

# ANNALES SCIENTIFIQUES DE L'É.N.S.

GEORGES GIRAUD

**Sur certains problèmes non linéaires de Neumann et sur certains problèmes non linéaires mixtes (suite)**

*Annales scientifiques de l'É.N.S. 3<sup>e</sup> série*, tome 49 (1932), p. 245-309

[http://www.numdam.org/item?id=ASENS\\_1932\\_3\\_49\\_245\\_0](http://www.numdam.org/item?id=ASENS_1932_3_49_245_0)

© Gauthier-Villars (Éditions scientifiques et médicales Elsevier), 1932, tous droits réservés.

L'accès aux archives de la revue « Annales scientifiques de l'É.N.S. » (<http://www.elsevier.com/locate/ansens>) 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.

NUMDAM

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

SUR  
CERTAINS PROBLÈMES NON LINÉAIRES DE NEUMANN

ET SUR  
CERTAINS PROBLÈMES NON LINÉAIRES MIXTES

(suite)

PAR M. GEORGES GIRAUD



CHAPITRE X.

PROBLÈME LINÉAIRE DE DIRICHLET.

1. *Énoncé du problème.* — Considérons l'opération du type elliptique

$$\mathcal{F}u = \sum_{\alpha, \beta} a_{\alpha, \beta} \frac{\partial^2 u}{\partial x_\alpha \partial x_\beta} + \sum_{\alpha} b_\alpha \frac{\partial u}{\partial x_\alpha} + cu \quad (a_{\alpha, \alpha} > 0),$$

et un domaine borné ouvert dont la frontière  $\mathcal{S}$  remplit les conditions (II, 1) et en outre celle que les dérivées des coordonnées de ses points sont lipschitziennes d'exposant  $h < 1$ . On suppose que  $c$  est continu dans  $\mathcal{D} + \mathcal{S}$ , et que les  $b_\alpha$  sont lipschitziens d'exposant  $h$  dans le même domaine; dans  $\mathcal{D} + \mathcal{S}$  encore, les dérivées des  $a_{\alpha, \beta}$  sont supposées existantes et lipschitziennes d'exposant  $h$ .

Nous pouvons, de différentes manières, prolonger hors de  $\mathcal{D}$  les coefficients de  $\mathcal{F}$  et choisir dans tout l'espace une fonction  $\gamma$ , nulle hors d'un certain domaine borné, de façon que, dans tout l'espace, les  $b_\alpha$ ,  $c - \gamma$  et les dérivées des  $a_{\alpha, \beta}$  soient lipschitziens d'exposant  $h$  et que, hors d'un certain domaine borné, l'opération  $\mathcal{F}u - \gamma u$  se réduise à  $\sum_{\alpha} \frac{\partial^2 u}{\partial x_\alpha^2} - g^2 u$  ( $g > 0$ ); de plus  $c - \gamma$  doit être négatif ou nul partout;  $c$  doit avoir une limite continue quand  $X$  vient sur  $\mathcal{S}$  par points extérieurs à  $\mathcal{D} + \mathcal{S}$ , mais il peut y avoir un saut brusque au

passage de  $\mathcal{S}$  (le plus simple est de prendre  $c = -g^2$  hors de  $\mathcal{O} + \mathcal{S}$ , avec  $c - \chi = -g^2$  dans tout l'espace). Soit  $G(X, \Xi)$  la solution élémentaire principale de l'équation

$$\mathcal{F}u - \chi u = 0.$$

Donnons-nous une fonction continue  $f_1(X)$  d'un point de  $\mathcal{O} + \mathcal{S}$  et une fonction continue  $\varphi_1(X)$  d'un point de  $\mathcal{S}$ . Soit d'autre part  $\mathcal{S}'$  une multiplicité intérieure à  $\mathcal{O}$ , infiniment voisines de  $\mathcal{S}$ , et formant la frontière d'un domaine ouvert  $\mathcal{O}'$ , intérieur à  $\mathcal{O}$ . Nous nous proposons de trouver une fonction  $u_1$ , continue dans  $\mathcal{O} + \mathcal{S}$ , à dérivées continues en tout point de  $\mathcal{O}$ , telle que, sur  $\mathcal{S}$ ,  $u_1 = \varphi_1$ , et que, d'autre part, quand  $X$  appartient à  $\mathcal{O}'$ ,

$$(1) \quad \int_{\mathcal{O}'}^{(m)} G(X, A) [f_1(A) - \chi(A)u_1(A)] dV_A \\ = \int_{\mathcal{S}'}^{(m-1)} [G(X, A) \Theta u_1(A) - u_1(A) ZG(X, A)] dS_A - u_1(X).$$

C'est ce qui sera nommé le *problème (généralisé) de Dirichlet*, nom qui sera aussi appliqué au problème adjoint énoncé plus loin.

Les dérivées secondes de l'intégrale d'ordre  $m - 1$  sont continues en tout point de  $\mathcal{O}'$ . Les dérivées du premier membre sont lipschitziennes d'exposant quelconque inférieur à 1 (I, 4). Donc les dérivées de  $u_1$  doivent être lipschitziennes d'exposant quelconque inférieur à 1 dans tout ensemble fermé intérieur à  $\mathcal{O}$ .

Si, outre les hypothèses faites,  $f_1$  et  $\chi$  ou  $c$  sont lipschitziens d'exposant  $h$ , les dérivées secondes de  $u_1$  doivent être lipschitziennes d'exposant  $h$  dans tout ensemble fermé intérieur à  $\mathcal{O}$ , et l'on aura

$$\mathcal{F}u_1 = f_1.$$

Si,  $f_1$  et  $\chi$  étant supposés seulement continus, cette équation a une solution  $u_1$  prenant les valeurs données sur  $\mathcal{S}$ , et dont les dérivées secondes soient bornées dans tout ensemble fermé intérieur à  $\mathcal{O}$ ,  $u_1$  est solution de notre problème (VI, 4). Le nom de *problème (généralisé) de Dirichlet* convient donc.

On a vu aussi (VI, 10) que, malgré l'apparence, les conditions imposées à  $u_1$  ne dépendent pas du choix du prolongement de  $\mathcal{S}$  dans tout l'espace, ni du choix de  $\chi$ .

2. *Problème adjoint.* — Nous donnons le nom de *problème adjoint* au précédent, au problème suivant : étant données une fonction  $f_2(X)$ , continue dans  $\mathcal{D} + \mathcal{S}$  et une fonction continue  $\varphi_2(X)$  d'un point de  $\mathcal{S}$ , trouver une fonction  $u_2(X)$ , à dérivées continues en tout point de  $\mathcal{D}$ , telle que, sur  $\mathcal{S}$ ,  $u_2 = \varphi_2$ , et telle que, d'autre part, quand  $X$  appartient à  $\mathcal{D}'$ ,

$$(2) \quad \int_{\omega'}^{(m)} G(A, X) [\chi(A) u_2(A) - f_2(A)] dV_A, \\ = \int_{\mathcal{S}'}^{(m-1)} [u_2(A) \Theta G(A, X) - G(A, X) Z u_2(A)] dS_A + u_2(X).$$

Mettons  $G(A, X)$  sous la forme déjà vue (V, 18)

$$G(A, X) = \omega(X) N(A, X),$$

et soit  $u_2(X) = \omega(X) \varrho_2(X)$ ; alors

$$\int_{\omega'}^{(m)} \omega(A) N(A, X) \left[ \chi(A) \varrho_2(A) - \frac{f_2(A)}{\omega(A)} \right] dV_A \\ = \int_{\mathcal{S}'}^{(m-1)} \{ \varrho_2(A) \Theta' [\omega(A) N(A, X)] - \omega(A) N(A, X) Z' \varrho_2(A) \} dS_A + \varrho_2(X),$$

avec

$$Z' f = \sum_{\alpha, \beta} a_{\alpha, \beta} \varpi_{\alpha} \frac{\partial f}{\partial x_{\beta}} + \psi' f, \\ \Theta' f = \sum_{\alpha, \beta} \varpi_{\alpha} \frac{\partial (a_{\alpha, \beta} f)}{\partial x_{\beta}} + \left\{ \psi' + \sum_{\alpha} \varpi_{\alpha} \left[ b_{\alpha} - \frac{2}{\omega} \sum_{\beta} \frac{\partial (a_{\alpha, \beta} \omega)}{\partial x} \right] \right\} f,$$

où  $\psi'$  est une fonction arbitraire. On voit que ce problème est de même nature que le précédent : il suffit de se reporter à l'équation dont  $\omega(A)N(A, X)$  est la solution élémentaire principale, relativement à  $X$ . Les deux problèmes peuvent être dits *adjoints l'un à l'autre*.

3. *Prolongement des coefficients.* — La solution de ces problèmes comporte d'abord l'opération consistant à prolonger les coefficients de  $\mathcal{F}$  dans tout l'espace et à choisir  $\chi$  de façon à remplir certaines conditions. Deux méthodes seront indiquées pour cela; la première seule est applicable quand on ne fait que les hypothèses énoncées au début (§ 1).

Les deux méthodes ont en commun la façon de prolonger les  $a_{\alpha, \beta}$ . Nous choisissons d'abord un paramètre  $s_m$  (III, 4) pour servir à repé-

rer les points voisins de  $\mathcal{S}$ ; on suppose  $s_m > 0$  hors de  $\mathcal{D}$ . Dans la région  $0 < s_m < s'_m$ , où  $s'_m$  est constant et assez petit, les  $a_{\alpha,\beta}$  seront choisis pourvus de dérivées lipschitziennes d'exposant  $h$  et de façon à respecter la continuité de ces fonctions et de leurs dérivées au passage de  $\mathcal{S}$ ; sur  $s_m = s'_m$ , les  $a_{\alpha,\alpha}$  devront être égaux à un, les autres  $a_{\alpha,\beta}$  à zéro, et les dérivées de ces fonctions devront être toutes nulles. On emploiera la méthode indiquée (IX, 2) mais en la complétant : aux valeurs fournies par la méthode pour les  $a_{\alpha,\alpha}$ , nous ajoutons  $k s_m^2 (s'_m - s_m)^2$ ,  $k$  étant une constante indépendante de  $\alpha$ , et telle que l'équation soit du type elliptique dans notre région; par exemple  $k$  s'obtiendra en ajoutant 1 à la borne inférieure des valeurs pour lesquelles cela a lieu. Hors de  $\mathcal{D} + \mathcal{S}$  et de cette région, on prend

$$a_{\alpha,\alpha} = 1, \quad a_{\alpha,\beta} = 0 \quad (\beta \neq \alpha).$$

Dans la première méthode, on prolonge les  $b_\alpha$  dans la région  $0 < s_m < s'_m$  de façon qu'ils soient lipschitziens d'exposant  $h$ , nuls sur  $s_m = s'_m$ , et continus au passage de  $\mathcal{S}$ . Ensuite on choisit arbitrairement sur  $\mathcal{S}$  les valeurs de certaines fonctions  $\theta_1, \theta_2, \dots, \theta_m$ , pourvu que les dérivées de ces valeurs soient lipschitziennes d'exposant  $h$  (par exemple  $\theta_1 = \theta_2 = \dots = \theta_m = 0$ ). Si l'on astreint  $\theta_1, \theta_2, \dots, \theta_m$  à avoir toutes leurs dérivées continues hors de  $\mathcal{D}$ , la valeur sur  $\mathcal{S}$  de

$$(3) \quad 4 \left( c - \sum_{\gamma} \frac{\partial \theta_{\gamma}}{\partial x_{\gamma}} \right) + \sum_{\alpha,\beta} A_{\alpha,\beta} \left( b_{\alpha} - \sum_{\gamma} \frac{\partial a_{\alpha,\gamma}}{\partial x_{\gamma}} - 2 \theta_{\alpha} \right) \left( b_{\beta} - \sum_{\gamma} \frac{\partial a_{\beta,\gamma}}{\partial x_{\gamma}} - 2 \theta_{\beta} \right)$$

se réduit à une fonction connue (en supposant toutefois  $c$  continu au passage de  $\mathcal{S}$ ) augmentée de  $-4 \sum_{\gamma} \frac{\partial \theta_{\gamma}}{\partial s_m} \frac{\partial s_m}{\partial x_{\gamma}}$ ; on prendra, sur  $\mathcal{S}$ ,

$$\frac{\partial \theta_{\gamma}}{\partial s_m} = t \frac{\partial s_m}{\partial x_{\gamma}},$$

$t$  étant indépendant de  $X$  et de  $\gamma$  et assez grand pour que l'expression ci-dessus soit négative (par exemple, on ajoute 1 à la borne inférieure des valeurs pour lesquelles cela a lieu); sur  $s_m = s'_m$ , les  $\theta_{\gamma}$  et toutes leurs dérivées devront être nuls; notre procédé (IX, 2) permet de définir les  $\theta_{\gamma}$  complètement. Au delà de  $s_m = s'_m$ , tous les  $\theta_{\gamma}$  doivent être nuls. Enfin, si l'on veut respecter la continuité de  $c$  au passage de  $\mathcal{S}$ , on fixe sa valeur  $-g^2$  sur  $s_m = s'_m$  de façon que la méthode indiquée (IX, 1, qui est applicable même si  $c$  est seulement *continu*

dans  $\mathcal{O} + \mathcal{S}$ ) rende (3) négatif dans tout  $0 < s_m < s'_m$ ; toutefois  $c$  n'est lipschitzien que s'il prend sur  $\mathcal{S}$  des valeurs lipschitziennes; au delà de  $s_m = s'_m$ ,  $c = -g^2$ . Si l'on ne désire pas que  $c$  soit continu, on peut prendre tous les  $\theta_\gamma$  identiquement nuls et prendre pour  $c$ , hors de  $\mathcal{O}$ , la valeur constante  $-g^2$  telle que (3) soit partout négatif. La forme quadratique P (II, 3) est alors définie positive hors de  $\mathcal{O}$  (II, 8).

La seconde méthode ne s'applique que si les dérivées des

$$b_x - \sum_{\beta} \frac{\partial a_{x,\beta}}{\partial x_{\beta}}$$

existent et sont lipschitziennes (d'exposant  $h$ ). On prolonge alors ces fonctions de façon (IX, 2) que leurs dérivées restent continues au passage de  $\mathcal{S}$  et soient lipschitziennes d'exposant  $h$  dans  $0 < s_m < s'_m$ ; sur  $s_m = s'_m$ , ces fonctions et leurs dérivées doivent s'annuler et être encore nulles au delà de  $s_m = s'_m$ . Le prolongement des  $a_{x,\beta}$  étant déjà trouvé, celui des  $b_x$  en résulte. Quand à  $c$ , on le prend négatif ou nul partout hors de  $\mathcal{O}$ , au prix même d'une discontinuité au passage de  $\mathcal{S}$ ; le plus simple est de le prendre égal à  $-g^2$  partout hors de  $\mathcal{O}$  ( $g > 0$ ).

Si l'on veut, dans cette seconde méthode, respecter la continuité de  $c$  sur  $\mathcal{S}$ , il faut l'amener d'abord à y être négatif ou nul, ce à quoi l'on parvient facilement en posant  $u = v\omega$  et en choisissant  $\omega$  de façon que, dans une région contenant  $\mathcal{S}$ , on ait  $\omega > 0$ ,  $\mathcal{F}\omega < 0$  (b, V, 3<sup>e</sup> application, p. 223).

Dans les deux méthodes,  $\chi$  doit être nul au delà de  $s_m = s'_m$ , et tel que  $\chi - c$  soit positif ou nul partout et lipschitzien d'exposant  $h$  dans tout l'espace. Par exemple  $\chi - c$  sera partout égal à  $g^2$ .

Dans la première méthode, pour déterminer  $\Theta u$ , on prend, sur  $\mathcal{S}$ ,  $\psi = \sum_x \varpi_x \theta_x$ , les  $\varpi_x$  étant les cosinus directeurs de la normale extérieure. Dans la seconde méthode, on prend  $\psi$  négatif continu quelconque, par exemple  $\psi = -1$ .

4. *Mise en équations de Fredholm.* — Nous prenons pour G la solution élémentaire principale de  $\mathcal{F}u = \chi u$ . Nous prenons arbitrairement  $f_1$  et  $f_2$  hors de  $\mathcal{O}$ , pourvu qu'ils soient continus en tout point n'appartenant pas à  $\mathcal{O} + \mathcal{S}$  et nuls hors d'un domaine borné; le plus simple est de les prendre nuls hors de  $\mathcal{O}$  (la continuité au passage de  $\mathcal{S}$  n'est pas nécessaire; il suffit que les fonctions soient bornées).

Nous fixons un entier  $p$  au moins égal à 2 et nous posons, pour le problème donné,

$$(4) \quad u_1(X) = - \int^{(m)} G(X, A) \rho_1(A) dV_A - 2 \int_{\mathfrak{S}}^{(m-1)} ZG_p(X, A) \sigma_1(A) dS_A \\ (p \geq 2),$$

$\rho_1$  et  $\sigma_1$  étant de nouvelles inconnues; l'intégrale d'ordre  $m$  est étendue à tout l'espace. Les conditions du problème se traduisent (VI, 11, 16) par le système d'équations de Fredholm

$$(5) \quad \rho_1(X) - \chi(X) \int^{(m)} G(X, A) \rho_1(A) dV_A \\ - 2\chi(X) \int_{\mathfrak{S}}^{(m-1)} ZG^{(p)}(X, A) \sigma_1(A) dS_A = f_1(X),$$

$$(6) \quad \sigma_1(X) - \int^{(m)} G(X, A) \rho_1(A) dV_A - 2 \int_{\mathfrak{S}}^{(m-1)} ZG_p(X, A) \sigma_1(A) dS_A = \varphi_1(X);$$

on vérifie facilement que la dernière équation peut se remplacer par

$$(6 \text{ bis}) \quad \sigma_1(X) - \int^{(m)} G^{(p)}(X, A) \rho_1(A) dV_A - 2 \int_{\mathfrak{S}}^{(m-1)} ZG_{2p-1}(X, A) \sigma_1(A) dS_A \\ = \varphi_1(X) + \int^{(m)} G_{p-1}(X, A) f_1(A) dV_A.$$

De même, le problème adjoint conduit aux équations

$$(7) \quad u_2(X) = - \int^{(m)} G(A, X) \rho_2(A) dV_A - 2 \int_{\mathfrak{S}}^{(m-1)} \Theta G_p(A, X) \sigma_2(A) dS_A,$$

$$(8) \quad \rho_2(X) - \chi(X) \int^{(m)} G(A, X) \rho_2(A) dV_A \\ - 2\chi(X) \int_{\mathfrak{S}}^{(m-1)} \Theta G^{(p)}(A, X) \sigma_2(A) dS_A = \varphi_2(X),$$

$$(9) \quad \sigma_2(X) - \int^{(m)} G(A, X) \rho_2(A) dV_A - 2 \int_{\mathfrak{S}}^{(m-1)} \Theta G_p(A, X) \sigma_2(A) dS_A = \varphi_2(X),$$

dont la seconde peut être remplacée par

$$(9 \text{ bis}) \quad \sigma_2(X) - \int^{(m)} G^{(p)}(A, X) \rho_2(A) dV_A - 2 \int_{\mathfrak{S}}^{(m-1)} \Theta G_{2p-1}(A, X) \sigma_2(A) dS_A \\ = \varphi_2(X) + \int^{(m)} G_{p-1}(A, X) f_2(A) dV_A.$$

5. *Problèmes associés.* — Nous considérons encore les deux problèmes suivants : *Trouver des fonctions*  $u_3, \rho_3, \sigma_3$  *telles que*

$$(10) \quad u_3(X) = -2 \int^{(m)} G(X, A) \chi(A) \rho_3(A) dV_A - 2 \int_{\mathcal{S}}^{(m-1)} G_p(X, A) \sigma_3(A) dS_A,$$

$$(11) \quad \rho_3(X) - \int^{(m)} G(X, A) \chi(A) \rho_3(A) dV_A - \int_{\mathcal{S}}^{(m-1)} G^{(p)}(X, A) \sigma_3(A) dS_A = 0,$$

$$(12) \quad \sigma_3(X) - 2 \int^{(m)} \Theta G(X, A) \chi(A) \rho_3(A) dV_A - 2 \int_{\mathcal{S}}^{(m-1)} \Theta G_p(X, A) \sigma_3(A) dS_A = 0.$$

La dernière équation peut se remplacer par

$$(12 \text{ bis}) \quad \sigma_3(X) - 2 \int^{(m)} \Theta G^{(p)}(X, A) \chi(A) \rho_3(A) dV_A - 2 \int_{\mathcal{S}}^{(m-1)} \Theta G_{2p-1}(X, A) \sigma_3(A) dS_A = 0.$$

Ces équations entraînent que, hors de  $\mathcal{O}$ ,  $\mathcal{F}u_3 = 0$ , et que, si  $X$  vient sur  $\mathcal{S}$  par points n'appartenant pas à  $\mathcal{O} + \mathcal{S}$ ,  $\Theta u_3 = 0$ .

*Trouver des fonctions*  $u_h, \rho_h, \sigma_h$  *telles que*

$$(13) \quad u_h(X) = -2 \int^{(m)} G(A, X) \chi(A) \rho_h(A) dV_A - 2 \int_{\mathcal{S}}^{(m-1)} G_p(A, X) \sigma_h(A) dS_A,$$

$$(14) \quad \rho_h(X) - \int^{(m)} G(A, X) \chi(A) \rho_h(A) dV_A - \int_{\mathcal{S}}^{(m-1)} G^{(p)}(A, X) \sigma_h(A) dS_A = 0,$$

$$(15) \quad \sigma_h(X) - 2 \int^{(m)} ZG(A, X) \chi(A) \rho_h(A) dV_A - 2 \int_{\mathcal{S}}^{(m-1)} ZG_p(A, X) \sigma_h(A) dS_A = 0.$$

La dernière équation se transforme comme ci-dessus. Si  $X$  vient sur  $\mathcal{S}$  par points extérieurs à  $\mathcal{O}$ , on a  $Zu_i = 0$ . D'autre part, l'équation adjointe existe et a ses coefficients lipschitziens dans tout ensemble fermé extérieur à  $\mathcal{O} + \mathcal{S}$ ; donc, hors de  $\mathcal{O} + \mathcal{S}$ ,  $\mathcal{G}u_i = 0$ .

Nous nommons ces problèmes les *associés* des précédents, parce que le système de Fredholm [(11), (12 bis)] est l'associé du système [(8), (9 bis)]; de même pour les deux autres systèmes.

