P, Q)}{dN} \, ds + \int_{(S)} U(Q) \frac{d_{\varrho} G(P, Q)}{dN} \, ds + \\ - \int_{(S)} G(P, Q) \frac{d_{\varrho} G(P, Q)}{dN} \, ds.$$

Il nous faut maintenant passer à la limite pour $\varrho = 0$. En désignant par r la distance des points P et Q et en posant

$$(9) \quad V(P) = \frac{1}{4\pi} \int_{(S)} U \frac{d}{dN} \left(\frac{1}{r} \right) \, ds - \frac{1}{4\pi} \int_{(S)} U \frac{ds}{r},$$

on trouve aisément:

$$(10) \quad \lim_{\varrho \rightarrow 0} \left\{ \int_{(\Sigma)} U(Q) \frac{d_{\varrho} G(P, Q)}{dN} \, ds - \int_{(S)} G(P, Q) \frac{d_{\varrho} U(Q)}{dN} \, ds \right\} = V(P)$$

où, évidemment, $V(P)$ est une fonction harmonique dans tout l'intérieur de la sphère S . Reste à déterminer la limite du premier terme du 2.ième membre de (8); dans l'intégrale qui le constitue, on a:

$$(11) \quad \frac{d_{\rho}G(P, Q)}{dN} = \frac{l^2 - \rho^2}{4\pi \rho r^3};$$

d'autre part, l'équation (5) donne:

$$(12) \quad \lim_{\rho \rightarrow 0} \frac{1}{\rho} \int_{(\Sigma)} u ds = \int_{(S)} \frac{du}{dN} ds.$$

En s'appuyant sur (7), on s'assure aisément, à l'aide des équations (11) et (12), que l'on a:

$$\lim_{\rho \rightarrow 0} \int_{(\Sigma)} U(Q) \frac{d_{\rho}G(P, Q)}{dN} ds = \frac{1}{4\pi l} \int_{(S)} \frac{du}{dN} ds.$$

En s'appuyant sur cette équation ainsi que sur l'équation (10), on déduit de (8) la formule suivante

$$(13) \quad U(P) = \frac{c}{l} + V(P),$$

en posant,

$$(14) \quad c = \frac{1}{4\pi} \int_{(S)} \frac{du}{dN} ds.$$

La formule (13) n'est valable que pour les positions du point P qui satisfont aux conditions

$$(15) \quad 0 < l < R,$$

il y a donc encore quelques, mots à dire pour démontrer d'une façon complète la 1.ière partie de notre théorème en ce qui concerne le cas de l'espace. Désignons par $W(P)$ la fonction des coordonnées du point P définie comme il suit: au centre O de la sphère S on a

$$W(O) = V(O)$$

et, pour toute autre position du point P dans le domaine τ , on a

$$W(P) = U(P) - \frac{c}{l}.$$

A l'intérieur de la sphère S , la fonction $W(P)$ se confondra avec la fonction $V(P)$ à cause de (13), d'où l'on déduit que la fonction $W(P)$ est une fonction harmonique dans *tout* l'intérieur du domaine \mathcal{C} ; d'autre part, il résulte de la définition de la fonction $W(P)$ que, pour *toute* position du point P à l'intérieur du domaine \mathcal{C} et sous la seule restriction d'avoir

$$(16) \quad l > 0,$$

on a

$$(17) \quad U(P) = \frac{c}{l} + W(P),$$

formule qui démontre la 1-ière partie de notre théorème pour le cas de l'espace; pour reconnaître, dans le même cas, l'exactitude de la 2-ième partie du théorème, il suffit de remarquer que, lorsque la fonction $U(P)$ est bornée, on a nécessairement

$$c = 0.$$

Passons maintenant au cas du plan. La formule (8) peut-être regardée comme se rapportant à ce cas-là: il suffit pour cela de regarder les symboles Σ et S comme représentant des cercles et l'expression $G(P, Q)$ comme celle de la fonction de Green de pôle P , relative au domaine extérieur par rapport au cercle Σ . Placons-nous donc à ce point de vue et passons à la limite pour $\varrho = 0$. A cet effet, désignons par r la distance des points P et Q et par r_1 la distance du point Q au conjugué harmonique P_1 du point P par rapport aux points d'intersection du cercle Σ avec la droite passant par le centre O du cercle Σ et par le point P . Avec ces notations la formule (8) pourra s'écrire comme il suit:

$$(18) \quad U(P) = \frac{1}{2\pi} \int_{(\Sigma)} U \frac{l^2 - \varrho^2}{\varrho r^2} ds + \frac{1}{2\pi} \int_{(S)} U \left\{ \frac{1}{r_1} \frac{d\varrho r_1}{dN} - \frac{1}{r} \frac{d\varrho r}{dN} \right\} ds + \\ - \int_{(S)} \frac{du}{dN} \left\{ \log \frac{r_1}{\varrho} - \log r - \log \frac{1}{l} \right\} ds.$$