6. LEMME. — Si  $\varphi_i$  et  $\sigma_i$  satisfont au système [(5), (6)] homogène (c'est-à-dire avec les données  $f_i = 0$ ,  $\varphi_i = 0$ ), et si  $u_i$  est identiquement nul dans  $\mathcal{O}$ ,  $\varphi_i$  est identiquement nul dans tout l'espace et  $\sigma_i$  identiquement nul sur tout  $\mathcal{S}$ .

En effet,  $\varphi_i$  étant continu, l'intégrale d'ordre  $m$  qui figure dans (6) a ses dérivées lipschitziennes (I, 1). Donc les dérivées de  $\sigma_i$  existent et sont lipschitziennes (VIII, 6). Donc (VIII, 9)  $\Theta u_i$  existe et a la même valeur des deux côtés de la double couche; cette valeur est zéro d'après l'hypothèse. D'après une formule de Green (II, 3), appliquée à la région extérieure à  $\mathcal{O}$  et intérieure à une hypersphère infiniment grande de centre fixe,  $u_i$  est identiquement nul hors de  $\mathcal{O}$ , car la forme quadratique  $P$  est définie; si l'on a pris la seconde méthode de prolongement, cette raison est à remplacer par celle que  $u_i$  est nul à l'infini et qu'il ne peut avoir de maximum positif ni hors de  $\mathcal{O} + \mathcal{S}$  à cause de la condition  $c < 0$ , ni sur  $\mathcal{S}$  à cause de la condition  $\psi < 0$  qui empêcherait  $\Theta u_i$  de pouvoir s'annuler (<sup>1</sup>); de même il n'y a pas de minimum négatif; donc  $u_i = 0$  hors de  $\mathcal{O}$ . Donc  $u_i$  est continu au passage de  $\mathcal{S}$  et par suite  $\sigma_i = 0$  (VIII, 2, 10). Alors les équations (4) et (5) donnent  $\varphi_i = -\chi u_i = 0$ , et le lemme est démontré.

7. THÉORÈME. — Si le problème homogène correspondant au problème donné (c'est-à-dire le problème où  $f_i = 0$ ,  $\varphi_i = 0$ ) n'a que la solution zéro, le problème donné et son adjoint ont chacun une solution et une seule.

Il est évident que le problème donné n'a pas plus d'une solution; il

---

(<sup>1</sup>) Raisonnement de M. GEVREY (*Journal de mathématiques*, t. 9, 1930, p. 1 à 80, spécialement p. 74).

en a une, car, d'après le lemme, le système de Fredholm [(5), (6)] est soluble.

Pour le problème adjoint, on remarque d'abord qu'il a au moins une solution; il suffit pour cela de montrer que le problème associé, ou le système [(11), (12)], n'a que la solution zéro. Or, d'après le raisonnement d'il y a un instant,  $u_3$  est identiquement nul hors de  $\mathcal{O}$ ; donc, dans  $\mathcal{O}$ ,  $u_3$  est une solution du problème homogène correspondant au problème donné; donc  $u_3 = 0$  dans  $\mathcal{O}$ . Donc  $\Theta u_3$  a la même valeur des deux côtés de  $\mathcal{S}$ , et par suite  $\sigma_3 = 0$  (VII, 3, 6); alors  $2\rho_3 = -u_3 = 0$ .

Pour achever la démonstration en montrant que la solution du problème adjoint est unique, on forme une fonction de Green, mais nous pouvons pour cela renvoyer à un Mémoire précédent (b, V, th. 3, p. 218 à 222) (1).

8. *Application.* — En particulier, le théorème s'applique au cas où  $c < 0$  dans  $\mathcal{O}$ , le problème homogène n'ayant alors que la solution zéro. En effet on a (VI, 1), en étendant l'intégrale à tout l'espace,

$$\int^{(m)} G(X, A)[c(A) - \chi(A)] dV_A = -1.$$

Or, pour écrire la condition (1), nous pouvons prolonger  $\mathcal{F}$  hors de  $\mathcal{O}$  de façon que  $c$  soit négatif partout; soit, par exemple,  $c \leq -k < 0$ ,  $k$  étant une constante;  $\chi$  n'est alors assujéti qu'à être nul hors d'un certain domaine borné et à rendre  $c - \chi$  partout lipschitzien et positif;  $|\chi|$  peut donc être partout aussi petit qu'on veut; comme d'autre part  $G$  est positif ou nul partout, on a, d'après le théorème de la moyenne, si  $|\chi| < \varepsilon$ ,

$$\left| \chi(X) \int^{(m)} G(X, A) dV_A \right| < \frac{\varepsilon}{k - \varepsilon};$$

si  $\varepsilon < \frac{k}{3}$ , c'est inférieur à  $\frac{1}{2}$ , et par suite l'équation de Fredholm en  $\mu(X)$

$$\mu(X) - \chi(X) \int^{(m)} G(X, A) \mu(A) dV_A = 1$$

---

(1) Rapprocher ces raisonnements de ceux de M. JOSEF PLEMELJ, *Ueber lineare*

est soluble et sa solution est positive (ce dernier point se voit sur le développement en série). Si l'on fait, dans notre problème, le changement d'inconnue

$$u_1(X) = v(X) \int^{(m)} G(X, A) \mu(A) dV_A,$$

un raisonnement déjà vu (V, 18) montre qu'on a pour  $v$  une question de même nature que pour  $u_1$ , mais  $\mathcal{F}$  est remplacé par une autre opération, où les coefficients des dérivées secondes n'ont pas changé et où les autres coefficients sont lipschitziens, celui de  $v$ , égal au quotient de  $-1$  par  $\int^{(m)} G(X, A) \mu(A) dV_A$ , étant en outre négatif. Donc, s'il s'agit du problème homogène, on peut employer l'équation aux dérivées partielles relative à  $v$ ; par suite il n'y a pour  $v$ , et pour  $u_1$ , que la solution zéro, ce qu'il fallait démontrer.

Le cas où l'on a, dans  $\mathcal{O}$ ,  $c \leq 0$ , et celui où la mesure de  $\mathcal{O}$  est assez petite, se ramènent au précédent (b, V, p. 223 à 225).

9. LEMME. — *Les problèmes homogènes correspondant au problème donné et au problème adjoint ont le même nombre de solutions linéairement indépendantes; chacune de ces solutions est donnée par une solution et une seule du système correspondant d'équations de Fredholm.*

Soient  $q$  le nombre des solutions linéairement indépendantes du problème homogène correspondant au problème donné, et  $r$  le nombre analogue pour le problème homogène adjoint.

On va d'abord prouver que, si  $u_1$  et  $u_2$  sont des solutions de ces deux problèmes, les dérivées de  $u_1$  et de  $u_2$  sont continues dans  $\mathcal{O} + \mathcal{S}$ . Il suffira de développer la démonstration pour  $u_1$ , et il n'y a de difficulté que pour les points de  $\mathcal{S}$ . Reprenons le paramètre  $s_m$ , nul sur  $\mathcal{S}$ , négatif dans  $\mathcal{O}$  (III, 4), et soient  $a$  et  $b$  deux nombres tels qu'on ait  $0 \leq a < b$ . Si  $a$  et  $b$  sont assez petits, le problème homogène où  $\mathcal{O}$  est remplacé par la région  $-a > s_m > -b$ , n'a que la solution zéro; on peut donc construire une fonction de Green  $F_{a,b}(X, \Xi)$ , satisfaisant à

---

*Randwertaufgaben der Potentialtheorie* (I. Teil, Monatshefte für Mathematik und Physik, Bd 15, 1904, S. 337-411; II. Teil, id., Bd 18, 1907, S. 180-210). On trouvera dans la suite d'autres raisonnements découlant de ceux de M. Plemelj.

la condition (1) homogène relativement à  $X$ , à la condition (2) homogène relativement à  $\Xi$ , nulle si pour un des points  $(s_m + a)(s_m + b) = 0$ ; cette fonction est telle que la différence

$$u(X, \Xi) = F_{a,b}(X, \Xi) - G_k(X, \Xi)$$

soit partout continue, ainsi que celles de ses dérivées (de tout ordre) dont l'existence est démontrée, pourvu que  $k$  soit assez grand. La fonction  $u(X, \Xi)$  est donnée par

$$u(X, \Xi) = - \int^{(m)} G(X, A) \rho(A, \Xi) dV_A - 2 \int_{\mathcal{S}_a + \mathcal{S}_b}^{(m-1)} ZG_2(X, A) \sigma(A, \Xi) dS_A;$$

$\mathcal{S}_a$  et  $\mathcal{S}_b$  sont les multiplicités  $s_m = -a$  et  $s_m = -b$ , et  $\rho$  et  $\sigma$  sont la solution unique du système de Fredholm

$$\begin{aligned} \rho(X, \Xi) - \chi(X) \int^{(m)} G(X, A) \rho(A, \Xi) dV_A \\ - 2 \chi(X) \int_{\mathcal{S}_a + \mathcal{S}_b}^{(m-1)} ZG^{(2)}(X, A) \sigma(A, \Xi) dS_A = - \chi(X) G^{(k)}(X, \Xi), \\ \sigma(X, \Xi) - \int^{(m)} G(X, A) \rho(A, \Xi) dV_A \\ - 2 \int_{\mathcal{S}_a + \mathcal{S}_b}^{(m-1)} ZG_2(X, A) \sigma(A, \Xi) dS_A = - G_k(X, \Xi); \end{aligned}$$

on constate sur ces équations que les dérivées de  $\sigma$ , relatives à  $X$ , existent et sont lipschitziennes, pourvu que  $\Xi$  ne soit pas sur  $\mathcal{S}_a$  ni sur  $\mathcal{S}_b$  (VIII, 6); il en est de même (VIII, 7) pour les dérivées de  $F_{a,b}$  relatives à  $X$ , quand  $X$  est sur  $\mathcal{S}_a$  ou sur  $\mathcal{S}_b$  et que  $\Xi$  est à l'intérieur du domaine. Les rôles des variables peuvent en outre, dans ce raisonnement, être intervertis. On a donc (VI, 8), si  $X$  est dans la région  $-a > s_m > -b$  et si  $a > 0$ ,

$$u_1(X) = - \int_{\mathcal{S}_a + \mathcal{S}_b}^{(m-1)} u_1(A) ZF_{a,b}(X, A) dS_A.$$

Laissons fixes  $b$  et le point  $X$ , et faisons tendre  $a$  vers zéro; on remarquera que  $F_{a,b}(X, A)$  et ses dérivées dépendent alors continûment de  $A$  et de  $a$ , et l'on en déduit que

$$u_1(X) = - \int_{\mathcal{S}_b}^{(m-1)} u_1(A) ZF_{0,b}(X, A) dS_A,$$

car  $u_1$  est nul sur  $\mathfrak{S}_0$  : on voit bien sur cette équation que les dérivées de  $u_1$  sont continues (et mêmes lipschitziennes) mêmes sur  $\mathfrak{S}$ . Il en est de même de celles de  $u_2$ .

Nous avons alors (VI, 8)

$$(16) \quad \begin{aligned} & - \int_{\mathcal{O}}^{(m)} G^{(p)}(X, A) \chi(A) u_1(A) dV_A \\ & = \int_{\mathfrak{S}}^{(m-1)} G_p(X, A) \Theta u_1(A) dS_A - \theta(X) u_1(X), \end{aligned}$$

$\theta$  étant égal à 1 si  $X$  est dans  $\mathcal{O}$ , à 0 si  $X$  est hors de  $\mathcal{O} + \mathfrak{S}$ . Si donc on pose

$$\rho_3(X) = - \int_{\mathcal{O}}^{(m)} G^{(p-1)}(X, A) \chi(A) u_1(A) dV_A, \quad \sigma_3(X) = - \frac{1}{2} \Theta u_1(A),$$

la fonction  $u_3$ , donnée par (10), est égale à  $u_1$  dans  $\mathcal{O}$ , à zéro hors de  $\mathcal{O} + \mathfrak{S}$ , et l'on vérifie que les équations (11) et (12) sont satisfaites [on trouve (11) en récrivant (16) après remplacement de  $p$  par  $2p - 1$ , puis en retranchant membre à membre];  $\rho_3$  et  $\sigma_3$  ne sont d'ailleurs pas à la fois identiquement nuls, puisque  $u_1$  ne l'est pas. Le nombre des solutions linéairement indépendantes du système [(8), (9)] homogène, est donc au moins égal à  $q$ ; mais (§ 6) il est au plus égal à  $r$  [le raisonnement du paragraphe 6 s'applique au problème adjoint parce que, hors de  $\mathcal{O} + \mathfrak{S}$ , l'équation adjointe existe, ce qui permet encore, moyennant un facile passage à la limite, d'employer la formule de Green (II, 6)]; donc  $r \geq q$ . Mais on voit de même que  $q \geq r$ ; donc  $q = r$  et l'on voit en outre que  $q$  est aussi le nombre des solutions indépendantes des systèmes homogènes de Fredholm. Tout est donc démontré.

10. THÉORÈME. — Soient  $u', u'', \dots, u^{(q)}$  les solutions linéairement indépendantes du problème homogène correspondant au problème donné, et  $\varphi', \varphi'', \dots, \varphi^{(q)}$  celles du problème homogène adjoint. Les conditions nécessaires et suffisantes de possibilité du problème donné sont

$$\int_{\mathcal{O}}^{(m)} \varphi^{(n)} f_1 dV + \int_{\mathfrak{S}}^{(m-1)} \varphi_1 Z \varphi^{(n)} dS = 0 \quad (n = 1, 2, \dots, q);$$

si ces conditions sont remplies, toutes les solutions sont données par le système d'équations [(4) à (6)]. De même, les conditions nécessaires et suffisantes de possibilité du problème adjoint sont

$$\int_{\mathcal{O}} u^{(n)} f_2 dV + \int_{\mathcal{S}} \varphi_2 \Theta u^{(n)} dS = 0,$$

et si elles sont remplies, toutes les solutions sont données par les équations (7) à (9).

On peut ajouter que deux solutions  $(\rho_1, \sigma_1)$  différentes conduisent à deux fonctions  $u_1$  différentes (§ 9); de même pour  $u_2$ . La démonstration résulte facilement de la théorie de l'équation de Fredholm, en utilisant ce qui précède; on la trouvera dans un Mémoire antérieur (*b*, V, th. 4, p. 229 et 230).

## CHAPITRE XI.

### PROBLÈME LINÉAIRE DE NEUMANN.

1. *Énoncé d'un premier problème.* — Faisons sur  $\mathcal{O}$  et sur  $\mathcal{S}$  les mêmes hypothèses que précédemment (X, 1), mais sur l'opération du type elliptique

$$\mathcal{F}u = \sum_{\alpha, \beta} a_{\alpha, \beta} \frac{\partial^2 u}{\partial x_\alpha \partial x_\beta} + \sum_{\alpha} b_\alpha \frac{\partial u}{\partial x_\alpha} + cu$$

( $\alpha, \beta = 1, 2, \dots, m; a_{\alpha, \alpha} > 0$ ),

nous supposons seulement que tous les coefficients  $a_{\alpha, \beta}$ ,  $b_\alpha$ ,  $c$  sont lipschitziens d'exposant  $h$  ( $h < 1$ , comme précédemment).

On donne une fonction  $f_1$  lipschitzienne d'exposant  $h$  dans  $\mathcal{O}$ . Sur  $\mathcal{S}$ , on donne deux fonctions continues  $\psi$  et  $\varphi_1$ ;  $\psi$  est la fonction qui intervient dans la définition de  $\Theta u$  (II, 1).

Le problème est de trouver une fonction  $u_1$  dont les dérivées secondes soient continues en tout point de  $\mathcal{O}$  et qui satisfasse dans  $\mathcal{O}$  à l'équation

$$(1) \quad \mathcal{F}u_1 = f_1,$$

et sur  $\mathcal{S}$  à la condition

$$(2) \quad \Theta u_1 = \varphi_1.$$

2. *Prolongement des coefficients.* — Nous prolongeons hors de  $\mathcal{O}$  les coefficients de  $\mathcal{O} + \mathcal{S}$  à peu près comme dans la seconde méthode donnée précédemment (X, 3); toutefois, pour les  $a_{\alpha, \beta}$ , et les  $b_{\alpha}$ , il n'y a à respecter que les conditions de Lipschitz, ce qui est une simplification;  $c$  peut être discontinu au passage de  $\mathcal{S}$  et doit être négatif hors de  $\mathcal{O} + \mathcal{S}$ ;  $\chi$  doit être tel que  $c - \chi$  soit partout négatif ou nul et lipschitzien d'exposant  $h$ . Les valeurs de toutes ces fonctions, hors d'un certain domaine borné, doivent être les constantes déjà indiquées (<sup>1</sup>).

3. *Mise en équations de Fredholm.* — Posons

$$(3) \quad u_1(X) = -2 \int^{(m)} G(X, A) \rho_1(A) dV_A + 2 \int_{\mathcal{S}}^{(m-1)} G_{\rho}(X, A) \sigma_1(A) dS_A \\ (\rho \geq 2),$$

et supposons que  $\rho_1$  soit lipschitzien; on devra avoir

$$(4) \quad \rho_1(X) - \chi(X) \int^{(m)} G(X, A) \rho_1(A) dV_A \\ + \chi(X) \int_{\mathcal{S}}^{(m-1)} G^{\rho}(X, A) \sigma_1(A) dS_A = \frac{1}{2} f_1(X),$$

$$(5) \quad \sigma_1(X) - 2 \int^{(m)} \Theta G(X, A) \rho_1(A) dV_A \\ + 2 \int_{\mathcal{S}}^{(m-1)} \Theta G_{\rho}(X, A) \sigma_1(A) dS_A = \varphi_1(X).$$

4. LEMME. — *Si une solution du système [(4), (5)] homogène (cas où  $f_1 = 0$ ,  $\varphi_1 = 0$ ) rend  $u_1$  identiquement nul dans  $\mathcal{O}$ ,  $\rho_1$  et  $\sigma_1$  sont identiquement nuls.*

En effet  $u_1$  est nul à l'infini et sur  $\mathcal{S}$ , donc identiquement nul hors

(<sup>1</sup>) Dans *d*, IV, p. 247, on s'était rapproché de la première méthode de prolongement indiquée ici; mais des erreurs avaient empêché de voir la restriction  $h > \frac{1}{2}$ , qui aurait dû être faite; de plus  $\psi$  aurait dû être supposé lipschitzien. Ces restrictions sont complètement levées ici.

de  $\mathcal{O} + \mathcal{S}$ , puisque  $c$  est alors négatif; donc  $\Theta u_1$  a la même valeur des deux côtés de  $\mathcal{S}$ , ce qui entraîne la nullité de  $\sigma_1$  (VII, 3, 6). On a alors, d'après (3) et (4),  $2\varphi_1 = -\gamma u_1 = 0$ .

5. THÉORÈME. — *Si le problème homogène correspondant au problème donné n'a que la solution 0, le problème donné a une solution et une seule, et cette solution est donnée par les équations (3) à (5).*

En effet, d'après le lemme, le système [(4), (5)] a une solution et une seule, et d'autre part, il est évident que le problème n'a pas plus d'une solution [on voit, comme au passage (III, 6), que  $\varphi_1$  est lipschitzien].

Avec les hypothèses actuelles sur les coefficients, nous ne poussons pas plus loin l'étude du problème énoncé au paragraphe 1.

6. *Énoncé d'un autre problème.* — Faisons maintenant sur les coefficients de  $\mathcal{F}$  les mêmes hypothèses qu'au Chapitre précédent (X, 1). Supposons en outre que  $f_1$  soit continu dans  $\mathcal{O} + \mathcal{S}$ , et  $\psi$  et  $\varphi_1$  continus sur  $\mathcal{S}$ ;  $\psi$  est toujours la fonction qui intervient dans la définition de  $\Theta$ . Nous nous proposons de trouver une fonction  $u_1$ , dont les dérivées soient continues en tout point de  $\mathcal{O}$  et qui satisfasse sur  $\mathcal{S}$  à la condition (2); de plus, en nommant  $G(X, A)$  la solution élémentaire principale d'une équation  $\mathcal{F}u = \gamma u$ , on astreint  $u_1$ , dans  $\mathcal{O}$ , à la condition

$$(6) \quad \int_{\mathcal{O}}^{(m)} G(X, A) [f_1(A) - \gamma(A) u_1(A)] dV_A \\ = \int_{\mathcal{S}}^{(m-1)} [G(X, A) \Theta u_1(A) - u_1(A) \gamma G(X, A)] dS_A - u_1(X),$$

qui remplace l'équation (1).

Ce problème et celui du paragraphe 1, ainsi que le problème adjoint dont il va être question, sont compris sous le nom de *problème* (généralisé) *de Neumann*.

7. *Problème adjoint.* — Donnons-nous maintenant deux autres fonctions  $f_2$  et  $\varphi_2$  continues, la première dans  $\mathcal{O} + \mathcal{S}$ , la seconde sur  $\mathcal{S}$ . Le *problème adjoint* au problème donné est de trouver une fonction  $u_2$

dont les dérivées soient continues en tout point de  $\mathcal{O}$ , et qui satisfasse sur  $\mathcal{S}$  à la condition

$$(7) \quad Zu_2 = \varphi_2,$$

et dans  $\mathcal{O}$  à la condition

$$(8) \quad \int_{\mathcal{O}}^{(m)} G(A, X) [Z(A) u_2(A) - f_2(A)] dV_A \\ = \int_{\mathcal{S}}^{(m-1)} [u_2(A) \Theta G(A, X) - G(A, X) Z u_2(A)] + u_2(X).$$

On voit comme plus haut (X, 2) que ce problème est de même nature que le précédent. Les deux problèmes seront dits *adjoints l'un à l'autre*.

8. *Prolongement des coefficients.* — On choisit, sur  $\mathcal{S}$ , des fonctions  $\theta_\alpha$  lipschitziennes d'exposant  $h$  et qui soient telles que (1)

$$\sum_\alpha \theta_\alpha \varpi_\alpha < \psi;$$

(1) Ce choix des  $\theta_\alpha$ , qui obligera à introduire une nouvelle fonction  $G$ , est amené par l'hypothèse de la continuité à laquelle, sans plus, est astreint  $\psi$ . Dans *d*, IV, 6, p. 252, on aurait dû supposer que  $\psi$  est lipschitzien.

On peut aussi, sans introduire la nouvelle fonction auxiliaire  $G$ , embrasser le cas où  $\psi$  est seulement supposé continu; pour cela on prend la fonction  $\nu$  telle que, pour  $0 < s_m < s'_m$ , on ait

$$\sum_\alpha \frac{\partial^2 \nu}{\partial x_\alpha^2} - \nu = 0,$$

telle d'autre part que  $\sum_\alpha \varpi_\alpha \frac{\partial \nu}{\partial x_\alpha} = \psi$  sur  $\mathcal{S}$  et que  $\sum_\alpha \varpi_\alpha \frac{\partial \nu}{\partial x_\alpha} = 0$  sur  $s_m = s'_m$ ; cette fonction  $\nu$  existe (§5) d'après l'identité

$$\nu \left( \sum_\alpha \frac{\partial^2 \nu}{\partial x_\alpha^2} - \nu \right) = \sum_\alpha \frac{\partial}{\partial x_\alpha} \left( \nu \frac{\partial \nu}{\partial x_\alpha} \right) - \left[ \sum_\alpha \left( \frac{\partial \nu}{\partial x_\alpha} \right)^2 + \nu^2 \right],$$

qui prouve que  $\nu$  est nul si  $\psi = 0$ ; on pose, pour  $0 \leq s_m \leq s'_m$ ,

$$\theta_\alpha = \frac{\partial \nu}{\partial x_\alpha} + c_\alpha s_m^\lambda (s'_m - s_m) \quad (0 < \lambda < 1),$$

les  $c_\alpha$  ayant la signification déjà indiquée (III, 4); sur  $\mathcal{S}$ ,  $\sum_\alpha \frac{\partial \theta_\alpha}{\partial x_\alpha}$  est alors infini

par exemple, si  $\mu$  est une constante inférieure au minimum de  $\psi$ , on prend  $\theta_\alpha = \mu \varpi_\alpha$ ; pour définir les  $\theta_\alpha$  hors de  $\mathcal{D} + \mathcal{S}$ , on choisit un nombre positif  $k$  inférieur à  $h$  et l'on forme les fonctions  $g_\alpha = c'_\alpha s_m^k$ , les  $c'_\alpha$  étant des polynômes en  $x_1, x_2, \dots, x_m$  tels que  $\Sigma_\alpha c'_\alpha \varpi_\alpha$  soit positif sur  $\mathcal{S}$  (b, III, p. 165 et 166), ce qui entraîne

$$\Sigma_\alpha c'_\alpha \frac{\partial s_m}{\partial x_\alpha} > 0 \quad \text{pour } 0 < s_m < s'_m$$

si  $s'_m$  est assez petit et si la direction  $(c'_1, c'_2, \dots, c'_m)$  est partout assez voisine de la direction de la normale; les conditions imposées sur  $\mathcal{S}$  et sur  $s_m = s'_m$  fixent sur ces multiplicités les valeurs des  $\theta_\alpha - g_\alpha$ : on définit alors ces fonctions pour  $0 < s_m < s'_m$  par la méthode (IX, 4). Alors  $\sum_\gamma \frac{\partial \theta_\gamma}{\partial x_\gamma}$ , pour  $s_m$  infiniment petit, est (VIII, 5) infiniment grand équivalent à  $ks_m^{k-1} \Sigma_\gamma c'_\gamma \frac{\partial s_m}{\partial x_\gamma}$ , donc positif; ainsi l'expression (3)(X, 3) est négative pour  $s_m$  assez petit et l'on pourra prolonger  $c$  de façon qu'elle soit partout négative. Si  $\psi$  était lipschitzien, on pourrait prendre (sur  $\mathcal{S}$ )  $\theta_\alpha = \varpi_\alpha \psi$ . A part cette façon de former les  $\theta_\alpha$ , on définit hors de  $\mathcal{D} + \mathcal{S}$  les fonctions  $a_{\alpha,\beta}, b_\alpha, c$ , et dans tout l'espace la fonction  $\chi$ , exactement comme dans la première méthode donnée plus haut (X, 3).

Si les  $b_\alpha - \sum_\beta \frac{\partial a_{\alpha,\beta}}{\partial x_\beta}$  ont des dérivées lipschitziennes, on peut aussi employer la seconde méthode, qui dispense d'introduire les fonctions  $\theta_\alpha$  et la fonction auxiliaire dont on va parler.

9. *Nouvelle fonction auxiliaire G.* — Nous posons, sur  $\mathcal{S}$ , pour une fonction arbitraire  $u$ ,

$$(9) \quad \Theta_i u = \Sigma_{\alpha,\beta} \varpi_\alpha a_{\alpha,\beta} \frac{\partial u}{\partial x_\beta} + \psi u, \quad \Theta_e u = \Sigma_\alpha \varpi_\alpha \left( \Sigma_\beta a_{\alpha,\beta} \frac{\partial u}{\partial x_\beta} + \theta_\alpha u \right),$$

$$(10) \quad \begin{cases} Z_i u = \Sigma_{\alpha,\beta} \varpi_\alpha \frac{\partial (a_{\alpha,\beta} u)}{\partial x_\beta} + (\psi - \Sigma_\alpha b_\alpha \varpi_\alpha) u, \\ Z_e u = \Sigma_\alpha \varpi_\alpha \left[ \sum_\beta \frac{\partial (a_{\alpha,\beta} u)}{\partial x_\beta} + (\theta_\alpha - b_\alpha) u \right]; \end{cases}$$

---

positif et rend l'expression (3) (X, 3) infinie négative car le produit de  $\theta_\alpha$  par n'importe quelle puissance positive de  $s_m$  tend vers zéro avec  $s_m$ . En donnant aux  $\theta_\alpha$  la valeur zéro au delà de  $s_m = s'_m$ , on a, des deux côtés de  $s_m = s'_m$ ,  $\Sigma_\alpha \varpi_\alpha \theta_\alpha = 0$ , ce qui suffit.

quand  $X$  viendra sur  $\mathcal{S}$  par points de  $\mathcal{O}$ , on emploiera  $\Theta_i$  et  $Z_i$ ; quand  $X$  viendra sur  $\mathcal{S}$  par points n'appartenant pas à  $\mathcal{O} + \mathcal{S}$ , on emploiera  $\Theta_e$  et  $Z_e$ . Au point de vue de la convention (II, 7),  $\Theta_i$  et  $\Theta_e$  sont traités comme  $\Theta$ , et  $Z_i$  et  $Z_e$  comme  $Z$ .

Désignons maintenant par  $F(X, \Xi)$  la solution élémentaire principale de  $\mathcal{F}u = \gamma u$ . La fonction  $G(X, \Xi)$  qu'il s'agit d'introduire, sera

$$(11) \quad G(X, \Xi) = F(X, \Xi) - \int_{\mathcal{S}}^{(m-1)} F(X, \Lambda) u(\Lambda, \Xi) dS_{\Lambda},$$

$u$  étant choisi de façon que, aux points  $X$  de  $\mathcal{S}$ ,  $\Theta_i G = \Theta_e G$ , quel que soit  $\Xi$  différent de  $X$ . Cela équivaut,  $X$  étant sur  $\mathcal{S}$ , à l'équation

$$(12) \quad u(X, \Xi) + [\psi(X) - \sum_z \theta_z(X) \varpi_z(X)] \int_{\mathcal{S}}^{(m-1)} F(X, \Lambda) u(\Lambda, \Xi) dS_{\Lambda} \\ = [\psi(X) - \sum_z \theta_z(X) \varpi_z(X)] F(X, \Xi);$$

c'est une équation de Fredholm, puisque  $\mathcal{S}$  est borné et que

$$F(X, \Lambda) = O[L^{2-m}(X, \Lambda)].$$

Pour montrer qu'elle a une solution et une seule, considérons l'équation homogène

$$\sigma(X) + [\psi(X) - \sum_z \theta_z(X) \varpi_z(X)] \int_{\mathcal{S}}^{(m-1)} F(X, \Lambda) \sigma(\Lambda) dS_{\Lambda} = 0.$$

La fonction

$$u(X) = \int_{\mathcal{S}}^{(m-1)} F(X, \Lambda) \sigma(\Lambda) dS_{\Lambda}$$

satisfait, partout ailleurs que sur  $\mathcal{S}$ , à l'équation  $\mathcal{F}u = \gamma u$ ; elle est continue au passage de  $\mathcal{S}$ ; sur  $\mathcal{S}$ , on a  $\Theta_i u = \Theta_e u$ ; enfin elle est nulle à l'infini. Il en résulte que  $u$  est identiquement nul, comme n'ayant nulle part de maximum positif ni de minimum négatif; l'impossibilité d'un maximum positif, par exemple, résulte de l'inégalité  $c - \gamma < 0$  aux points autres que ceux de  $\mathcal{S}$ ; en cas de maximum positif en un point de  $\mathcal{S}$ , on aurait, du côté intérieur,

$$\sum_{z, \beta} a_{z, \beta} \varpi_z \frac{\partial u}{\partial x_{\beta}} \geq 0,$$

et puisque

$$\left( \sum_{\alpha, \beta} \varpi_{\alpha} a_{\alpha, \beta} \frac{\partial u}{\partial x_{\beta}} \right)_{\alpha} = \left( \sum_{\alpha, \beta} \varpi_{\alpha} a_{\alpha, \beta} \frac{\partial u}{\partial x_{\beta}} \right)_{\alpha} + (\psi - \sum_{\alpha} \theta_{\alpha} \varpi_{\alpha}) u,$$

on aurait aussi

$$\left( \sum_{\alpha, \beta} \varpi_{\alpha} a_{\alpha, \beta} \frac{\partial u}{\partial x_{\beta}} \right)_{\alpha} > 0,$$

ce qui contredit l'existence du maximum. Donc  $u$  est identiquement nul, ce qui entraîne

$$\sigma = (\sum_{\alpha} \theta_{\alpha} \varpi_{\alpha} - \psi) u = 0,$$

Par conséquent la fonction  $u(X, \Xi)$ , assujettie à l'équation (12), existe et est unique.

Posons  $F^{(1)} = F$  et

$$F^{(n)}(X, \Xi) = \int_{\mathcal{S}}^{(m-1)} F(X, A) [\sum_{\alpha} \theta_{\alpha}(A) \varpi_{\alpha}(A) - \psi(A)] F^{(n-1)}(A, \Xi) dS_A;$$

il est clair que si

$$u(X, \Xi) = [\psi(X) - \sum_{\alpha} \theta_{\alpha}(X) \varpi_{\alpha}(X)] \sum_{n=1}^p F^{(n)}(X, \Xi) + u_p(X, \Xi),$$

le dernier terme est continu pour  $p \geq m$ , car l'équation (12), après  $p - 1$  itérations, entraîne

$$\begin{aligned} u_p(X, \Xi) + [\psi(X) - \sum_{\alpha} \theta_{\alpha}(X) \varpi_{\alpha}(X)] \int_{\mathcal{S}}^{(m-1)} F^{(p)}(X, A) u_p(A, \Xi) dS_A \\ = [\sum_{\alpha} \theta_{\alpha}(X) \varpi_{\alpha}(X) - \psi(X)] \sum_{n=p+1}^{2p} F^{(n)}(X, \Xi), \end{aligned}$$

où tout est continu <sup>(1)</sup>. Ainsi  $u(X, \Xi)$  est continu en tout point  $X$  de  $\mathcal{S}$ , sauf si  $\Xi$  est sur  $\mathcal{S}$ , cas où  $u$  n'est continu qu'aux autres points de  $\mathcal{S}$ . Au reste, que  $\Xi$  soit ou non sur  $\mathcal{S}$ ,

$$u(X, \Xi) = O[L^{2-m}(X, \Xi), \quad G(X, \Xi) = F(X, \Xi) + O[L^{2-m}(X, \Xi)] \quad (m > 3);$$

ces limitations sont à modifier comme d'habitude si  $m = 2$  ou  $3$ . Les

<sup>(1)</sup> Il suffit, pour le voir, d'imiter la démonstration de *b*, II, th. 1, p. 147; un raisonnement analogue est développé ici un peu plus loin (§10).

nouveaux *potentiels* de simple couche  $\int_{\mathcal{S}}^{(m-1)} G(X, A) \sigma(A) dS_A$  sont donc continus même au passage de  $\mathcal{S}$ .

10. *Discontinuité de*  $\int_{\mathcal{S}}^{(m-1)} \Theta G(X, A) \sigma(A) dS_A$ . — Nous pouvons désigner par  $\Theta G$  la valeur commune de  $\Theta_i G$  et de  $\Theta_e G$  quand  $X$  est sur  $\mathcal{S}$ ; il est à remarquer que les dérivées de  $G$  par rapport à  $X$  n'existent alors peut-être pas toutes. Nous allons montrer que le résultat antérieur (VII, 3) s'applique aux opérations  $\Theta_i$  et  $\Theta_e$  portant sur les nouveaux potentiels de simple couche, c'est-à-dire que, si  $X$  est sur  $\mathcal{S}$ ,

$$\begin{aligned} \Theta_i \int_{\mathcal{S}}^{(m-1)} G(X, A) \sigma(A) dS_A &= \frac{\sigma(X)}{2} + \int_{\mathcal{S}}^{(m-1)} \Theta G(X, A) \sigma(A) dS_A, \\ \Theta_e \int_{\mathcal{S}}^{(m-1)} G(X, A) \sigma(A) dS_A &= -\frac{\sigma(X)}{2} + \int_{\mathcal{S}}^{(m-1)} \Theta G(X, A) \sigma(A) dS_A. \end{aligned}$$

Il suffira d'établir la première de ces relations.

On peut étendre la signification de l'opération  $\Theta_i$  aux points de  $\mathcal{D}$ , par le procédé (III, 4). Je dis que, alors,

$$(13) \quad \Theta_i [G(X, \Xi) - F(X, \Xi)] = O[L^{2-m}(X, \Xi)] \quad (m > 2).$$

En effet le premier membre, quand  $X$  n'est pas sur  $\mathcal{S}$ , est

$$-\int_{\mathcal{S}}^{(m-1)} \Theta_i F(X, A) u(A, \Xi) dS_A.$$

Si  $\mathcal{S}$  ou  $\Xi$  n'est pas dans la région  $0 > s_m > -a$ , où  $a$  est un nombre positif fixe, l'intégrale ci-dessus est bornée; il en est évidemment de même si  $L(X, \Xi)$  est supérieur à un nombre positif fixe. Il reste à considérer le cas où  $L(X, \Xi)$  peut tendre vers zéro, ainsi que  $s_m$ ; on ne restreint pas la généralité en admettant alors que  $X$  et  $\Xi$  sont tous deux dans la région où l'on peut adopter un certain système de variables  $s_1, s_2, \dots, s_m$ ; on peut même s'arranger pour que les distances de  $X$  et de  $\Xi$  à la frontière de cette région restent supérieures à un minimum positif fixe. Soit  $\mathcal{S}_1$  la partie de  $\mathcal{S}$  comprise dans cette région; on peut supprimer l'intégrale étendue à la partie restante de  $\mathcal{S}$ , car elle est évidemment bornée. Soit  $\mathcal{S}''$  la partie de  $\mathcal{S}_1$  telle que

$2L(\Xi, A) < L(X, \Xi)$ ; dans  $\mathcal{S}'$ ,  $\Theta_i F(X, A) = O[L^{1-m}(X, \Xi)]$ , et comme  $u(A, \Xi) = O[L^{2-m}(A, \Xi)]$ , l'intégrale correspondante est  $O[L^{2-m}(X, \Xi)]$  (voir *b*, p. 138, note). Soit maintenant  $\mathcal{S}'$  la partie de  $\mathcal{S}_1$  définie par  $2L(\Xi, A) > L(X, \Xi)$ ,  $L(X, A) < 2L(X, \Xi)$ ; dans  $\mathcal{S}'$ ,  $u(A, \Xi) = O[L^{2-m}(X, \Xi)]$ ; d'autre part, nous savons que

$$\int_{\mathcal{S}}^{(m-1)} |\Theta_i F(X, A)| dS_A$$

est borné quand  $X$  varie; donc la partie de l'intégrale considérée qui est étendue à  $\mathcal{S}'$  est  $O[L^{2-m}(X, \Xi)]$ , d'après le théorème de la moyenne. Enfin, dans la région de  $\mathcal{S}_1$  telle que  $L(X, A) > 2L(X, \Xi)$ , la fonction intégrée est  $O[L^{3-2m}(X, A)]$ , et par suite un raisonnement connu (voir *b*, I, th. 1, p. 139) donne  $O[L^{2-m}(X, A)]$  comme intégrale correspondante. On a donc bien l'inégalité (13).

Cette inégalité entraîne que, même si  $X$  est sur  $\mathcal{S}$ ,

$$\begin{aligned} & \Theta_i \int_{\mathcal{S}}^{(m-1)} [G(X, A) - F(X, A)] \sigma(A) dS_A \\ &= \int_{\mathcal{S}}^{(m-1)} \Theta_i [G(X, A) - F(X, A)] \sigma(A) dS_A; \end{aligned}$$

d'autre part, si  $X$  est sur  $\mathcal{S}$ ,

$$\Theta_i \int_{\mathcal{S}}^{(m-1)} F(X, A) \sigma(A) dS_A = \frac{\sigma(X)}{2} + \int_{\mathcal{S}}^{(m-1)} \Theta_i F(X, A) \sigma(A) dS_A;$$

en ajoutant membre à membre, on a bien le résultat annoncé.

11. *Fonction  $G^*$ ; son identité avec  $G$ .* — En posant

$$G^*(X, \Xi) = F(X, \Xi) - \int_{\mathcal{S}}^{(m-1)} \nu(X, A) F(A, \Xi) dS_A,$$

on construit de même une fonction auxiliaire telle que, quand  $X$  vient sur  $\mathcal{S}$ ,

$$Z_i G^*(X, \Xi) = Z_e G^*(X, \Xi);$$

$\nu$  est donné par une équation de Fredholm qui se ramène à une équation associée à l'équation (12), par suite  $\nu$  existe et est unique.

Je dis que  $G^* = G$ . En effet (VI, 4, 8, 11) si l'on pose  $\theta(X) = 1$  dans  $\mathcal{D} = 0$ , hors de  $\mathcal{D} + \mathcal{S}$ , on a

$$\begin{aligned} & \int_{\mathcal{S}}^{(m-1)} [G^*(X, \Lambda) \Theta_i G(\Lambda, \Xi) - G(\Lambda, \Xi) Z_i G^*(X, \Lambda)] dS_\Lambda \\ &= \theta(X) G(X, \Xi) - \theta(\Xi) G^*(X, \Xi), \\ & \int_{\mathcal{S}}^{(m-1)} [G^*(X, \Lambda) \Theta_e G(\Lambda, \Xi) - G(\Lambda, \Xi) Z_e G^*(X, \Lambda)] dS_\Lambda \\ &= [1 - \theta(\Xi)] G^*(X, \Xi) - [1 - \theta(X)] G(X, \Xi), \end{aligned}$$

d'où, puisque les premiers membres sont les mêmes,  $G = G^*$ .

13. COROLLAIRE. — Quand  $X$  vient sur  $\mathcal{S}$ , on a (<sup>1</sup>)

$$\begin{aligned} Z_i \int_{\mathcal{S}}^{(m-1)} G(\Lambda, X) \sigma(\Lambda) dS_\Lambda &= \frac{\sigma(X)}{2} + \int_{\mathcal{S}}^{(m-1)} ZG(\Lambda, X) \sigma(\Lambda) dS_\Lambda, \\ Z_e \int_{\mathcal{S}}^{(m-1)} G(\Lambda, X) \sigma(\Lambda) dS_\Lambda &= -\frac{\sigma(X)}{2} + \int_{\mathcal{S}}^{(m-1)} ZG(\Lambda, X) \sigma(\Lambda) dS_\Lambda. \end{aligned}$$

13. *Mise en équation de Fredholm.* — Pour mettre en équations de Fredholm le problème donné, il suffit de reproduire les équations (3) à (5), en attribuant à  $G$  la nouvelle signification. L'équation (5) peut être remplacée par

$$\begin{aligned} (5 \text{ bis}) \quad \sigma_1(X) &= 2 \int^{(m)} \Theta G^{(m)}(X, \Lambda) \rho_1(\Lambda) dV_\Lambda \\ &\quad - 2 \int_{\mathcal{S}}^{(m-1)} \Theta G_{2\rho-1}(X, \Lambda) \sigma_1(\Lambda) dS_\Lambda \\ &= \varphi_1(X) + \int^{(m)} \Theta G_{\rho-1}(X, \Lambda) f_1(\Lambda) dV_\Lambda. \end{aligned}$$

Pour le problème adjoint, on a des équations analogues, obtenues en échangeant les rôles des variables et en remplaçant  $\Theta$  par  $Z$ ; on remplace aussi  $u_1, \rho_1, \sigma_1$  par  $u_2, \rho_2, \sigma_2$ .

14. *Problèmes associés.* — Nous considérons aussi deux problèmes associés aux précédents. L'un est de trouver des fonctions  $u_\lambda, \rho_\lambda, \sigma_\lambda$

---

(<sup>1</sup>) Les résultats (VIII, 2, 9) s'étendent aussi aux nouvelles fonctions  $G$ , ainsi qu'à d'autres plus générales (*Comptes rendus*, 191, 1930, p. 478 à 480).

telles que

$$(14) \quad u_4(X) = - \int^{(m)} G(A, X) Z(A) \rho_4(A) dV_A \\ + 2 \int_{\mathcal{S}}^{(m-1)} \Theta G_{\rho}(A, X) \sigma_4(A) dS_A,$$

$$(15) \quad \rho_4(X) - \int^{(m)} G(A, X) Z(A) \rho_4(A) dV_A \\ + 2 \int_{\mathcal{S}}^{(m-1)} \Theta G^{(m)}(A, X) \sigma_4(A) dS_A = 0,$$

$$(16) \quad \sigma_4(X) - \int^{(m)} G(A, X) Z(A) \rho_4(A) dV_A \\ + 2 \int_{\mathcal{S}}^{(m-1)} \Theta G_{\rho}(A, X) \sigma_4(A) dS_A = 0,$$

la dernière équation pouvant aussi se remplacer par

$$(16 \text{ bis}) \quad \sigma_4(X) - \int^{(m)} G^{(m)}(A, X) Z(A) \rho_4(A) dV_A \\ + 2 \int_{\mathcal{S}}^{(m-1)} \Theta G_{2\rho-1}(A, X) \sigma_4(A) dS_A = 0;$$

en prenant comme inconnue  $-\sigma_4$  au lieu de  $\sigma_4$ , on voit que le système [(15), (16 bis)] d'équations de Fredholm est associé au système [(4), (5 bis)]. On a, hors de  $\mathcal{O} + \mathcal{S}$ ,  $\mathcal{G}u_4 = 0$ , et  $u_4$  tend vers zéro si  $X$  vient sur  $\mathcal{S}$  par points extérieurs.