La formule (6) donne

$$(19) \quad \lim_{\varrho \rightarrow 0} \int_{(\Sigma)} u ds = 0.$$

Cela étant, il résulte de (7) que, pour $\varrho = 0$, la limite du second membre de (18) se confond avec celle de l'expression suivante:

$$\frac{1}{2\pi} \frac{l^2 - \varrho^2}{\varrho l^2} \int_{(\Sigma)} u ds + \frac{1}{2\pi} \int_{(s)} U \left\{ \frac{-1}{R} - \frac{1}{r} \frac{d_\varrho r}{dN} \right\} ds +$$

$$- \frac{1}{2\pi} \int_{(s)} \frac{du}{dN} \left\{ \log \frac{R}{\varrho} - \log r - \log \frac{1}{l} \right\} ds,$$

expression qui, à cause de (6), est égale à la suivante

$$(20) \quad - \frac{1}{2\pi} \frac{l^2}{\varrho} \int_{(\Sigma)} u ds + V(P) + c \log \frac{1}{l}$$

où l'on a posé

$$(21) \quad V(P) = \frac{1}{2\pi} \int_{(s)} \left\{ \frac{du}{dN} \log r - u \frac{1}{r} \frac{d_\varrho r}{dN} \right\} ds$$

et

$$(22) \quad c = \frac{1}{2\pi} \int_{(s)} \frac{du}{dN} ds.$$

Or, à cause de (19), la limite de l'expression (20) pour $\varrho = 0$ est égale à

$$V(P) + c \log \frac{1}{l}.$$

Par conséquent, la formule (18) donne, par le passage à la limite pour $\varrho = 0$, la suivante

$$(23) \quad U(P) = c \log \frac{1}{l} + V(P),$$

formule valable sous la condition (15) et dans laquelle, comme cela résulte de (21), la fonction $V(P)$ représente une fonction harmonique dans tout l'intérieur du cercle Σ . Cela posé, la démonstration s'achève comme dans le cas de l'espace. En définitive notre théorème est complètement démontré.

Remarque ¹⁾. Sans avoir rien à changer dans la thèse du théorème qui vient d'être démontré, on peut adopter l'hypothèse un peu moins restrictive que voici: il existe une suite infinie $\{\varrho_n\}$ à termes positifs et ayant zéro pour limite à laquelle correspond un nombre positif d tel que l'existence de l'une ou de l'autre des inégalités (2) ne soit assurée à l'avance que pour

$$l = \varrho_n \quad (n = 1, 2, 3 \dots).$$

¹⁾ Je dois cette remarque à M. Steinhaus.

Pour s'assurer de l'exactitude de cette remarque, il suffit de considérer que rien n'empêche de remplacer, dans la démonstration exposée plus haut, ϱ par ϱ_n et de passer à la limite pour $\frac{1}{n} = 0$.

Pour terminer, complétons l'étude précédente par l'examen du cas suivant: la fonction $U(P)$, harmonique et uniforme en tout point intérieur au domaine \mathcal{C} sauf peut-être en O n'est pas de la forme considérée dans la thèse de notre théorème. Je dis que, dans ce cas, le point A est un point-limite des zéros de la fonction $U(P)$. Pour le reconnaître, il suffit de considérer que, en vertu de la remarque faite il y a un instant on a la proposition suivante; si l'on désigne par $\{l_n\}$ une suite infinie à termes positifs ayant zéro pour limite et, lorsque P varie de façon à satisfaire à la condition

$$l = l_n,$$

par m_n et M_n respectivement le minimum et le maximum de l'expression

$$l \cdot U(P)$$

ou de l'expression

$$\frac{U(P)}{\log \frac{1}{l}}$$

selon que l'on considère le cas de l'espace ou celui du plan, les termes de la suite

$$m_1, m_2, m_3 \dots$$

n'auront pas de borne inférieure finie, et ceux de la suite

$$M_1, M_2, M_3 \dots$$

n'auront pas de borne supérieure finie.