L'autre problème associé, dont les inconnues seront nommées  $u_3$ ,  $\rho_3$ ,  $\sigma_3$ , se déduit du précédent en échangeant les rôles des deux points et en remplaçant  $\Theta$  par  $Z$ .

45. LEMME. — Si  $\rho_1$  et  $\sigma_1$  sont solutions du système [(4), (5)] homogène (avec les nouvelles hypothèses), et si  $u_1$  est identiquement nul dans  $\mathcal{O}$ ,  $\rho_1$  et  $\sigma_1$  sont identiquement nuls.

Démonstration pareille à celle du paragraphe 4, sauf que la nullité de  $u_1$  hors de  $\mathcal{O} + \mathcal{S}$  résulte de la formule de Green (II, 3).

On peut échanger les rôles des deux points, c'est-à-dire démontrer le théorème semblable relatif à  $u_2$ ,  $\rho_2$ ,  $\sigma_2$ , parce que  $\mathcal{G}$  existe et a ses

coefficients lipschitziens dans tout ensemble fermé sans point commun avec  $\mathcal{O} + \mathcal{S}$ ; on emploie la formule (II, 6), moyennant un passage à la limite.

16. THÉOREME. — *Si le problème homogène correspondant au problème donné n'a que la solution zéro, le problème donné et le problème adjoint ont chacun une solution et une seule.*

Démonstration identique à celle du paragraphe 5 pour le problème donné, et analogue à celle du paragraphe 7 du Chapitre X pour le problème adjoint, avec la simplification qu'on est certain à l'avance de la continuité de  $u_2$  sur  $\mathcal{S}$  (voir *d*, IV, 9, p. 256).

17. Application. — Ici et dans le cas du paragraphe 5, si  $c$  est négatif dans  $\mathcal{O}$  et  $\psi$  positif sur  $\mathcal{S}$ , le problème homogène correspondant au problème donné n'a que la solution zéro. Car si  $c$  est lipschitzien, on voit comme plus haut (X, 6) que  $u$  ne peut atteindre de maximum positif ni de minimum négatif, ni dans  $\mathcal{O}$  ni sur  $\mathcal{S}$ . Si  $c$  n'est pas lipschitzien mais seulement continu, on emploie le même détour que pour le problème de Dirichlet (X, 8); toutefois l'équation en  $\mu(X)$  est à remplacer par

$$\mu(X) - \chi(X) \int^{(m)} G(X, \Lambda) \mu(\Lambda) dV_\Lambda = -c(X) + \chi(X),$$

de façon que, moyennant la condition que  $|\chi|$  soit assez petit,

$$\int^{(m)} G(X, \Lambda) \mu(\Lambda) dV_\Lambda = 1$$

et ses dérivées soient, en valeur absolue, moindres qu'un nombre positif arbitrairement donné; cette modification est destinée à ne pas altérer la condition  $\psi > 0$ ;  $\mu$  est encore positif si  $|\chi|$  est partout assez petit (voir aussi *d*, IV, 5, p. 251).

18. LEMME. — *Les problèmes homogènes correspondant au problème donné et au problème adjoint ont le même nombre de solutions linéairement indépendantes; chacune de ces solutions est donnée par une solution et une seule du système correspondant d'équations de Fredholm.*

Démonstration analogue à celle qui concerne le problème de Dirichlet (X, 9), avec une simplification déjà signalée (§ 16; voir encore *d*, IV, 9, p. 256).

19. THÉORÈME. — Soient  $u', u'', \dots, u^{(q)}$  les solutions linéairement indépendantes du problème homogène correspondant au problème donné, et  $v', v'', \dots, v^{(q)}$  celles du problème homogène adjoint. Les conditions nécessaires et suffisantes de solubilité du problème donné sont

$$\int_{\omega}^{(m)} v^{(m)} f_1 dV - \int_{\mathcal{S}}^{(m-1)} v^{(m)} \varphi_1 dS = 0,$$

et celles du problème adjoint sont

$$\int_{\omega}^{(m)} u^{(m)} f_2 dV - \int_{\mathcal{S}}^{(m-1)} u^{(m)} \varphi_2 dS = 0;$$

si ces conditions sont remplies, les systèmes de Fredholm correspondants donnent toutes les solutions.

La démonstration est facile en utilisant ce qui précède (voir *d*, IV, 11, p. 257).

## CHAPITRE XII.

### PROBLÈME LINÉAIRE MIXTE.

1. *Énoncé du problème.* — Dans ce Chapitre, l'analogie avec les précédents permettra de se borner à de rapides indications, qu'il sera d'ailleurs possible de compléter en se reportant à un Mémoire antérieur (*d*, V, p. 258 à 265).

Ici, le domaine  $\mathcal{O}$  et sa frontière sont soumis aux mêmes hypothèses que pour le problème de Dirichlet (X, 1); en outre on suppose expressément que la frontière n'est pas d'un seul tenant; la réunion d'un certain nombre de parties d'un seul tenant sera nommée  $\mathcal{S}$ , et le reste de la frontière sera  $\mathcal{T}$ .

On se donne une fonction  $f_1$  continue dans  $\mathcal{O} + \mathcal{S} + \mathcal{T}$ , une fonction  $\varphi_1$  continue d'un point de  $\mathcal{S}$ , et deux fonctions  $\psi$  et  $\omega_1$  continues d'un point de  $\mathcal{T}$ ; la fonction  $\psi$  est celle qui devra intervenir, sur  $\mathcal{T}$ ,

dans les définitions de  $\Theta$  et de  $Z$ . Désignons encore par  $\mathcal{S}'$  une multiplicité infiniment voisine de  $\mathcal{S}$ , mais située dans  $\mathcal{D}$ , et par  $\mathcal{D}'$  la partie de  $\mathcal{D}$  qui a pour frontière  $\mathcal{S}'$  et  $\mathcal{E}$ .

Le problème est de trouver une fonction  $u_1$ , continue dans  $\mathcal{D} + \mathcal{S} + \mathcal{E}$ , à dérivées continues en tout point de  $\mathcal{D}$ , satisfaisant sur  $\mathcal{S}$  à la condition

$$u_1 = \varphi_1,$$

sur  $\mathcal{E}$  à la condition

$$\Theta u_1 = \omega_1,$$

et dans  $\mathcal{D}'$  à la condition

$$\begin{aligned} & \int_{\mathcal{D}'}^{(m)} G(X, A) [f_1(A) - Z(A) u_1(A)] dV_A \\ &= \int_{\mathcal{S}' + \mathcal{E}}^{(m-1)} [G(X, A) \Theta u_1(A) - u_1(A) ZG(X, A)] dS_A - u_1(X). \end{aligned}$$

2. *Problème adjoint.* — Pour le problème adjoint, on se donne les fonctions  $f_2$ ,  $\varphi_2$ ,  $\omega_2$  définies et continues respectivement dans  $\mathcal{D} + \mathcal{S} + \mathcal{E}$ , sur  $\mathcal{S}$  et sur  $\mathcal{E}$ , et il s'agit de trouver une fonction  $u_2$ , continue dans  $\mathcal{D} + \mathcal{S} + \mathcal{E}$ , à dérivées continues en tout point de  $\mathcal{D}$ , satisfaisant sur  $\mathcal{S}$  à la condition

$$u_2 = \varphi_2,$$

sur  $\mathcal{E}$  à la condition

$$Z u_2 = \omega_2,$$

et dans  $\mathcal{D}'$  à la condition

$$\begin{aligned} & \int_{\mathcal{D}'}^{(m)} G(A, X) [Z(A) u_2(A) - f_2(A)] dV_A \\ &= \int_{\mathcal{S}' + \mathcal{E}}^{(m-1)} [u_2(A) \Theta G(A, X) - G(A, X) Z u_2(A)] dS_A + u_2(X). \end{aligned}$$

3. *Mise en équations de Fredholm.* — On commence par prolonger les coefficients et déterminer les fonctions  $\theta_\alpha$  et  $\gamma$  au delà de  $\mathcal{S}$  par la méthode du Chapitre X, au delà de  $\mathcal{E}$  par la méthode du Chapitre XI. On introduit la fonction  $G(X, \Xi)$  et l'on pose

$$\begin{aligned} u_1(X) = & - \int^{(m)} G(X, A) \rho_1(A) dV_A - 2 \int_{\mathcal{S}}^{(m-1)} ZG(X, A) \sigma_1(A) dS_A \\ & + 2 \int_{\mathcal{E}}^{(m-1)} G(X, A) \tau_1(A) dS_A, \end{aligned}$$

ce qui conduit à un système d'équations de Fredholm contenant les inconnues  $\rho_1, \sigma_1, \tau_1$ . On procède d'une façon analogue pour le problème adjoint.

Des raisonnements semblables à ceux des Chapitres précédents montrent encore que ces systèmes de Fredholm donnent toutes les solutions des problèmes posés, et chacune une seule fois. Le problème homogène correspondant au problème donné, et celui qui correspond au problème adjoint, ont le même nombre de solutions linéairement indépendantes. Ce nombre est zéro en particulier si  $c < 0$  dans  $\mathcal{O}$  et  $\psi > 0$  sur  $\mathcal{E}$ . Si  $\varphi', \varphi'', \dots, \varphi^{(q)}$  sont les solutions linéairement indépendantes du problème adjoint homogène, les conditions nécessaires et suffisantes de solubilité du problème donné sont

$$\int_{\mathcal{O}} \varphi^{(m)} f_1 dV + \int_{\mathcal{S}} \varphi_1 Z \varphi^{(m)} dS - \int_{\mathcal{E}} \omega_1 \varphi^{(m)} dS = 0,$$

et l'on a aussi le résultat analogue pour le problème adjoint.

### CHAPITRE XIII.

#### LES DÉRIVÉES SECONDES DU POTENTIEL DE SIMPLE COUCHE.

1. LEMME. — Soit  $G(X, \Xi)$  la solution élémentaire principale de l'équation

$$\mathcal{F} u = \sum_{\alpha, \beta} a_{\alpha, \beta} \frac{\partial^2 u}{\partial x_\alpha \partial x_\beta} + \sum_{\alpha} b_\alpha \frac{\partial u}{\partial x_\alpha} + cu = 0 \quad (a_{\alpha, \alpha} > 0),$$

où les  $b_\alpha, c$  et les dérivées des  $a_{\alpha, \beta}$  sont lipschitziens d'exposant  $h < 1$ . Faisons un changement de variable, valables dans un domaine ouvert  $\mathcal{O}$ , tel que les dérivées secondes des nouvelles variables  $s_1, s_2, \dots, s_m$  par rapport aux anciennes  $x_1, x_2, \dots, x_m$ , soient lipschitziennes d'exposant  $h$  et que le déterminant fonctionnel  $\frac{d(s_1, \dots, s_m)}{d(x_1, \dots, x_m)}$  soit partout positif. Soit

$$\mathcal{F}' u = \sum_{\alpha, \beta} a'_{\alpha, \beta} \frac{\partial^2 u}{\partial s_\alpha \partial s_\beta} + \sum_{\alpha} b'_\alpha \frac{\partial u}{\partial s_\alpha} + c' u,$$

avec

$$a'_{\alpha, \beta} = \sum_{\gamma, \delta} a_{\gamma, \delta} \frac{\partial s_\gamma}{\partial x_\alpha} \frac{\partial s_\delta}{\partial x_\beta}, \quad b'_\alpha = \mathcal{F} s_\alpha - c s_\alpha, \quad c' = c,$$

ce que devient  $\mathcal{F}u$  dans ce domaine; prolongeons les coefficients de  $\mathcal{F}'$  dans tout l'espace  $(s_1, \dots, s_m)$ , de manière à avoir une solution élémentaire principale  $G'(S, T)$ ,  $S$  correspondant à  $X$  et  $T$  à  $\Xi$ . Je dis qu'on peut écrire dans  $\mathcal{D}$

$$G(X, \Xi) = \frac{d(t_1, \dots, t_m)}{d(\xi_1, \dots, \xi_m)} G'(S, T) = \lambda(\Xi) \nu(X, \Xi),$$

où  $\lambda$  est une fonction positive dont les dérivées sont lipschitziennes d'exposant  $h$ , et où  $\nu$  peut être dérivé jusqu'à quatre fois, dont deux fois au plus par rapport aux coordonnées de chaque point, les résultats de ces dérivations étant lipschitziens d'exposant  $h$  par rapport à l'ensemble des deux points dans tout ensemble fermé intérieur à  $\mathcal{D}$ .

Soit  $\mathcal{S}$  une multiplicité à  $m - 1$  dimensions de l'espace  $(x_1, x_2, \dots, x_m)$ , et soient  $\varpi_\alpha$  les cosinus directeurs d'une direction choisie de la normale à  $\mathcal{S}$ ; soit  $\mathcal{S}'$  la transformée de  $\mathcal{S}$  dans l'espace  $s_1, s_2, \dots, s_m$  et soient  $\varpi'_\alpha$  les cosinus directeurs de la normale à  $\mathcal{S}'$  dirigée du côté correspondant au côté choisi sur  $\mathcal{S}$ ; soient encore  $dS$  et  $dS'$  les éléments de  $\mathcal{S}$  et de  $\mathcal{S}'$ . On vérifie sans peine que, pour une fonction  $f$  arbitraire,

$$(1) \quad \sum_{\alpha, \beta} a'_{\alpha, \beta} \varpi'_\alpha \frac{\partial f}{\partial s_\beta} dS' = \frac{d(s_1, \dots, s_m)}{d(x_1, \dots, x_m)} \sum_{\alpha, \beta} a_{\alpha, \beta} \varpi_\alpha \frac{\partial f}{\partial x_\beta} dS.$$

Prenons pour  $\mathcal{S}$  la frontière d'une partie bornée de  $\mathcal{D}$  et soient  $X$  et  $\Xi$  deux points de cette partie bornée, dont les transformés sont  $S$  et  $T$ ; soient encore  $A$  un point de  $\mathcal{S}$ , et  $U$  son transformé. En prenant nulle la fonction  $\psi$  qui intervient dans la définition de  $\Theta u$ , et en regardant  $G'(S, T)$  comme fonction implicite de  $X$  et de  $\Xi$ , nous avons, d'après ce qui précède et d'après un théorème antérieur (VI, 1),

$$\begin{aligned} & \frac{d(t_1, \dots, t_m)}{d(\xi_1, \dots, \xi_m)} \int_{\mathcal{S}}^{(m-1)} [G(X, A) \Theta G'(U, T) - G'(U, T) ZG(X, A)] dS_A \\ &= \frac{d(t_1, \dots, t_m)}{d(\xi_1, \dots, \xi_m)} G'(S, T) - G(X, \Xi), \end{aligned}$$

car le déterminant fonctionnel est positif.

Mais les coefficients de  $\mathcal{F}'$  satisfont aux mêmes hypothèses que ceux de  $\mathcal{F}$ , ce qui (V, 18) permet d'écrire

$$G'(S, T) = \omega'(T) N'(S, T),$$

où  $N'$  peut être dérivé trois fois, dont deux fois par rapport aux coordonnées de n'importe lequel des deux points, et où les dérivées de  $\omega'$  sont lipschitziennes d'exposant  $h$ . La fonction

$$\lambda(\Xi) = \omega'(T) \frac{d(t_1, \dots, t_m)}{d(\xi_1, \dots, \xi_m)}$$

a donc ses dérivées lipschitziennes d'exposant  $h$ . D'autre part, la fonction

$$v(X, \Xi) = \int_S^{(m-1)} [N'(U, T) ZG(X, A) - G(X, A) \Theta N'(U, T)] dS_A$$

est telle que les  $\frac{\partial^4 v}{\partial x_\alpha \partial x_\beta \partial \xi_\gamma \partial \xi_\delta}$  existent; de plus, si l'on applique le théorème (IV, 1) d'une part aux  $\frac{\partial^2 v}{\partial \xi_\gamma \partial \xi_\delta}$  considérés comme fonctions de  $X$ , d'autre part aux  $\frac{\partial^2 v}{\partial x_\alpha \partial x_\beta}$  considérés comme fonctions de  $\Xi$ , on voit que les dérivées quatrièmes en question sont lipschitziennes d'exposant  $h$  par rapport à l'ensemble des deux points.

2. *Conditions de Lipschitz pour les dérivées de la densité.* — Supposons que la frontière  $\mathcal{S}$  du domaine borné ouvert  $\mathcal{D}$  satisfasse aux hypothèses (II, 1) et en outre à celle que les dérivées secondes des coordonnées des points de  $\mathcal{S}$  existent et sont lipschitziennes d'exposant  $h < 1$ . Supposons en outre que les coefficients  $b_\alpha$  et  $c$  et les dérivées des coefficients  $a_{\alpha, \beta}$  soient lipschitziens d'exposant  $h$ ; on suppose enfin que les dérivées de la fonction  $\psi$  qui intervient dans la définition de l'opération  $\Theta$ , existent et sont lipschitziennes d'exposant  $h$ . Soit  $G(X, \Xi)$  la solution élémentaire principale de  $\mathcal{F}u = 0$  et considérons encore le potentiel de simple couche

$$u = \int_S^{(m-1)} G(X, A) \sigma(A) dS_A.$$

Si les dérivées relatives à  $s_1, \dots, s_{m-1}$  de l'une des valeurs limites prises par  $\Theta u$  sur  $\mathcal{S}$  existent et sont lipschitziennes d'exposant  $h$ , les dérivées de  $\sigma$  existent et sont lipschitziennes d'exposant  $h$ .

Il suffit de démontrer que,  $X$  étant sur  $\mathcal{S}$ , les dérivées de

$$\int_S^{(m-1)} \Theta G(X, A) \sigma(A) dS_A$$

existent et sont lipschitziennes d'exposant  $h$ . Mais (VII, 4)  $\sigma$  est lipschitzien d'exposant  $h$ ; donc (VII, 5) le terme

$$\psi(X) \int_{\mathcal{S}}^{(m-1)} G(X, A) \sigma(A) dS_A,$$

a ses dérivées lipschitziennes d'exposant  $h$ . Nous pouvons donc le supprimer, c'est-à-dire admettre que  $\Theta$  correspond à  $\psi = 0$ .

Introduisons le paramètre  $s_m$  par le procédé ordinaire (III, 4). Les dérivées secondes de  $x_1, x_2, \dots, x_m$  par rapport à  $s_1, s_2, \dots, s_m$ , sont lipschitziennes d'exposant  $h$ . D'autre part si, comme d'habitude,  $s_1, s_2, \dots, s_{m-1}$  correspondent au côté extérieur de  $\mathcal{S}(a, I, 4, p. 9)$  et si  $s_m$  est positif hors de  $c\mathcal{D}$ , on a

$$\frac{d(s_m, s_1, s_2, \dots, s_{m-1})}{d(x_1, x_2, \dots, x_m)} > 0.$$

Par conséquent, d'après le lemme, si l'on forme une solution élémentaire principale  $G'(S, T)$  de l'équation transformée, prolongée convenablement dans tout l'espace  $(s_1, s_2, \dots, s_m)$ , et si  $\mathcal{S}_1$  est la portion de  $\mathcal{S}$  qui est donnée par cette représentation paramétrique, les dérivées secondes de

$$\begin{aligned} & \int_{\mathcal{S}_1}^{(m-1)} G(X, A) \sigma(A) dS_A \\ & - \int_{\mathcal{S}_1}^{(m-1)} G'(S, T) \frac{d(t_m, t_1, \dots, t_{m-1})}{d(\xi_1, \xi_2, \dots, \xi_m)} \sigma(\Xi) d(t_1, \dots, t_{m-1}) \end{aligned}$$

existent et sont lipschitziennes d'exposant  $h$ . D'après la relation (1), en posant

$$\begin{aligned} u'(S) &= \int_{\mathcal{S}_1}^{(m-1)} G'(S, T) \sigma'(T) d(t_1, \dots, t_{m-1}), \\ \sigma'(T) &= \frac{d(t_m, t_1, \dots, t_{m-1})}{d(\xi_1, \xi_2, \dots, \xi_m)} \sigma(\Xi), \end{aligned}$$

nous sommes ramenés à démontrer que les dérivées de  $\sigma'$  existent et sont lipschitziennes d'exposant  $h$ , sachant qu'il en est ainsi pour les

dérivées de

$$\sum_{\alpha} a'_{m,\alpha} \frac{\partial u'}{\partial s_{\alpha}}.$$

En changeant la notation, nous sommes donc ramenés au cas où  $\psi = 0$  et où

$$u(X) = \int_{\mathcal{S}}^{(m-1)} G(X, A) \sigma(A) dS_A,$$

$\mathcal{S}$  étant une partie de la multiplicité  $x_m = 0$ ; soit  $\mathcal{C}$  la frontière de  $\mathcal{S}$  (il est clair en effet qu'on peut supprimer toute partie de la multiplicité donnée dont  $X$  ne devient pas infiniment voisin); la distance de  $X$  à  $\mathcal{C}$  reste, par hypothèse, supérieure à un minimum positif.

On va voir que les dérivées de

$$\int_{\mathcal{S}}^{(m-1)} \sum_{\alpha} a_{m,\alpha}(X) \frac{\partial G}{\partial x_{\alpha}}(X, A) \sigma(A) dS_{\alpha} = \Theta u - \sigma$$

par rapport à  $x_1, x_2, \dots, x_{m-1}$ , pour  $x_m = 0$ , existent et sont lipschitziennes d'exposant  $h$ ; la proposition énoncée en résultera.

Tout d'abord (même si  $m = 2$ )

$$\sum_{\alpha} a_{m,\alpha}(X) \frac{\partial G}{\partial x_{\alpha}}(X, A) = O[L^{2-m}(X, A)];$$

d'autre part, en mettant à part, dans  $G(X, A)$ , la partie  $H(X, A; 0)$  (V, 4), on voit que

$$\begin{aligned} \frac{\partial}{\partial x_{\alpha}} \sum_{\beta} a_{m,\beta}(X) \frac{\partial G}{\partial x_{\beta}}(X, A) &= O[L^{1-m}(X, A)], \\ \left( \frac{\partial}{\partial x_{\alpha}} + \frac{\partial}{\partial a_{\alpha}} \right) \sum_{\beta} a_{m,\beta}(X) \frac{\partial G}{\partial x_{\beta}}(X, A) &= O[L^{1+h-m}(X, A)] \end{aligned}$$

(voir aussi, pour ce dernier point, *b*, II, théorème 6, p. 156). Donc, puisque  $\sigma$  est lipschitzien d'exposant  $h$ , on voit (I, 4, 6) que

$$\frac{\partial}{\partial x_{\alpha}} \int_{\mathcal{S}}^{(m-1)} \sum_{\beta} a_{m,\beta}(X) \frac{\partial G}{\partial x_{\beta}}(X, A) \sigma(A) dS_A$$

existe et est continu.

Nous voyons déjà ainsi que les dérivées de  $\sigma$  existent et sont

continues. Ce point acquis permet d'écrire

$$\begin{aligned} & \frac{\partial}{\partial x_\alpha} \int_{\mathcal{S}}^{(m-1)} \Sigma_\beta a_{m,\beta}(X) \frac{\partial G}{\partial x_\beta}(X, \Lambda) \sigma(\Lambda) dS_\Lambda \\ &= \int_{\mathcal{S}}^{(m-1)} \sigma(\Lambda) \left( \frac{\partial}{\partial x_\alpha} + \frac{\partial}{\partial a_\alpha} \right) \Sigma_\beta a_{m,\beta}(X) \frac{\partial G}{\partial x_\beta}(X, \Lambda) dS_\Lambda \\ &+ \int_{\mathcal{S}}^{(m-1)} \frac{\partial \sigma(\Lambda)}{\partial a_\alpha} \Sigma_\beta a_{m,\beta}(X) \frac{\partial G}{\partial x_\beta}(X, \Lambda) dS_\Lambda \\ &- \int_{\mathcal{C}}^{(m-2)} \sigma(\Lambda) \Sigma_\beta a_{m,\beta}(X) \frac{\partial G}{\partial x_\beta}(X, \Lambda) \varpi'_\alpha(\Lambda) dS'_\Lambda, \end{aligned}$$

$dS'_\Lambda$  étant l'élément de  $\mathcal{C}$ , et  $\varpi'_\alpha$  étant l'un des cosinus directeurs de la normale à  $\mathcal{C}$  située dans  $a_m = 0$ . Il s'agit maintenant de prouver que le second membre est lipschitzien d'exposant  $h$ . Cela est évident pour le dernier terme, qui a même des dérivées continues. C'est immédiat aussi pour le terme précédent (I, 1). Il reste donc seulement à étudier le premier terme.

Soit, avec la signification adoptée depuis le Chapitre V pour  $H(X, \Xi; p)$ ,

$$G(X, \Xi) = H(X, \Xi; p) + v(X, \Xi);$$

d'après ce que nous avons vu (V, 17), si  $p > m$ , la fonction

$$\int_{\mathcal{S}}^{(m-1)} \sigma(\Lambda) \left( \frac{\partial}{\partial x_\alpha} + \frac{\partial}{\partial a_\alpha} \right) \Sigma_\beta a_{m,\beta}(X) \frac{\partial v}{\partial x_\beta}(X, \Lambda) dS_\Lambda$$

est lipschitzienne d'exposant  $h$ . Il est donc permis de remplacer  $G(X, \Xi)$  par  $H(X, \Xi; p)$  dans l'intégrale à étudier. Or, puisqu'on est sur  $\mathcal{S}$ ,

$$\begin{aligned} & \Sigma_\beta a_{m,\beta}(X) \frac{\partial H}{\partial x_\beta}(X, \Lambda; 0) \\ &= \Sigma_{\beta,\gamma} [a_{m,\beta}(X) - a_{m,\beta}(\Lambda)] \frac{\Lambda_{\beta,\gamma}(\Lambda) (x_\gamma - a_\gamma)}{\sqrt{\Sigma_{\delta,\varepsilon} \Lambda_{\delta,\varepsilon}(\Lambda) (x_\delta - a_\delta) (x_\varepsilon - a_\varepsilon)}} \\ &\quad \times F'[\sqrt{\Sigma_{\delta,\varepsilon} \Lambda_{\delta,\varepsilon}(\Lambda) (x_\delta - a_\delta) (x_\varepsilon - a_\varepsilon)}]; \end{aligned}$$

à la suite de l'opération  $\frac{\partial}{\partial x_\alpha} + \frac{\partial}{\partial a_\alpha}$ , on a le terme

$$\begin{aligned} & \int_{\mathcal{S}}^{(m-1)} \sigma(\Lambda) \Sigma_{\beta,\gamma} \left[ \frac{\partial a_{m,\beta}(X)}{\partial x_\alpha} - \frac{\partial a_{m,\beta}(\Lambda)}{\partial a_\alpha} \right] \frac{\Lambda_{\beta,\gamma}(\Lambda) (x_\gamma - a_\gamma)}{\sqrt{\Sigma_{\delta,\varepsilon} \Lambda_{\delta,\varepsilon}(\Lambda) (x_\delta - a_\delta) (x_\varepsilon - a_\varepsilon)}} \\ &\quad \times F'[\sqrt{\Sigma_{\delta,\varepsilon} \Lambda_{\delta,\varepsilon}(\Lambda) (x_\delta - a_\delta) (x_\varepsilon - a_\varepsilon)}] dS_\Lambda, \end{aligned}$$

plus d'autres qui sont évidemment lipschitziens d'exposant  $h$ ; pour être certain que celui qu'on vient d'écrire l'est aussi, il suffit (I, 8) de s'assurer que l'intégrale

$$\int^{(m-1)} \sigma(A) \frac{\partial}{\partial x_\beta} F[\sqrt{\Sigma_{\delta,\varepsilon} A_{\delta,\varepsilon}(A) (x_\delta - a_\delta) (x_\varepsilon - a_\varepsilon)}] dS_A,$$

étendue à la partie de  $\mathfrak{S}$  telle que  $L(X, A) > \varrho > 0$ , est bornée quand  $\varrho$  varie; or cela se voit aisément en remplaçant d'abord  $\sigma(A)$  par  $\sigma(X)$ , puis  $\frac{\partial}{\partial x_\beta}$  par  $\frac{\partial}{\partial a_\beta}$  (opérations qui retranchent des intégrales bornées), puis en appliquant la remarque (I, 9) si  $\beta \neq m$ ; si  $\beta = m$ , l'identité

$$\Sigma_\beta a_{m,\beta}(A) \frac{\partial}{\partial x_\beta} F[\sqrt{\Sigma_{\delta,\varepsilon} A_{\delta,\varepsilon}(A) (x_\delta - a_\delta) (x_\varepsilon - a_\varepsilon)}] = 0$$

permet d'arriver au même résultat.

Il reste à considérer ce qui vient des autres termes de  $H(X, \Xi; p)$ .  
Considérons

$$\int_{\mathfrak{S}}^{(m-1)} \sigma(\Xi) \left( \frac{\partial}{\partial x_x} + \frac{\partial}{\partial \xi_x} \right) \Sigma_\beta a_{m,\beta}(X) \int^{(m)} \frac{\partial H}{\partial x_\beta}(X, A; 0) K(A, \Xi) dV_A dS_\Xi.$$

Nous pouvons isoler l'expression

$$\begin{aligned} & \int_{\mathfrak{S}}^{(m-1)} \sigma(\Xi) \left( \frac{\partial}{\partial x_x} + \frac{\partial}{\partial \xi_x} \right) \int^{(m)} \Sigma_\beta a_{m,\beta}(X) \frac{\partial H}{\partial x_\beta}(X, A; 0) \\ & \times \Sigma_{\gamma,\delta} [a_{\gamma,\delta}(A) - a_{\gamma,\delta}(\Xi)] \frac{\partial^2 H(A, \Xi; 0)}{\partial a_\gamma \partial a_\delta} dV_A dS_\Xi, \end{aligned}$$

où l'on peut écrire (b, II, th. 6, p. 157) le coefficient de  $\sigma(\Xi) dS_\Xi$  sous la forme

$$\begin{aligned} & \sum_\beta \frac{\partial a_{m,\beta}(X)}{\partial x_x} \int^{(m)} \frac{\partial H}{\partial x_\beta}(X, A; 0) \Sigma_{\gamma,\delta} [a_{\gamma,\delta}(A) - a_{\gamma,\delta}(\Xi)] \frac{\partial^2 H(A, \Xi; 0)}{\partial a_\gamma \partial a_\delta} dV_A \\ & + \int^{(m)} \Sigma_\beta a_{m,\beta}(X) \left\{ \left( \frac{\partial}{\partial x_x} + \frac{\partial}{\partial a_x} \right) \frac{\partial H}{\partial x_\beta}(X, A; 0) \Sigma_{\gamma,\delta} [a_{\gamma,\delta}(A) - a_{\gamma,\delta}(\Xi)] \right. \\ & \quad \times \frac{\partial^2 H(A, \Xi; 0)}{\partial a_\gamma \partial a_\delta} + \frac{\partial H}{\partial x_\beta}(X, A; 0) \left( \frac{\partial}{\partial a_x} + \frac{\partial}{\partial \xi_x} \right) \\ & \quad \left. \Sigma_{\gamma,\delta} [a_{\gamma,\delta}(A) - a_{\gamma,\delta}(\Xi)] \frac{\partial^2 H(A, \Xi; 0)}{\partial a_\gamma \partial a_\delta} \right\} dV_A; \end{aligned}$$

or, les intégrales de la première somme valent  $O[L^{2-m}(X, \Xi)]$  et leurs dérivées relatives à  $X$  existent et valent  $O[L^{1-m}(X, \Xi)]$  (*b*, II, th. 5, p. 153); il en est de même de la dernière intégrale (*id.*, *ibid.*, et remarqué, p. 156); en multipliant par  $\sigma(\Xi) dS_{\Xi}$  et intégrant, on voit bien que le résultat est lipschitzien d'exposant  $h$ . Viennent ensuite les termes

$$\int_{\mathcal{S}}^{(m-1)} \sigma(\Xi) \left( \frac{\partial}{\partial x_{\alpha}} + \frac{\partial}{\partial z_{\alpha}} \right) \int^{(m)} \Sigma_{\beta} a_{m,\beta}(X) \frac{\partial \Pi}{\partial x_{\beta}}(X, A; o) \\ \times \Sigma_{\gamma} b_{\gamma}(A) \frac{\partial \Pi(A, \Xi; o)}{\partial a_{\gamma}} dV_A dS_{\Xi};$$

on effectue le coefficient de  $\sigma(\Xi) dS_{\Xi}$  en faisant sortir du signe  $\int$  les  $\frac{\partial a_{m,\beta}(X)}{\partial x_{\alpha}}$ , et l'on voit ainsi que le résultat est encore lipschitzien d'exposant  $h$ . Même procédé pour

$$\int_{\mathcal{S}}^{(m-1)} \sigma(\Xi) \left( \frac{\partial}{\partial x_{\alpha}} + \frac{\partial}{\partial z_{\alpha}} \right) \Sigma_{\beta} a_{m,\beta}(X) \\ \times \int^{(m)} \frac{\partial \Pi}{\partial x_{\beta}}(X, A; o) [c(A) + g^2] \Pi(A, \Xi; o) dV_A dS_{\Xi}.$$

Si maintenant  $n > 1$ ,

$$\int_{\mathcal{S}}^{(m-1)} \sigma(\Xi) \left( \frac{\partial}{\partial x_{\alpha}} + \frac{\partial}{\partial z_{\alpha}} \right) \Sigma_{\beta} a_{m,\beta}(X) \int^{(m)} \frac{\partial \Pi}{\partial x_{\beta}}(X, A; o) K^{(m)}(A, \Xi) dV_A dS_{\Xi}$$

s'écrit en faisant sous le signe  $\int^{(m)}$  l'opération  $\frac{\partial}{\partial x_{\alpha}} + \frac{\partial}{\partial z_{\alpha}}$  et en faisant sortir les  $\frac{\partial a_{m,\beta}}{\partial x_{\alpha}}$ ; on voit encore que ces termes sont lipschitziens d'exposant  $h$ .

La proposition est donc démontrée.

Regardons  $\mathcal{S}$  comme fixe, ainsi que l'exposant lipschitzien  $h < 1$  des  $b_{\alpha}$ , de  $c$ , de  $\psi$  et des dérivées des  $a_{\alpha,\beta}$ . De plus, on suppose fixes une limite inférieure positive du déterminant des  $a_{\alpha,\beta}$ , et des limites supérieures des valeurs absolues des  $a_{\alpha,\beta}$ , des  $b_{\alpha}$ , de  $c$ , de  $\psi$ , des dérivées des  $a_{\alpha,\beta}$ , et des limites supérieures des coefficients lipschitziens de toutes ces fonctions pour l'exposant  $h$ ; le nombre  $g$  et le domaine borné hors duquel les coefficients de  $\mathcal{F}$  sont constants, sont

aussi supposés fixes. Enfin soit  $M$  une limite supérieure des valeurs absolues de  $\Theta u$  et de ses dérivées, et du coefficient lipschitzien de celles-ci pour l'exposant  $h$ . Enfin nous supposons que la résolvante de l'équation de Fredholm qui donne  $\sigma$ , admet une limitation fixe  $O[L^{2-m}(X, A)]$ . Il est clair alors <sup>(1)</sup> que les dérivées de  $\sigma$  sont  $O(M)$  et que leur coefficient lipschitzien pour l'exposant  $h$  est aussi  $O(M)$ .

3. *Conditions de Lipschitz pour les dérivées secondes du potentiel.* — Si les  $b_\alpha$ ,  $c$  et les dérivées des  $a_{\alpha\beta}$  sont lipschitziens d'exposant  $h < 1$ , et si les dérivées secondes des coordonnées des points de  $\mathcal{S}$  et les dérivées de la densité  $\sigma$  sont lipschitziennes d'exposant  $h$ , les dérivées secondes du potentiel

$$u = \int_{\mathcal{S}}^{(m-1)} G(X, A) \sigma(A) dS_A$$

sont lipschitziennes d'exposant  $h$  dans  $\mathcal{D}$ ; elles sont aussi lipschitziennes d'exposant  $h$  hors de  $\mathcal{D} + \mathcal{S}$ .

D'après le lemme (§ 1), il suffit d'établir le théorème dans le cas particulier où une partie de  $\mathcal{S}$  coïncide avec  $x_m = 0$ ,  $\mathcal{D}$  étant situé dans la région  $x_m > 0$ ; si  $\mathcal{C}$  est la frontière de cette partie de  $\mathcal{S}$ , on peut en outre supposer que  $X$  reste à une distance de  $\mathcal{C}$  supérieure à un minimum positif fixe; cette dernière hypothèse permet de ne conserver que la partie de  $\mathcal{S}$  située sur  $x_m = 0$ .

Changeant un peu la notation, nous nommerons  $\mathcal{S}$  cette partie conservée de la multiplicité d'intégration, dont la frontière est  $\mathcal{C}$ . Soit

$$F(X) = \int_{\mathcal{S}}^{(m-1)} G(X, A) \sigma(A) dS_A;$$

on a, tant que  $X$  n'est pas sur  $\mathcal{S}$ , et si  $\alpha \neq m$ ,

$$\begin{aligned} \frac{\partial F}{\partial x_\alpha} = & \int_{\mathcal{S}}^{(m-1)} \left[ \frac{\partial G}{\partial x_\alpha}(X, A) + \frac{\partial G}{\partial a_\alpha}(X, A) \right] \sigma(A) dS_A \\ & + \int_{\mathcal{S}}^{(m-1)} G(X, A) \frac{\partial \sigma}{\partial a_\alpha} dS_A - \int_{\mathcal{C}}^{(m-2)} G(X, A) \sigma(A) \varpi_\alpha(A) dS'_A, \end{aligned}$$

---

<sup>(1)</sup> On omet ici des considérations de continuité semblables à celles qui sont indiquées ailleurs (VIII, 7 et XIV, 2, 5).

$dS'_\lambda$  étant l'élément de  $\mathcal{C}$ , et  $\varpi_\alpha$  étant l'un des cosinus directeurs de la normale à  $\mathcal{C}$  située dans  $a_m = 0$ .

Dans cette expression, puisque  $L(X, A) > \delta > 0$  quand  $A$  varie sur  $\mathcal{C}$ , les dérivées secondes de l'intégrale d'ordre  $m - 2$  existent et sont continues.

L'intégrale précédant celle-ci est un potentiel de simple couche dont la densité est lipschitzienne d'exposant  $h$ ; donc (VII, 5) les dérivées de cette intégrale existent dans  $\mathcal{D}$  et hors de  $\mathcal{D} + \mathcal{S}$  et elles sont lipschitziennes d'exposant  $h$  dans chacun de ces domaines.

Il reste à étudier les dérivées de

$$\int_{\mathcal{S}}^{(m-1)} \left[ \frac{\partial G}{\partial x_\alpha} (X, A) + \frac{\partial G}{\partial a_\alpha} (X, A) \right] \sigma(A) dS_A$$

et à prouver qu'elles sont lipschitziennes d'exposant  $h$ . Pour cela nous remarquons, comme dans la proposition précédente, qu'il suffit de faire la démonstration pour les dérivées de

$$I(X) = \int_{\mathcal{S}}^{(m-1)} \left[ \frac{\partial H(X, A; p)}{\partial x_\alpha} + \frac{\partial H(X, A; p)}{\partial a_\alpha} \right] \sigma(A) dS_A.$$

Prenons d'abord la dérivée relative à  $x_\beta$ , pour  $\beta \neq m$ , de la fonction

$$\int_{\mathcal{S}}^{(m-1)} \left[ \frac{\partial H(X, A; 0)}{\partial x_\alpha} + \frac{\partial H(X, A; 0)}{\partial a_\alpha} \right] \sigma(A) dS_A;$$

sous le signe d'intégration, on a une somme de termes tels que

$$f(X, A) \lambda(A) dS_A,$$

où

$$\lambda(A) = \sigma(A) \frac{\partial \Lambda_{\gamma, \delta}}{\partial a_\beta},$$

fonction lipschitzienne d'exposant  $h$ ; d'autre part

$$\begin{aligned} \frac{\partial f}{\partial x_\beta} &= O[L^{1-m}(X, A)], & \frac{\partial f}{\partial x_\beta} + \frac{\partial f}{\partial a_\beta} &= O[L^{2-m}(X, A)], \\ \frac{\partial^2 f}{\partial x_\beta \partial x_\gamma} &= O[L^{-m}(X, A)], & \frac{\partial}{\partial x_\gamma} \left( \frac{\partial f}{\partial x_\beta} + \frac{\partial f}{\partial a_\beta} \right) &= O[L^{1-m}(X, A)]; \end{aligned}$$

par suite (I, 4, 6)

$$\begin{aligned} \frac{\partial}{\partial x_\beta} \int_{\mathcal{S}}^{(m-1)} f(X, A) \lambda(A) dS_A &= \int_{\mathcal{S}}^{(m-1)} \frac{\partial f}{\partial x_\beta}(X, A) [\lambda(A) - \lambda(X)] dS_A \\ &+ \lambda(X) \int_{\mathcal{S}}^{(m-1)} \left( \frac{\partial f}{\partial x_\beta} + \frac{\partial f}{\partial a_\beta} \right) dS_A - \lambda(X) \int_e^{(m-2)} f(X, A) \varpi_\beta(A) dS'_A \end{aligned}$$

[pour définir  $\lambda(X)$  hors de  $\mathcal{S}$ , il suffit de prendre  $\sigma(X)$  indépendant de  $x_m$ ]; cette expression est lipschitzienne d'exposant  $h$  (I, 11).

Prenons maintenant la dérivée relative à  $x_\beta$ , pour  $\beta \neq m$ , de la fonction

$$\int_{\mathcal{S}}^{(m-1)} \sigma(\Xi) \left( \frac{\partial}{\partial x_z} + \frac{\partial}{\partial \xi_z} \right) \int^{(m)} H(X, A; o) K^w(A, \Xi) dV_A dS_\Xi.$$

Si d'abord  $n = 1$ , nous isolons du coefficient de  $\sigma(\Xi) dS_\Xi$ , après dérivation sous le signe  $\int$ , les termes

$$\left( \frac{\partial}{\partial x_z} + \frac{\partial}{\partial \xi_z} \right) \int^{(m)} \frac{\partial H}{\partial x_\beta}(X, A; o) \Sigma_{\gamma, \delta} [a_{\gamma, \delta}(A) - a_{\gamma, \delta}(\Xi)] \frac{\partial^2 H(A, \Xi; o)}{\partial a_\gamma \partial a_\delta} dV_A,$$

qui s'écrivent (b, II, th. 6, p. 157)

$$\begin{aligned} \int^{(m)} \left\{ \left[ \frac{\partial^2 H(X, A; o)}{\partial x_z \partial x_\beta} + \frac{\partial^2 H(X, A; o)}{\partial a_z \partial x_\beta} \right] \Sigma_{\gamma, \delta} [a_{\gamma, \delta}(A) - a_{\gamma, \delta}(\Xi)] \right. \\ \times \frac{\partial^2 H(A, \Xi; o)}{\partial a_\gamma \partial a_\delta} + \frac{\partial H}{\partial x_\beta}(X, A; o) \left( \frac{\partial}{\partial a_z} + \frac{\partial}{\partial \xi_z} \right) \\ \left. \Sigma_{\gamma, \delta} [a_{\gamma, \delta}(A) - a_{\gamma, \delta}(\Xi)] \frac{\partial^2 H(A, \Xi; o)}{\partial a_\gamma \partial a_\delta} \right\} dV_A; \end{aligned}$$

or ceci est  $O[L^{1+l-m}(X, \Xi)]$  et ses dérivées relatives à  $X$  existent et sont  $O[L^{l-m}(X, \Xi)]$  (b, II, th. 5, p. 153, et remarque, p. 156); donc en multipliant par  $\sigma(\Xi) dS_\Xi$  et intégrant, le résultat est lipschitzien d'exposant  $h$ . Les autres termes relatifs à  $n > 1$  s'étudient de même : ils sont tous lipschitziens d'exposant  $h$ .

Il reste à étudier la dérivée par rapport à  $x_m$  de  $I(X)$ . Il revient au même d'étudier  $\Sigma_\beta a_{m, \beta}(X) \frac{\partial I}{\partial x_\beta}$ ; on voit toujours de la même façon que

cette expression est lipschitzienne d'exposant  $h$  (voir le paragraphe précédent); il en est donc de même de  $\frac{\partial I}{\partial x_m}$ .

Nous avons ainsi démontré que les dérivées secondes autres que  $\frac{\partial^2 F}{\partial x_m^2}$  sont lipschitziennes d'exposant  $h$  dans chacun des domaines indiqués; d'après l'équation aux dérivées partielles, il en est de même de  $\frac{\partial^2 F}{\partial x_m^2}$ .

Regardons  $\mathcal{S}$  et  $h$  comme fixes ( $h < 1$ ); regardons encore comme fixes une limite inférieure positive du déterminant des  $a_{\alpha,\beta}$  et des limites supérieures des valeurs absolues des  $a_{\alpha,\beta}$ , des  $b_\alpha$ , de  $c$ , des dérivées des  $a_{\alpha,\beta}$  et du coefficient lipschitzien de toutes ces fonctions pour l'exposant  $h$ ;  $g$  et le domaine borné hors duquel les coefficients de  $\mathcal{F}$  sont constants, sont aussi supposés fixes. Soit  $M$  une limite supérieure des valeurs absolues de  $\sigma$  et ses dérivées, et du coefficient lipschitzien de celles-ci pour l'exposant  $h$ . Alors il est évident que les dérivées secondes de  $u$  et leurs coefficients lipschitziens pour l'exposant  $h$  sont  $O(M)$  <sup>(1)</sup>.

4. *Généralisation.* — Si maintenant

$$u(X) = \int_{\mathcal{S}}^{(m-1)} G_p(X, \Lambda) \sigma(\Lambda) dS_\Lambda \quad (p > 1),$$

la différence

$$\sum_{n=2}^p \int^{(n)} G(X, \Lambda) \chi(\Lambda) \int_{\mathcal{S}}^{(m-1)} G^{(n-1)}(\Lambda, \Xi) \sigma(\Xi) dS_\Xi dV_\Lambda$$

entre cette fonction et celle qui est relative à  $p = 1$ , peut être considérée comme un potentiel de domaine avec la densité

$$\chi(\Lambda) \sum_{n=2}^p \int_{\mathcal{S}}^{(m-1)} G^{(n-1)}(\Lambda, \Xi) \sigma(\Xi) dS_\Xi$$

qui est évidemment lipschitzienne d'exposant  $h$  s'il en est ainsi pour  $\chi$ ; les dérivées secondes de cette différence sont donc lipschitziennes d'exposant  $h$ , la frontière n'intervenant pas ici (IV, 1).

---

<sup>(1)</sup> Même observation qu'au paragraphe 2.

Les propositions des paragraphes 2 et 3 s'appliquent donc à cette nouvelle fonction  $u$ .

### CHAPITRE XIV.

#### PROBLÈME NON LINÉAIRE DE NEUMANN.

1. *Énoncé du problème.* — Dans l'espace  $(x_1, x_2, \dots, x_m)$ , considérons un domaine  $\mathcal{O}$  borné et ouvert. On suppose que les coordonnées des points de la frontière  $\mathcal{S}$  de  $\mathcal{O}$  s'expriment comme il a été dit (II, 1) et que les dérivées secondes de ces coordonnées par rapport aux paramètres existent et sont lipschitziennes d'exposant  $h < 1$ .

D'autre part, on considère une équation aux dérivées partielles

$$(1) \quad \sum_{\alpha, \beta} a_{\alpha, \beta}(u; X; t) \frac{\partial^2 u}{\partial x_\alpha \partial x_\beta} = \Phi \left( \frac{\partial u}{\partial x_\alpha}; u; X; t \right) \quad (a_{\alpha, \alpha} > 0)$$

dépendant d'un paramètre  $t$ ;  $a_{\alpha, \beta}(u; X; t)$  est mis pour

$$a_{\alpha, \beta}(u; x_1, x_2, \dots, x_m; t)$$

et  $\Phi \left( \frac{\partial u}{\partial x_\alpha}; u; X; t \right)$  est mis pour

$$\Phi \left( \frac{\partial u}{\partial x_1}, \dots, \frac{\partial u}{\partial x_m}; u; x_1, \dots, x_m; t \right);$$

on a, comme d'habitude,  $a_{\alpha, \beta} = a_{\beta, \alpha}$ . On suppose que cette équation est satisfaite dans le domaine  $\mathcal{O}$  et pour la valeur  $t_0$  du paramètre quand  $u$  est remplacé par une fonction connue  $u_0$  dont les dérivées secondes sont lipschitziennes d'exposant  $h$ . On suppose encore que, si  $X$  appartient à  $\mathcal{O} + \mathcal{S}$  et si

$$|u - u_0|, \quad \left| p_\alpha - \frac{\partial u_0}{\partial x_\alpha} \right| \quad (\alpha = 1, 2, \dots, m)$$

et  $|t - t_0|$  sont assez petits, l'équation est du type elliptique et les fonctions

$$a_{\alpha, \beta}(u, X; t) \quad (\alpha, \beta = 1, 2, \dots, m)$$

et

$$\Phi(p_\alpha; u; X; t)$$

ont, par rapport aux variables autres que  $t$ , des dérivées secondes qui sont fonctions lipschitziennes d'exposant 1 de ces variables, avec

un coefficient indépendant de  $t$ , et fonctions continues de l'ensemble de ces variables et de  $t$ .

Sur  $\mathcal{S}$ , on se donne la condition

$$(2) \quad \sum_{\alpha, \beta} \varpi_{\alpha} a_{\alpha, \beta} \frac{\partial u}{\partial x_{\beta}} + \psi(u; X; t) = 0,$$

où les  $\varpi_{\alpha}$  sont les cosinus directeurs de la normale dirigée vers l'extérieur de  $\mathcal{O}$ . On suppose que cette condition est satisfaite pour  $t = t_0$ ,  $u = u_0$ . On suppose que les dérivées troisièmes de  $\psi(u; X; t)$ , relativement aux variables autres que  $t$ , existent et sont fonctions lipschitziennes d'exposant 1 de ces variables, avec un coefficient indépendant de  $t$ , et fonctions continues de l'ensemble de ces variables et de  $t$ , pourvu que  $X$  appartienne à  $\mathcal{S}$  et que  $|u - u_0|$  et  $|t - t_0|$  soient assez petits.

Enfin on suppose que le problème de trouver une fonction  $v$  telle que, dans  $\mathcal{O}$ ,

$$(3) \quad \sum_{\alpha, \beta} a_{\alpha, \beta}(u_0; X; t_0) \frac{\partial^2 v}{\partial x_{\alpha} \partial x_{\beta}} - \sum_{\alpha} \frac{\partial \Phi}{\partial p_{\alpha}} \left( \frac{\partial u_0}{\partial x_{\beta}}; u_0; X; t_0 \right) \frac{\partial v}{\partial x_{\alpha}} \\ + \left[ \sum_{\alpha, \beta} \frac{\partial a_{\alpha, \beta}}{\partial u}(u_0; X; t_0) \frac{\partial^2 u_0}{\partial x_{\alpha} \partial x_{\beta}} - \frac{\partial \Phi}{\partial u} \left( \frac{\partial u_0}{\partial x_{\beta}}; u_0; X; t_0 \right) \right] v = 0,$$

et que, sur  $\mathcal{S}$ ,

$$(4) \quad \sum_{\alpha, \beta} \varpi_{\alpha} a_{\alpha, \beta}(u_0; X; t_0) \frac{\partial v}{\partial x_{\beta}} \\ + \left[ \sum_{\alpha, \beta} \varpi_{\alpha} \frac{\partial a_{\alpha, \beta}}{\partial u}(u_0; X; t_0) \frac{\partial u_0}{\partial x_{\beta}} + \frac{\partial \psi}{\partial u}(u_0; X; t_0) \right] v = 0,$$

n'admet que la solution zéro.

On donne à  $t$  une valeur autre que  $t_0$  et l'on propose de trouver une fonction  $u$  remplissant dans  $\mathcal{O}$  la condition (1) et sur  $\mathcal{S}$  la condition (2).

Il sera démontré dans la suite de ce chapitre que, si  $|t - t_0|$  est assez petit, ce problème a une solution. Si en outre on exige que les valeurs absolues de  $u - u_0$  et de ses dérivées jusqu'au second ordre, ainsi que leurs coefficients lipschitziens pour l'exposant  $h$ , n'excèdent pas un maximum assez petit, cette solution est unique (1).

---

(1) La même conclusion subsiste dans des hypothèses plus larges, mais alors les exposants lipschitziens introduits par les approximations successives décroissent en progression géométrique; cela nécessite des raisonnements supplémentaires qui pourront être exposés dans une autre occasion.

2. *Formation des approximations successives.* — En désignant par  $t$  la valeur donnée du paramètre et par  $u_0, u_1, \dots, u_n, \dots$ , les approximations successives dont nous allons expliquer la formation, nous posons

$$\begin{aligned} a_{\alpha,\beta,n} &= a_{\alpha,\beta}(u_n; X; t); & b_{\alpha,n} &= -\frac{\partial\Phi}{\partial p_\alpha} \left( \frac{\partial u_n}{\partial x_\beta}; u_n; X; t \right); \\ c_n &= \sum_{\alpha,\beta} \frac{\partial a_{\alpha,\beta}}{\partial u} (u_n; X; t) \frac{\partial^2 u_n}{\partial x_\alpha \partial x_\beta} - \frac{\partial\Phi}{\partial u} \left( \frac{\partial u_n}{\partial x_\alpha}; u_n; X; t \right); \\ \psi_n &= \sum_{\alpha,\beta} \varpi_\alpha \frac{\partial a_{\alpha,\beta}}{\partial u} (u_n; X; t) \frac{\partial u_n}{\partial x_\beta} + \frac{\partial\psi}{\partial u} (u_n; X; t); \\ \mathcal{F}u &= \sum_{\alpha,\beta} a_{\alpha,\beta} \frac{\partial^2 u}{\partial x_\alpha \partial x_\beta} - \Phi, & \Theta u &= \sum_{\alpha,\beta} \varpi_\alpha a_{\alpha,\beta} \frac{\partial u}{\partial x_\beta} + \psi. \end{aligned}$$

Nous connaissons déjà  $u_0$ . Si nous connaissons  $u_n$ , nous chercherons une fonction  $h_n$  telle que dans  $\mathcal{O}$

$$\sum_{\alpha,\beta} a_{\alpha,\beta,n} \frac{\partial^2 h_n}{\partial x_\alpha \partial x_\beta} + \sum_\alpha b_{\alpha,n} \frac{\partial h_n}{\partial x_\alpha} + c_n h_n = -\mathcal{F}u_n,$$

et que, sur  $\mathcal{S}$ ,

$$\sum_{\alpha,\beta} \varpi_\alpha a_{\alpha,\beta,n} \frac{\partial h_n}{\partial x_\beta} + \psi_n h_n = -\Theta u_n,$$

et nous poserons

$$u_{n+1} = u_n + h_n \quad (n = 0, 1, 2, \dots, \infty).$$

Si  $u_n - u_0$  et ses dérivées premières et secondes ont, dans  $\mathcal{O} + \mathcal{S}$ , des valeurs absolues assez petites, si le coefficient lipschitzien de ces dérivées secondes, pour l'exposant  $h$ , est inférieur à un nombre fixe, et si  $|t - t_0|$  est assez petit, je dis que  $h_n$  existe, ce qui entraîne que  $u_{n+1}$  existe. En effet la valeur absolue de  $a_{\alpha,\beta,n} - a_{\alpha,\beta}(u_0; X; t_0)$  est aussi petite qu'on veut; on voit de même que ses dérivées premières et secondes sont aussi voisines de zéro qu'on veut. De même

$$b_{\alpha,n} + \frac{\partial\Phi}{\partial p_\alpha} \left( \frac{\partial u_0}{\partial x_\beta}; u_0; X; t_0 \right)$$

et ses dérivées sont aussi voisins de zéro qu'on veut. Si nous prenons

$$c_n - \sum_{\alpha,\beta} \frac{\partial a_{\alpha,\beta}}{\partial u} (u_0; X; t_0) \frac{\partial^2 u_0}{\partial x_\alpha \partial x_\beta} + \frac{\partial\Phi}{\partial u} \left( \frac{\partial u_0}{\partial x_\alpha}; u_0; X; t_0 \right),$$

cette fonction, elle aussi, est aussi voisine de zéro qu'on veut, et l'on

constate en outre que son coefficient lipschitzien pour l'exposant  $h$  est inférieur à un nombre fixe, ce qui entraîne que le coefficient relatif à l'exposant  $\frac{h}{2}$  est aussi petit qu'on veut (voir *d*, III, 1, p. 218). Enfin

$$\psi_n - \sum_{\alpha, \beta} \varpi_{\alpha} \frac{\partial a_{\alpha, \beta}}{\partial u} (u_0; X; t_0) \frac{\partial u_0}{\partial x_{\beta}} - \frac{\partial \psi}{\partial u} (u_0; X; t_0)$$

et ses dérivées par rapport aux paramètres des points de  $\mathfrak{S}$  sont aussi voisins de zéro qu'on veut. Pour en déduire l'existence de  $h_n$ , il suffit de prouver que le déterminant de Fredholm du système d'équations intégrales, itéré un nombre assez grand de fois, auquel se ramène la recherche de  $h_n$ , diffère aussi peu qu'on veut du déterminant correspondant du système auquel se ramène la recherche de la fonction  $\nu$  satisfaisant aux conditions (3) et (4); pour un certain nombre d'itérations, ce déterminant n'est pas nul, d'après l'hypothèse.

Pour prouver ce dernier point, nous adoptons une méthode fixe pour prolonger hors de  $\mathcal{O}$  les coefficients de l'équation en  $h_n$ , à savoir la deuxième méthode indiquée au Chapitre X, paragraphe 3 (voir aussi XI, 8); en effet ici les  $\psi_n$  sont lipschitziens (ils ont même des dérivées continues), et les

$$b_{\alpha, n} - \sum_{\beta} \frac{\partial a_{\alpha, \beta, n}}{\partial x_{\beta}}$$

ont des dérivées lipschitziennes d'exposant  $h$  et de coefficient borné. Le nombre  $s'_m$  qui intervient dans la méthode de prolongement, sera choisi indépendant de  $n$ ; le nombre appelé  $h$  dans la méthode peut être ici pris quelconque inférieur à 1, par exemple égal au nombre  $h$  actuel. La méthode indiquée permet alors de ne plus rien laisser d'indéterminé. Les prolongements des différences

$$a_{\alpha, \beta, n} - a_{\alpha, \beta} (u_0; X; t_0)$$

et leurs dérivées, ainsi que le coefficient lipschitzien de celles-ci pour l'exposant  $h$ , sont aussi petits qu'on veut; de même les prolongements des

$$b_{\alpha, n} + \frac{\partial \Phi}{\partial p_{\alpha}} \left( \frac{\partial u_0}{\partial x_{\beta}}; u_0; X; t_0 \right)$$

et leurs coefficients pour l'exposant  $h$  sont aussi petits qu'on veut.

Quant au coefficient de  $h_n$  dans l'équation, il devra être dans tout l'espace lipschitzien d'exposant  $h$  et en outre négatif hors de  $\mathcal{O}$ : on y parviendra en transformant d'abord l'équation (1) de façon que le coefficient de  $v$  dans (3) devienne négatif sur  $\mathcal{S}$ ; il suffit pour cela d'y remplacer  $u$  par  $u\omega$ , en choisissant  $\omega$  convenablement, car on constate que c'est le même calcul que pour une équation linéaire (*b*, V, 3<sup>e</sup> application, p. 223); la fonction  $\chi$  sera, dans tout l'espace, égale à ce coefficient augmenté de la constante  $g^2$  ( $\chi$  est alors nul hors d'un certain domaine borné).

Pour former la fonction  $G(X, \Xi)$ , on peut alors utiliser l'équation intégrale (V, 4),  $g$  étant supposé assez grand. On en conclura sans peine (*a*, II, 24, p. 83 à 86), que si  $G$  se rapporte ainsi à la détermination de  $h_n$  et  $G'$  à celle de  $v$ , on a

$$|G(X, \Xi) - G'(X, \Xi)| < \eta L^{2-m}(X, \Xi),$$

$\eta$  étant aussi petit qu'on veut; la différence du premier membre peut être dérivée jusqu'à trois fois, dont deux par rapport aux coordonnées de  $X$  et une par rapport à celles de  $\Xi$ , et toutes ces dérivées d'ordres divers remplissent des conditions semblables, l'exposant de  $L$  au second membre diminuant de 1 à chaque dérivation. Des raisonnements tout pareils (*a*, II, 24, p. 83 à 86) amènent enfin à la conclusion que les déterminants de Fredholm relatifs à  $v$  d'une part, à  $h_n$  d'autre part, pour un même nombre d'itérations, sont aussi voisins qu'on veut l'un de l'autre; si la différence est assez petite, la valeur absolue de l'un des déterminants relatifs à  $h_n$  a une borne inférieure positive, ce qu'il fallait démontrer.

3. *Convergence des approximations successives.* — Soit  $M_n$  une limite supérieure des valeurs absolues de  $h_n$  et de ses dérivées premières et secondes, et du coefficient lipschitzien de ces dernières pour l'exposant  $h$ . Alors  $\mathcal{F}u_n$ ,  $\Theta u_n$  et les dérivées de  $\Theta u_n$  sont  $O(M_{n-1}^2)$  et leurs coefficients lipschitziens pour l'exposant  $h$  sont  $O(M_{n-1}^2)$  (voir *b*, VI, 3, p. 238 à 240).

Considérons alors notre système d'équations de Fredholm [voir XI, 3, équations (4) et (5)]. Les deux inconnues  $\rho_1$  et  $\sigma_1$  sont évidemment  $O(M_{n-1}^2)$ . L'équation qui traduit la condition dans  $\mathcal{O}$  prouve que  $\rho_1$  est

lipschitzien d'exposant  $h$  et de coefficient  $O(M_{n-1}^2)$ . Si maintenant nous prenons l'équation qui traduit la condition sur  $\mathcal{S}$ , les dérivées de l'intégrale d'ordre  $m$  existent et sont lipschitziennes d'exposant  $h$  et de coefficient  $O(M_{n-1}^2)$  (IV, 1). Par conséquent (XIII, 2 et 4), les dérivées de  $\sigma_1$  existent et sont  $O(M_{n-1}^2)$ , et leurs coefficients lipschitziens pour l'exposant  $h$  existent et sont  $O(M_{n-1}^2)$ . Par conséquent encore (IV, 1; XIII, 3 et 4), les dérivées secondes de  $h_n$  existent et sont lipschitziennes d'exposant  $h$ ; en outre  $h_n$  et ses dérivées premières et secondes, et le coefficient lipschitzien de ces dernières pour l'exposant  $h$ , existent et sont  $O(M_{n-1}^2)$ .

Il résulte de là qu'on peut prendre

$$M_n = k M_{n-1}^2,$$

$k$  étant indépendant de  $n$ , pourvu que  $u_{n-1} - u_0$  et ses dérivées premières et secondes soient assez voisins de zéro, le coefficient lipschitzien des dérivées secondes pour l'exposant  $h$  étant borné. Or, toutes ces conditions sont remplies à la fois et il y a convergence, en vertu de la relation précédente, pourvu seulement que  $M_0$  soit assez petit, ce qui a lieu si  $|t - t_0|$  est assez petit comme on le vérifie facilement.

Donc  $u_n$  tend vers une limite  $u_z$ , et ses dérivées premières et secondes tendent vers les dérivées premières et secondes correspondantes de  $u_z$  qui sont, de plus, lipschitziennes d'exposant  $h$ . Si l'on fait tendre  $n$  vers l'infini dans les conditions relatives à  $h_n$ , on trouve

$$\mathcal{F} u_z = 0, \quad \Theta u_z = 0;$$

le problème posé a donc une solution si  $|t - t_0|$  est assez petit.

4. *Unicité de la solution.* — Soit  $u$  une solution quelconque relative à une valeur de  $t$  assez voisine de  $t_0$ . Soit  $M$  la borne supérieure des fonctions

$$|u - u_z|, \quad \left| \frac{\partial(u - u_z)}{\partial x_z} \right| \quad \text{et} \quad \left| \frac{\partial^2(u - u_z)}{\partial x_z \partial x_\beta} \right|$$

et des coefficients lipschitziens minima <sup>(1)</sup> de ces dernières pour

---

(1) On peut nommer ainsi, pour la fonction  $\varphi(X)$  quelconque, la borne supérieure de  $|\varphi(X) - \varphi(Y)| L^{-h}(X, Y)$ .

l'exposant  $h(\alpha, \beta = 1, 2, \dots, m)$ . On a évidemment

$$\sum_{\alpha, \beta} a_{\alpha, \beta, z} \frac{\partial^2(u - u_z)}{\partial x_\alpha \partial x_\beta} + \sum_{\alpha} b_{\alpha, z} \frac{\partial(u - u_z)}{\partial x_\alpha} + c_z(u - u_z) = O(M^2),$$

$$\sum_{\alpha, \beta} \bar{a}_{\alpha, \beta, z} \frac{\partial(u - u_z)}{\partial x_\beta} + \psi_z(u - u_z) = O(M^2);$$

les dérivées du dernier second membre et leur coefficient lipschitzien pour l'exposant  $h$ , et le coefficient lipschitzien du second membre de la première équation pour l'exposant  $h$  sont  $O(M^2)$ . De là résulte immédiatement (VII, 4, 5; XIII, 2, 3) l'inégalité

$$M \leq O(M^2);$$

donc, si  $M$  est assez petit,  $M$  est rigoureusement nul et  $u = u_z$ .

5. *Cas où  $t$  n'est pas arbitrairement voisin de  $t_0$ . — Si l'on sait seulement limiter  $u$  et ses dérivées premières, indépendamment de  $t$ , cette limitation étant telle que le déterminant des  $a_{\alpha, \beta}$  ait une limite inférieure positive, et si l'on est sûr que l'hypothèse relative à (3) et à (4) est vérifiée pour toute valeur de  $t$  (dans un intervalle contenant  $t_0$ ), on est sûr de pouvoir, par la répétition du procédé précédent, atteindre n'importe quelle valeur de  $t$  (dans cet intervalle).*

Montrons d'abord qu'on sait, dans cette hypothèse, limiter les dérivées secondes de  $u$  et leur coefficient lipschitzien relatif à l'exposant  $h$ . Nous écrivons pour cela les équations (1) et (2) sous la forme

$$(5) \quad \sum_{\alpha, \beta} a_{\alpha, \beta}(u; X; t) \frac{\partial^2 u}{\partial x_\alpha \partial x_\beta} - u = \Phi\left(\frac{\partial u}{\partial x_\alpha}; u; X; t\right) - u,$$

$$(6) \quad \sum_{\alpha, \beta} \bar{a}_{\alpha, \beta}(u; X; t) \frac{\partial u}{\partial x_\beta} + u = u - \psi(u; X; t),$$

et nous considérons comme connus les seconds membres et les  $a_{\alpha, \beta}(u, X, t)$ . La fonction  $u$  est alors la solution d'un problème linéaire de Neumann ayant une solution et une seule (XI, 17). En nommant  $f_1$  et  $\varphi_1$  les seconds membres des équations (5) et (6), les inconnues  $\rho_1$  et  $\sigma_1$  du système de Fredholm auquel on est conduit, sont données par

des formules telles que

$$\begin{aligned}\rho_1(X) &= f_1(X) + \int^{(m)} M_1(X, A) f_1(A) dV_A + \int_S^{(m-1)} M_2(X, A) \varphi_1(A) dS_A, \\ \sigma_1(X) &= \varphi_1(X) + \int^{(m)} M_3(X, A) f_1(A) dV_A + \int_S^{(m-1)} M_4(X, A) \varphi_1(A) dS_A,\end{aligned}$$

$M_1, M_2, M_3, M_4$  étant donnés par la théorie de Fredholm; on vérifie facilement que

$$|M_1(X, A) - G(X, A)| \leq k L^{3-m}(X, A) \quad (m > 3)$$

(si  $m=3$ , on met un exposant compris entre 0 et  $-1$ , limites exclues; si  $m=2$ , le second membre est à remplacer par  $k$ ). Je dis que si l'on prend pour la constante  $k$  la borne inférieure des valeurs possibles et si les coefficients de (5) et (6) varient sans cesser de remplir nos hypothèses,  $k$  reste borné. Il suffit pour cela de faire voir que (si  $m > 3$ )  $L^{m-3}(X, A)[M_1(X, A) - G(X, A)]$  varie continûment quand  $X, A$  et les coefficients varient continûment (ces coefficients appartenant à un champ de fonctions également continues)<sup>(1)</sup>; or si, pour un nombre déterminé d'itérations et pour certains coefficients particuliers, la fonction déterminante de Fredholm n'est pas nulle, il est évident qu'une variation infiniment petite des coefficients, de  $X$  et de  $A$  fait varier infiniment peu l'expression précédente; si la fonction déterminante est nulle, mettons un coefficient  $\lambda$  variable devant toutes les intégrales de notre système d'équations de Fredholm et traçons dans le plan de la variable complexe  $\lambda$  un cercle  $\gamma$  de centre 1 n'ayant à son intérieur pas d'autre racine de cette fonction déterminante que  $\lambda = 1$ ;  $M_1$  dépendant maintenant de  $X$ , de  $A$  et de  $\lambda$ , nous le nommons  $M_1(X, A; \lambda)$ ; le point  $\lambda = 1$  n'est pas un pôle (pour  $X \neq A$ ), de sorte que

$$\begin{aligned}L^{m-3}(X, A)[M_1(X, A; 1) - G(X, A)] \\ = \frac{L^{m-3}(X, A)}{2\pi i} \int_{\gamma} \frac{M_1(X, A; \lambda) - \lambda G(X, A)}{\lambda - 1} d\lambda;\end{aligned}$$

la continuité est visible sur cette nouvelle formule. L'existence d'une

---

(1) Pour  $X=A$ , il n'y a pas continuité, mais indétermination dans un intervalle borné.

borne supérieure pour  $k$  en résulte. Si le nombre  $p$  qui intervient dans le système de Fredholm (XI, 3, 13) est assez grand, on vérifie de même que  $M_2$  et  $M_3$  sont bornés, ainsi que

$$L^{m-3}(X, A)[M_1(X, A) - \Theta G(X, A)].$$

Donc les valeurs absolues de  $\rho_1$  et de  $\sigma_1$  ont des limites supérieures connues; la seconde équation (passage cité) donne alors une limite supérieure du coefficient lipschitzien de  $\sigma_1$  (VII, 4); on a donc (VII, 5) une limite supérieure du coefficient lipschitzien des dérivées de  $u$  pour l'exposant  $h$ . Par suite les coefficients lipschitziens du second membre de (5), des dérivées du second membre de (6) et des dérivées des  $a_{\alpha, \beta}(u, X, t)$  pour l'exposant  $h$  ont des limites supérieures connues; on en déduit une limite supérieure du coefficient lipschitzien des dérivées de

$$\int^{(m)} \Theta G(X, A) \rho_1(A) dV_A$$

pour l'exposant  $h$  (I, 11, 13). Par suite (XIII, 2, 4) on a une limite supérieure du coefficient lipschitzien des dérivées de  $\sigma_1$  pour l'exposant  $h$ . Donc enfin (XIII, 3, 4) on a une limite supérieure des dérivées secondes de  $u$  et de leur coefficient lipschitzien pour l'exposant  $h$ .

L'hypothèse sur les équations (3) et (4) entraîne alors pour les noyaux résolvants des systèmes correspondants de Fredholm des limitations semblables à celles qui ont été établies il y a un instant à propos des équations (5) et (6). En effet toute suite infinie de fonctions  $u$ , relatives à des valeurs de  $t$  tendant vers une limite  $t'$ , a au moins une fonction limite pourvue de dérivées secondes lipschitziennes d'exposant  $h$  et satisfaisant au problème relatif à  $t = t'$  (1). On en conclut aisément que  $t$  peut atteindre n'importe quelle valeur de l'intervalle, car si, pour chaque valeur de  $t$ , on prend le nombre minimum d'itérations tel que la fonction déterminante ne soit pas nulle, ce nombre minimum est supérieurement semi-continu; si donc il existait une valeur  $t'$  de  $t$  vers laquelle on puisse tendre sans pouvoir l'atteindre,

---

(1) Voir PAUL MONTEL, *Sur les suites infinies de fonctions*. Thèse, Paris, 1907, p. 21 (cette thèse a aussi paru dans les *Annales de l'École Normale*, t. 24, 1907).

ce nombre minimum d'itérations serait borné supérieurement, et l'on pourrait ne raisonner que sur les fonctions déterminantes, en nombre fini, correspondant à un nombre d'itérations inférieur à cette borne supérieure; la plus grande des valeurs absolues de ces fonctions déterminantes n'est pas nulle, et comme elle varie continûment, elle a un minimum positif; ceci contredit évidemment l'hypothèse qu'on ne peut atteindre la valeur  $t'$ ; donc cette hypothèse est fautive et le résultat annoncé en résulte (1).

## CHAPITRE XV.

### AUTRE PROBLÈME NON LINÉAIRE DE NEUMANN.

1. *Énoncé du problème.* — Soit  $\mathcal{D}$  un domaine borné et ouvert; en plus des conditions (II, 1), nous supposons que les dérivées secondes des coordonnées des points de sa frontière  $\mathcal{S}$  sont lipschitziennes d'exposant  $h < 1$ . Soient  $a_{\alpha,\beta}(X; t)$  ( $\alpha, \beta = 1, 2, \dots, m$ ;  $a_{\alpha,\beta} = a_{\beta,\alpha}$ ) des fonctions dont les dérivées existent et sont lipschitziennes d'exposant  $h$  relativement à  $X$  (avec un coefficient indépendant de  $t$ ), ces fonctions étant continues par rapport à l'ensemble de  $X$  et de  $t$  quand  $X$  est dans  $\mathcal{D} + \mathcal{S}$  et  $t$  dans un certain intervalle  $(t_1, t_2)$ ; on suppose que si  $|t' - t''|$  est assez petit, le coefficient lipschitzien des

$$a_{\alpha,\beta}(X; t') - a_{\alpha,\beta}(X; t'')$$

pour l'exposant  $h$  est aussi petit qu'on veut. Soit encore  $\Phi(p_\alpha; u; X; t)$  une fonction continue quand  $X$  est dans  $\mathcal{D} + \mathcal{S}$  et  $t$  dans  $(t_1, t_2)$  et que les différences

$$u - u_0(X) \quad \text{et} \quad p_\alpha - \frac{\partial u_0}{\partial x_\alpha} \quad (\alpha = 1, 2, \dots, m)$$

---

(1) Les mêmes considérations peuvent être employées pour justifier ce qui a été dit à propos du problème non linéaire de Dirichlet (*b*, VI, p. 242; *d*, III, 14, p. 245).

sont assez voisines de zéro,  $u_0$  étant une certaine fonction dont les dérivées secondes existent en tout point de  $\mathcal{D}$  et dont les dérivées premières sont lipschitziennes d'exposant  $h$  dans  $\mathcal{D}$ ; on suppose, en outre, que, pour ces systèmes de valeurs des variables, les dérivées de  $\Phi$  par rapport aux variables autres que  $t$  existent et sont continues par rapport à l'ensemble de ces variables et de  $t$ . Enfin soient  $\varphi(x)$  et  $\psi(X)$  deux fonctions définies quand  $X$  appartient à  $\mathcal{S}$  et dont les dérivées existent et sont lipschitziennes d'exposant  $h$ .

On considère les deux équations

$$(1) \quad \sum_{\alpha, \beta} a_{\alpha, \beta}(X; t) \frac{\partial^2 u}{\partial x_\alpha \partial x_\beta} = \Phi \left( \frac{\partial u}{\partial x_\alpha}; u; X; t \right),$$

$$(2) \quad \sum_{\alpha, \beta} \varpi_\alpha a_{\alpha, \beta} \frac{\partial u}{\partial x_\beta} + u \psi(X) = \varphi(X),$$

qui doivent être satisfaites, la première dans  $\mathcal{D}$ , la seconde sur  $\mathcal{S}$  et qui par hypothèse sont satisfaites pour

$$t = t_0 (t_1 \leq t_0 \leq t_2) \quad \text{et} \quad u = u_0(X).$$

On suppose que les deux équations en  $v$

$$(3) \quad \sum_{\alpha, \beta} a_{\alpha, \beta}(X; t_0) \frac{\partial^2 v}{\partial x_\alpha \partial x_\beta} - \sum_\alpha \frac{\partial \Phi}{\partial p_\alpha} \left( \frac{\partial u_0}{\partial x_\alpha}; u_0; X; t_0 \right) \frac{\partial v}{\partial x_\alpha} - \frac{\partial \Phi}{\partial u} \left( \frac{\partial u_0}{\partial x_\alpha}; u_0; X; t_0 \right) v = 0,$$

$$(4) \quad \sum_{\alpha, \beta} a_{\alpha, \beta}(X; t_0) \varpi_\alpha \frac{\partial v}{\partial x_\beta} + v \psi(X) = 0,$$

où  $X$  varie dans  $\mathcal{D}$  pour la première, sur  $\mathcal{S}$  pour la seconde, ne sont satisfaites simultanément que pour  $v = 0$ .

$t$  ayant une valeur quelconque dans  $(t_1, t_2)$ , le problème est de trouver une fonction  $u$  remplissant les conditions (1) et (2). Ce problème a des cas particuliers communs avec celui du Chapitre précédent, mais si l'on compare les hypothèses de régularité, on verra que ce n'en est pas un simple cas particulier.

Nous allons démontrer que si  $t$  est assez voisin de  $t_0$ , ce problème a une solution. Si l'on exige en outre que  $u - u_0$  et ses dérivées soient assez voisins de zéro, la solution est unique.

2. *Formation des approximations successives.* — Posons

$$\begin{aligned} b_x &= -\frac{\partial \Phi}{\partial p_x} \left( \frac{\partial u_0}{\partial x_1}, \dots, \frac{\partial u_0}{\partial x_m}; u_0; X; t \right), \\ c &= -\frac{\partial \Phi}{\partial u} \left( \frac{\partial u_0}{\partial x_1}, \dots, \frac{\partial u_0}{\partial x_m}; u_0; X; t \right), \\ \Psi(p_x; u; X; t) &= \Phi(p_x; u; X; t) + \sum_x b_x p_x + cu. \end{aligned}$$

Si  $t - t_0$ ,  $u - u_0$ , et les  $p_x - \frac{\partial u_0}{\partial x_x}$  sont assez voisins de zéro, les dérivées de  $\Psi$  par rapport aux variables  $u$  et  $p_x$  sont aussi voisines qu'on veut de zéro.

En prenant pour  $t$  la valeur donnée (assez voisine de  $t_0$ ), nous prenons comme approximations successives les fonctions  $u_n$  définies de proche en proche par la condition dans  $\mathcal{O}$

$$\sum_{\alpha, \beta} a_{\alpha, \beta} \frac{\partial^2 u_{n+1}}{\partial x_\alpha \partial x_\beta} + \sum_x b_x \frac{\partial u_{n+1}}{\partial x_x} + cu_{n+1} = \Psi \left( \frac{\partial u_n}{\partial x_x}; u_n; X; t \right)$$

et par la condition sur  $\mathcal{S}$

$$\sum_{\alpha, \beta} a_{\alpha, \beta} \varpi_\alpha \frac{\partial u_{n+1}}{\partial x_\beta} + u_{n+1} \psi(X) = \varphi(X).$$

Il faut d'abord montrer que, si  $t - t_0$  est assez voisin de zéro, tous les  $u_n$  existent. Or, dans ce cas, les

$$a_{\alpha, \beta}(X; t) - a_{\alpha, \beta}(X; t_0),$$

les

$$b_x + \frac{\partial \Phi}{\partial p_x} \left( \frac{\partial u_0}{\partial x_\beta}; u_0; X; t_0 \right),$$

et enfin

$$c + \frac{\partial \Phi}{\partial u} \left( \frac{\partial u_0}{\partial x_x}; u_0; X; t_0 \right)$$

sont aussi voisins de zéro qu'on veut; comme, d'autre part, tous ces coefficients sont lipschitziens d'exposant  $h$ , il en résulte que la fonction déterminante de Fredholm, pour n'importe quel système itéré d'équations de Fredholm correspondant à notre problème, varie aussi peu qu'on veut si  $t$  varie assez peu; or, pour  $t = t_0$ , certaines de ces fonctions déterminantes ne sont pas nulles (XI, 5); une de celles-ci

n'est donc pas non plus nulle pour  $t$  assez voisin de  $t_0$ . Donc tous les  $u_n$  existent <sup>(1)</sup>.

A vrai dire, ce raisonnement est incomplet parce qu'il ne prouve pas que les fonctions  $u_n$  successives, données par des équations intégrales telles que les équations (3) à (5) du Chapitre XI (§ 3) ont des dérivées secondes. Mais ce point peut s'établir ainsi qu'il suit. Tout d'abord les dérivées de  $u_0$  sont lipschitziennes d'exposant  $h$ ; donc le second membre de l'équation à laquelle  $u_1$  satisfait dans  $\mathcal{O}$  est lipschitzien d'exposant  $h$ ; donc les dérivées secondes de  $u_1$  existent en tout point de  $\mathcal{O}$ ; mais de plus,  $\varphi(X)$  étant lipschitzien d'exposant  $h$ , ainsi que  $\psi(X)$ , la fonction  $\sigma_1$  [XI, 3, équations (4) et (5)] est lipschitzienne d'exposant  $h$  (VII, 4); par suite (VII, 5) les dérivées de  $u_1$  sont lipschitziennes d'exposant  $h$  dans  $\mathcal{O} + \mathcal{S}$ . On prouve de même que si les dérivées de  $u_n$  sont lipschitziennes d'exposant  $h$  dans  $\mathcal{O} + \mathcal{S}$ , il en est de même de celles de  $u_{n+1}$ , et les dérivées secondes de  $u_{n+1}$  existent en tout point de  $\mathcal{O}$ . Ces deux faits ont donc lieu pour tous les  $u_n$ .

### 3. Convergence des approximations successives. — Soit

$$u_{n+1} = u_n + h_n;$$

alors

$$(5) \quad \sum_{\alpha, \beta} a_{\alpha, \beta} \frac{\partial^2 h_n}{\partial x_\alpha \partial x_\beta} + \sum_{\alpha} b_\alpha \frac{\partial h_n}{\partial x_\alpha} + ch_n \\ = \Psi \left( \frac{\partial u_n}{\partial x_\alpha}; u_n; X; t \right) - \Psi \left( \frac{\partial u_{n-1}}{\partial x_\alpha}; u_{n-1}; X; t \right),$$

$$(6) \quad \sum_{\alpha, \beta} a_{\alpha, \beta} \varpi_\alpha \frac{\partial h_n}{\partial x_\beta} + \psi(X) h_n = 0.$$

Soit  $M_n$  une limite supérieure des valeurs absolues de  $h_n$  et de ses dérivées. Alors le second membre de (5) a une valeur absolue moindre que  $k_1 M_{n-1}$ ,  $k_1$  étant aussi petit qu'on veut pourvu que les valeurs absolues de  $t - t_0$ , des  $u_q - u_0$  ( $q = 1, 2, \dots, n$ ) et de leurs dérivées restent assez petites. Si  $k$  est un nombre donné,  $0 < k < 1$ ,

(1) Pour les équations dont l'inconnue est un nombre, l'analogue de la méthode du Chapitre précédent est la méthode de Newton, et l'analogue de la présente méthode est la méthode de fausse position.

on aura, dès que  $k_1$  sera assez petit,

$$(7) \quad M_n < kM_{n-1}.$$

Cette dernière inégalité est valable pourvu que

$$M_0 + M_1 + \dots + M_{n-1} < a,$$

$a$  pouvant se calculer en fonction de  $k$ ; or  $M_0$  est aussi petit qu'on veut si  $t$  est assez voisin de  $t_0$  [pour  $n = 0$ , le second membre de (5) est à remplacer par

$$\begin{aligned} & \Phi\left(\frac{\partial u_0}{\partial x_\alpha}; u_0; X; t\right) - \Phi\left(\frac{\partial u_0}{\partial x_\alpha}; u_0; X; t_0\right) \\ & + \sum_{\alpha, \beta} [a_{\alpha, \beta}(X; t_0) - a_{\alpha, \beta}(X; t)] \frac{\partial^2 u}{\partial x_\alpha \partial x_\beta} \end{aligned}$$

et celui de (6) par

$$\sum_{\alpha, \beta} [a_{\alpha, \beta}(X; t_0) - a_{\alpha, \beta}(X; t)] \sigma_\alpha \frac{\partial u_0}{\partial x_\beta};$$

or, il résulte facilement du Chapitre XIII que les dérivées secondes de  $u_0$  sont bornées dans  $\mathcal{D}$ . Si  $t$  est assez voisin de  $t_0$  pour que  $M_0 < a(1 - k)$ , l'inégalité (7) a donc lieu quel que soit  $n$ , et par suite, les fonctions  $u_n$  tendent vers une fonction  $u_\infty$  dont les dérivées existent et sont continues dans  $\mathcal{D} + \mathcal{S}$ . Si l'on calcule  $h_n$  par des équations du type des équations (3) à (5) du Chapitre XI, on constate que la fonction  $\sigma_1$  correspondante est lipschitzienne d'exposant  $h$  avec un coefficient  $O(M_{n-1})$  (VII, 4), et par suite que les dérivées de  $h_n$  sont lipschitziennes d'exposant  $h$  avec un coefficient  $O(M_{n-1})$ . Mais alors le second membre de (5) est lipschitzien d'exposant  $\frac{h}{2}$  avec un coefficient  $O(\sqrt{M_{n-2}})$  (d, III, 4, p. 222); on en conclut que  $\rho_1$  est lipschitzien d'exposant  $\frac{h}{2}$  et de coefficient  $O(\sqrt{M_{n-2}})$  et que par suite, dans tout ensemble fermé intérieur à  $\mathcal{D}$ , les dérivées secondes de  $h_n$  valent  $O(\sqrt{M_{n-2}})$  et sont lipschitziennes d'exposant  $\frac{h}{2}$  et de coefficient  $O(\sqrt{M_{n-2}})$ . Donc les dérivées de  $u_\infty$  sont lipschitziennes d'exposant  $h$  dans  $\mathcal{D} + \mathcal{S}$ , et les dérivées secondes existent dans tout ensemble fermé intérieur à  $\mathcal{D}$ . On conclut enfin du Chapitre XIII que ces dérivées secondes sont lipschitziennes d'exposant  $h$  dans  $\mathcal{D}$ .

La fonction  $u_\infty$  répond donc à la question.

4. *Unicité de la solution.* — Soit  $u$  une solution quelconque de la question. Je dis que, si  $u - u_0$  et ses dérivées sont, ainsi que  $t - t_0$ , suffisamment voisins de zéro,  $u = u_x$ . En effet, en conservant la même signification pour les  $b_x$  et pour  $c$ ,

$$\begin{aligned} & \sum_{\alpha, \beta} a_{\alpha, \beta} \frac{\partial^2 (u - u_n)}{\partial x_\alpha \partial x_\beta} + \sum_x b_x \frac{\partial (u - u_n)}{\partial x_x} + c(u - u_n) \\ & = \Psi \left( \frac{\partial u}{\partial x_x}; u; X; t \right) - \Psi \left( \frac{\partial u_{n-1}}{\partial x_x}; u_{n-1}; X; t \right), \\ & \sum_{\alpha, \beta} a_{\alpha, \beta} \varpi_x \frac{\partial (u - u_n)}{\partial x_\beta} + \psi(X)(u - u_n) = 0; \end{aligned}$$

si  $M'_n$  est une limite supérieure des valeurs absolues de  $u - u_n$  et de ses dérivées, et si  $k$  est un nombre donné ( $0 < k < 1$ ), on en conclut, sous les hypothèses faites,

$$M'_n < k M'_{n-1},$$

d'où

$$u = \lim u_n = u_x.$$

5. *Cas où  $t$  n'est pas arbitrairement voisin de  $t_0$ .* — Si l'on sait, pour toute solution correspondant à une valeur de  $t$  comprise entre  $t_1$  et  $t_2$ , limiter indépendamment de  $t$  la fonction  $u$  et ses dérivées, on est certain de pouvoir, de proche en proche, résoudre le problème pour une valeur quelconque de  $t$  dans cet intervalle. En effet les calculs précédents conduisent à des fonctions dont les dérivées sont lipschitziennes d'exposant  $h$ ; alors, en considérant comme connu le second membre de (1), on peut, à l'aide des équations (3) à (5) du Chapitre XI, trouver une limite supérieure du coefficient lipschitzien des dérivées de  $u$  pour l'exposant  $h$ . Le raisonnement s'achève alors comme au Chapitre XIV.

## CHAPITRE XVI.

### LES DÉRIVÉES SECONDES DU POTENTIEL DE DOMAINE.

1. THÉORÈME. — *Si l'opération  $\mathcal{F}$   $u$  satisfait aux hypothèses (V, 11) et si en outre la fonction  $c$ , les dérivées des  $b_x$  et les dérivées secondes des*

$a_{\alpha, \beta}$  sont lipschitziennes d'exposant  $h < 1$ ; si, outre les hypothèses (II, 1), les dérivées des coordonnées des points de  $\mathcal{S}$  sont lipschitziennes d'exposant  $h$ ; si enfin  $\rho$  est lipschitzien d'exposant  $h$  dans le domaine  $\mathcal{D}$  de frontière  $\mathcal{S}$ , les dérivées secondes de

$$u(X) = \int_{\mathcal{D}}^{(m)} G(X, A) \rho(A) dV_A,$$

où  $G$  est la solution élémentaire principale de  $\mathcal{F}G = 0$ , existent et sont lipschitziennes d'exposant  $h$  dans  $\mathcal{D} + \mathcal{S}$ .

Si l'on considérait un ensemble fermé intérieur à  $\mathcal{D}$ , les dérivées secondes de  $u$  y seraient lipschitziennes d'exposant  $h$  même si les  $a_{\alpha, \beta}$ ,  $b_{\alpha}$ ,  $c$  étaient seulement lipschitziens d'exposant  $h$ .

Dans les hypothèses énoncées, on peut écrire

$$G(X, A) = \omega_1(X) N(X, A) \omega(A),$$

où  $N$  peut être dérivé jusqu'à cinq fois, dont trois fois par rapport à l'un quelconque des deux points, et où  $\omega_1$  et  $\omega$  sont des fonctions positives dont les dérivées secondes existent et sont lipschitziennes d'exposant  $h$  (V, 20).

Calculons une dérivée seconde, en supposant que  $X$  est dans  $\mathcal{D}$  :

$$\begin{aligned} \frac{\partial^2 u}{\partial x_{\alpha} \partial x_{\beta}} &= \int_{\mathcal{D}}^{(m)} \frac{\partial^2 G}{\partial x_{\alpha} \partial x_{\beta}} [\rho(A) - \rho(X)] dV_A \\ &+ \rho(X) \int_{\mathcal{D}}^{(m)} \left( \frac{\partial}{\partial x_{\alpha}} + \frac{\partial}{\partial a_{\alpha}} \right) \frac{\partial G}{\partial x_{\beta}} (X, A) dV_A \\ &- \rho(X) \int_{\mathcal{S}}^{(m-1)} \frac{\partial G}{\partial x_{\beta}} (X, A) \varpi_{\alpha}(A) dS_A. \end{aligned}$$

L'intégrale d'ordre  $m - 1$  est une dérivée d'un potentiel de simple couche dont la densité  $\varpi_{\alpha}(A)$  est lipschitzienne d'exposant  $h$ ; elle est donc (VII, 5) lipschitzienne d'exposant  $h$ .

La seconde intégrale d'ordre  $m$  porte sur

$$\begin{aligned} &\frac{\partial^2 \omega_1}{\partial x_{\alpha} \partial x_{\beta}} N(X, A) \omega(A) + \frac{\partial \omega_1}{\partial x_{\beta}} \frac{\partial \omega}{\partial a_{\alpha}} N(X, A) + \frac{\partial \omega_1}{\partial x_{\beta}} \omega(A) \left( \frac{\partial N}{\partial x_{\alpha}} + \frac{\partial N}{\partial a_{\alpha}} \right) \\ &+ \frac{\partial \omega_1}{\partial x_{\alpha}} \omega(A) \frac{\partial N}{\partial x_{\beta}} + \omega_1(X) \frac{\partial \omega}{\partial a_{\beta}} \frac{\partial N}{\partial x_{\beta}} + \omega_1(X) \omega(A) \left( \frac{\partial}{\partial x_{\alpha}} + \frac{\partial}{\partial a_{\alpha}} \right) \frac{\partial N}{\partial x_{\beta}}; \end{aligned}$$

l'intégrale correspondant à chacun des termes est lipschitzienne d'exposant  $h$  (I, 4).

2. *Caractères lipschitziens d'une intégrale.* — Il reste donc à examiner seulement la première intégrale qui figure dans notre expression de la dérivée seconde, et à prouver qu'elle est lipschitzienne d'exposant  $h$ .

Pour cela (I, 8, 10), il suffit de prouver que, si  $\delta$  est positif et si l'on considère l'intégrale

$$\int^{(m)} \frac{\partial^2 G}{\partial x_\alpha \partial x_\beta} (X, A) dV_A$$

étendue aux points de  $\mathcal{D}$  tels que  $L(X, A) > \delta$ , cette intégrale est bornée quand  $\delta$  varie.

Or l'intégrale

$$\int^{(m)} \left( \frac{\partial}{\partial x_\alpha} + \frac{\partial}{\partial a_\alpha} \right) \frac{\partial G}{\partial x_\beta} (X, A) dV_A,$$

étendue à la même région, est bornée comme portant sur  $O[L^{1-m}(X, A)]$ .

Il reste donc à considérer

$$\int^{(m-1)} \frac{\partial G}{\partial x_\beta} (X, A) \varpi_\alpha(A) dS_A,$$

étendue aux points de  $L(X, A) = \delta$  situés dans  $\mathcal{D}$  et aux points de  $\mathcal{S}$  tels que  $L(X, A) > \delta$ . Or l'intégrale étendue à n'importe quelle partie de  $L(X, A) = \delta$  est bornée comme portant sur  $O(\delta^{1-m})$ , pendant que la mesure du domaine d'intégration est  $O(\delta^{m-1})$ .

D'autre part l'intégrale étendue à  $\mathcal{S}$  entier est bornée comme dérivée d'un potentiel de simple couche à densité lipschitzienne (VII, 5). Il suffit donc d'établir que l'intégrale étendue à la partie de  $\mathcal{S}$  telle que  $L(X, A) < \delta$ , est bornée.

On peut supposer  $\delta$  assez petit pour que toute cette région de  $\mathcal{S}$  ait une même représentation paramétrique. Introduisons les paramètres  $s_1, s_2, \dots, s_m$  de  $X(s_m = 0$  sur  $\mathcal{S}$ ). On a sous le signe d'intégration une combinaison linéaire des  $\frac{\partial G}{\partial s_k}$  ( $k = 1, 2, \dots, m$ ), les coefficients étant lipschitziens. En retranchant l'intégrale étendue à la même région

$$\int^{(m-1)} \Theta G(X, A) \lambda(A) dS_A,$$

intégrale qui est bornée, le terme en  $\frac{\partial G}{\partial s_m}$  disparaît si  $\lambda(A)$  est une fonction lipschitzienne convenablement choisie. En remplaçant, dans ce qui reste, le coefficient  $\mu_k(A)$  de  $\frac{\partial G}{\partial s_k} d(t_1, \dots, t_{m-1})$  ( $t_1, \dots, t_{m-1}$  étant les paramètres de A) par  $[\mu_k(A) - \mu_k(X)] + \mu_k(X)$ , on est ramené à prouver que

$$\int^{(m-1)} \frac{\partial G}{\partial s_k} d(t_1, \dots, t_{m-1}) \quad (k \neq m)$$

est borné, ou encore qu'il en est ainsi de

$$\int^{(m-1)} \frac{\partial G}{\partial t_k} d(t_1, \dots, t_{m-1}).$$

Or cette dernière intégrale est

$$\int^{(m-2)} G(X, A) \varpi'_k(T) dS_T,$$

étendue à la frontière de notre région de  $\mathcal{S}$ ;  $dS_T$  est l'élément de l'image de cette frontière dans l'espace  $(t_1, \dots, t_{m-1})$  et les  $\varpi'_k(T)$  sont, dans cet espace, les cosinus directeurs de la normale extérieure à cette image de frontière. Or, sur cette frontière,

$$G(X, A) \varpi'_k(T) = O(\delta^{2-m}).$$

Il nous suffit donc de prouver que l'image de cette frontière a une mesure  $O(\delta^{m-2})$ .

Or soit  $t_\alpha = s_\alpha + \rho \nu_\alpha$  ( $\alpha = 1, 2, \dots, m-1$ ), avec  $\sum \nu_\alpha^2 = 1$ ,  $\rho > 0$ . Pour chaque système de valeurs des  $\nu_\alpha$ ,  $\rho$  est donné par une équation

$$\sum_{\alpha, \beta} \lambda_{\alpha, \beta} (s_\alpha - t_\alpha)(s_\beta - t_\beta) + O[L^{2+h-m}(S, T)] = \delta^2 \quad (t_m = 0),$$

dont le premier membre représente  $L^2(X, A)$ ; les  $\lambda_{\alpha, \beta}$  sont des fonctions de S, et ces fonctions sont lipschitziennes d'exposant  $h$ ; la forme quadratique qui a les  $\lambda_{\alpha, \beta}$  pour coefficients, est définie et positive. Dès que  $\rho$  est assez petit, la dérivée du premier membre par rapport à  $\rho$  est comprise entre  $a\rho$  et  $b\rho$ ,  $a$  et  $b$  étant positifs et fixes; donc, dès que  $\delta$  est assez petit, notre équation en  $\rho$  a une racine positive et une seule inférieure à une certaine limite; cette racine est comprise entre  $\frac{\delta}{a}$  et  $\frac{\delta}{b}$ . D'autre part si  $\mu_1, \mu_2, \dots, \mu_{m-2}$  sont des paramètres à l'aide

desquels on exprime les  $v_x$  de façon que  $\sum_x v_x^2 = 1$ , on a

$$\frac{\partial t_x}{\partial \mu_k} = \rho \frac{\partial v_x}{\partial \mu_k} + v_x \frac{\partial \rho}{\partial \mu_k};$$

mais de l'équation qui donne  $\rho$ , on déduit

$$\sum_{\gamma, \alpha} v_x (a_\gamma - x_\gamma) \frac{\partial a_\gamma}{\partial t_x} d\rho + \rho \sum_{\gamma, k, \alpha} (a_\gamma - x_\gamma) \frac{\partial a_\gamma}{\partial t_x} \frac{\partial v_x}{\partial \mu_k} d\mu_k = 0,$$

d'où évidemment

$$\frac{\partial \rho}{\partial \mu_k} = O(\delta),$$

et par suite

$$\frac{\partial t_x}{\partial \mu_k} = O(\delta).$$

Il en résulte bien que la mesure de notre image de frontière est  $O(\delta^{m-2})$  et le théorème énoncé est complètement démontré.

## CHAPITRE XVII.

### LES DÉRIVÉES SECONDES DU POTENTIEL DE DOUBLE COUCHE.

1. *Condition de Lipschitz pour les dérivées secondes de la densité.* — Si, outre les hypothèses (II, 1), la frontière  $\mathcal{S}$  du domaine borné ouvert  $\mathcal{D}$  est telle que les dérivées secondes des coordonnées de ses points existent et sont lipschitziennes d'exposant  $h < 1$ ; si les dérivées de la fonction  $\psi$  (intervenant dans la définition des opérations  $\Theta$  et  $Z$ ) existent et sont lipschitziennes d'exposant  $h$ ; si, outre les hypothèses (V, 11), la fonction  $c$  et les dérivées premières des  $b_x$  et secondes des  $a_{\alpha, \beta}$  existent et sont lipschitziennes d'exposant  $h$ ; si enfin les dérivées secondes de la fonction  $u$  d'un point de  $\mathcal{S}$  définie par

$$u(X) = \sigma(X) \pm 2 \int_{\mathcal{S}}^{(m-1)} ZG(X, A) \sigma(A) dS_A$$

existent et sont lipschitziennes d'exposant  $h$ , les dérivées secondes de  $\sigma$  existent et sont lipschitziennes d'exposant  $h$ .

Cela revient à prouver que les dérivées secondes de

$$\int_{\mathcal{S}}^{(m-1)} ZG(X, \Lambda) \sigma(\Lambda) dS_{\Lambda}$$

existent et sont lipschitziennes d'exposant  $h$ . Nous savons d'ailleurs déjà (VIII, 6) que les dérivées de  $\sigma$  existent et sont lipschitziennes d'exposant  $h$ ; cela permet de supprimer de  $ZG$  le terme en  $G$ , c'est-à-dire de prendre  $\psi = \Sigma_{\alpha} b_{\alpha} \varpi_{\alpha}$  (XIII, 3).

Or (V, 20) on peut écrire

$$G(X, \Lambda) = \omega_1(X) N(X, \Lambda) \omega(\Lambda);$$

les fonctions  $\omega$  et  $\omega_1$  sont positives et leurs dérivées secondes existent et sont lipschitziennes d'exposant  $h$ ;  $N$  peut être dérivé jusqu'à cinq fois, dont trois fois par rapport à l'un quelconque des deux points. Par suite

$$ZG(X, \Lambda) = \omega_1(X) [N(X, \Lambda) Z\omega(\Lambda) + \omega(\Lambda) ZN(X, \Lambda)].$$

Mais les dérivées de  $Z\omega(\Lambda)$  existent et sont lipschitziennes d'exposant  $h$ ; en considérant  $\omega_1(X) \omega(X) N(X, \Lambda)$  comme la solution élémentaire principale d'une certaine équation du type elliptique, on en conclut (XIII, 5) que les dérivées secondes de

$$\omega_1(X) \int_{\mathcal{S}}^{(m-1)} N(X, \Lambda) \sigma(\Lambda) Z\omega(\Lambda) dS_{\Lambda}$$

existent et sont lipschitziennes d'exposant  $h$ . Il reste donc à étudier les dérivées secondes de

$$\int_{\mathcal{S}}^{(m-1)} ZN(X, \Lambda) \omega(\Lambda) \sigma(\Lambda) dS_{\Lambda},$$

ou de

$$\int_{\mathcal{S}}^{(m-1)} Z[N(X, \Lambda) \omega(\Lambda) \omega_1(\Lambda)] \frac{\sigma(\Lambda)}{\omega_1(\Lambda)} dS_{\Lambda},$$

car cette intégrale ne diffère de la précédente que par une fonction dont les dérivées secondes sont lipschitziennes d'exposant  $h$ . Or la fonction entre crochets est la solution élémentaire principale d'une équation

qui satisfait aux mêmes hypothèses que l'équation donnée et où de plus le coefficient correspondant à  $c$  a ses dérivées lipschitziennes d'exposant  $h$  : nous ferons donc cette nouvelle hypothèse et nous appellerons  $G$  cette fonction entre crochets, et nous poserons  $\sigma = \mu\omega$  ; nous sommes ainsi ramenés à étudier les dérivées secondes de

$$\int_{\mathcal{S}}^{(m-1)} ZG(X, A)\mu(A) dS_A,$$

où  $\mu$  a ses dérivées lipschitziennes d'exposant  $h$  et où  $G$  est dérivable cinq fois, dont trois fois par rapport à  $X$  et deux fois par rapport à  $A$ .

Or (VIII, 6)

$$\begin{aligned} \frac{\partial}{\partial s_x} \int_{\mathcal{S}}^{(m-1)} ZG(X, A)\mu(A) dS_A &= \int_{\mathcal{S}}^{(m-1)} \frac{\partial}{\partial s_x} ZG(X, A)[\mu(A) - \mu(X)] dS_A \\ &+ \mu(X) \frac{\partial}{\partial s_x} \int_{\mathcal{S}}^{(m-1)} ZG(X, A) dS_A. \end{aligned}$$

Mais il résulte des calculs déjà faits (VIII, 6; voir aussi XIII, 3) que les dérivées secondes de  $\int_{\mathcal{S}}^{(m-1)} ZG(X, A) dS_A$  existent et sont lipschitziennes d'exposant  $h$ ; il suffit donc d'étudier les dérivées de

$$\int_{\mathcal{S}}^{(m-1)} \frac{\partial}{\partial s_x} ZG(X, A)[\mu(A) - \mu(X)] dS_A.$$

Nous savons d'ailleurs, toujours par les calculs du passage cité, qu'ici

$$\frac{\partial}{\partial s_x} ZG(X, A) = O[L^{1-m}(X, A)].$$

En appliquant, à l'expression alors trouvée du premier membre, de nouvelles dérivations, on trouve que

$$\left( \frac{\partial}{\partial s_\beta} + \frac{\partial}{\partial t_\beta} \right) \frac{\partial}{\partial s_x} ZG(X, A) = O[L^{h-m}(X, A)];$$

cela suffit (I, 4, 6) pour que, en nommant  $\mathcal{S}_1$  la partie de  $\mathcal{S}$  repérable

à l'aide de  $s_1, s_2, \dots, s_{m-1}$ , et en nommant  $\mathcal{C}$  la frontière de  $\mathcal{S}_1$ ,

$$\begin{aligned} & \frac{\partial}{\partial s_\beta} \int_{\mathcal{S}_1}^{(m-1)} \frac{\partial}{\partial s_z} \text{ZG}(X, \Lambda) [\mu(\Lambda) - \mu(X)] dS_\Lambda \\ &= \int_{\mathcal{S}_1}^{(m-1)} \left( \frac{\partial}{\partial s_\beta} + \frac{\partial}{\partial t_\beta} \right) \frac{\partial}{\partial s_z} \text{ZG}(X, \Lambda) [\mu(\Lambda) - \mu(X)] dS_\Lambda \\ &+ \int_{\mathcal{S}_1}^{(m-1)} \frac{\partial}{\partial s_z} \text{ZG}(X, \Lambda) \left( \frac{\partial \mu}{\partial t_\beta} - \frac{\partial \mu}{\partial s_\beta} \right) dS_\Lambda \\ &+ \int_{\mathcal{S}_1}^{(m-1)} \frac{\partial}{\partial s_z} \text{ZG}(X, \Lambda) [\mu(\Lambda) - \mu(X)] \frac{\partial l}{\partial t_\beta} d(t_1, \dots, t_{m-1}) \\ &- \int_{\mathcal{C}}^{(m-2)} \frac{\partial}{\partial s_z} \text{ZG}(X, \Lambda) [\mu(\Lambda) - \mu(X)] \lambda(\mathbf{T}) \overline{\omega}_\beta(\mathbf{T}) dS_{\mathbf{T}}, \end{aligned}$$

relation où  $\lambda$  est supposé défini par  $dS_\Lambda = \lambda(\mathbf{T}) d(t_1, \dots, t_{m-1})$ . L'intégrale d'ordre  $m-2$  a ses dérivées bornées (si  $X$  reste à une distance de  $\mathcal{C}$  dont la borne inférieure est positive, et nous savons que cette hypothèse est légitime). L'avant-dernière intégrale est lipschitzienne d'exposant quelconque inférieur à 1 (I, 1). La précédente est lipschitzienne d'exposant  $h$  (I, 7, 8). Reste la première intégrale où l'on constate aisément qu'en dehors de

$$\begin{aligned} & \int_{\mathcal{S}}^{(m-1)} \frac{\text{F}' \left[ \sqrt{\sum_{\gamma, \delta} \Lambda_{\gamma, \delta}(\Lambda)} (x_\gamma - a_\gamma)(x_\delta - a_\delta) \right] \sum_{\gamma} \overline{\omega}_\gamma(\Lambda) \left( \frac{\partial^2 x_\gamma}{\partial s_z \partial s_\beta} - \frac{\partial^2 a_\gamma}{\partial t_z \partial t_\beta} \right)}{\sqrt{\sum_{\gamma, \delta} \Lambda_{\gamma, \delta}(\Lambda)} (x_\gamma - a_\gamma)(x_\delta - a_\delta)} \\ & \times \frac{\mu(\Lambda) - \mu(X)}{\sqrt{D(\Lambda)}} dS_\Lambda, \end{aligned}$$

tout le reste est lipschitzien d'exposant  $h$  (I, 1); le terme même qui vient d'être écrit est également lipschitzien d'exposant  $h$ , comme on le voit en reproduisant les calculs déjà faits (VIII, 6). Le théorème est donc démontré.

Si l'on a une borne inférieure positive pour le déterminant des  $a_{\alpha, \beta}$  et si les  $a_{\alpha, \beta}$ , les  $b_\alpha$ ,  $c$  et celles de leurs dérivées d'ordres divers qui figurent dans les hypothèses, ainsi que leurs coefficients lipschitziens pour l'exposant  $h < 1$  sont bornés ( $g$  étant fixe ainsi que le domaine borné hors duquel ces coefficients sont constants), et si  $M$  est une borne supérieure de  $u$ , de ses dérivées premières et secondes, et du coefficient lipschitzien de ces dernières pour l'exposant  $h$ , si enfin le

noyau résolvant de l'équation de Fredholm en  $\sigma$  admet une limitation fixe  $O[L^{2-m}(X, A)]$ , il est évident que les dérivées secondes de  $\sigma$  et leur coefficient lipschitzien pour l'exposant  $h$  sont  $O(M)$ .

La même propriété a lieu si l'on remplace  $G$  par  $G_p$  dans l'expression de  $u$ , et cela même si  $\gamma$  éprouve un saut brusque au passage de  $\mathcal{S}$ ,  $\gamma$  étant lipschitzien dans  $\mathcal{D}$  et lipschitzien hors de  $\mathcal{D} + \mathcal{S}$ , avec l'exposant  $h$ .

*2. Condition de Lipschitz pour les dérivées secondes du potentiel. — Si, avec les mêmes hypothèses que précédemment (§ 1) pour  $\mathcal{S}$  et  $\psi$  et pour les  $a_{\alpha,\beta}$ ,  $b_\alpha$ ,  $c$ , on suppose que les dérivées secondes de  $\sigma$  sont lipschitziennes d'exposant  $h$ , les dérivées secondes de*

$$u(X) = -2 \int_{\mathcal{S}}^{(m-1)} ZG(X, A)\sigma(A) dS_A$$

*sont lipschitziennes d'exposant  $h$  dans  $\mathcal{D}$ ; elles sont aussi lipschitziennes d'exposant  $h$  hors de  $\mathcal{D} + \mathcal{S}$ .*

Il suffit de faire la démonstration pour  $\mathcal{D}$ . On peut définir une fonction  $\sigma$  dans  $\mathcal{D} + \mathcal{S}$ , de façon qu'elle coïncide sur  $\mathcal{S}$  avec la densité donnée et que ses dérivées secondes existent et soient lipschitziennes d'exposant  $h$ ; en effet, dans une partie de  $\mathcal{D}$  où notre paramètre  $s_m$  existe, on peut définir  $\sigma$  comme indépendant de  $s_m$  quand on l'exprime à l'aide des  $s_\alpha$ ; dans le reste de  $\mathcal{D}$ , on peut prolonger cette fonction par un procédé connu (*d*, I, 10, p. 206, 207). Cela permet d'écrire, quand  $X$  est dans  $\mathcal{D}$ ,

$$\begin{aligned} \int_{\mathcal{S}}^{(m-1)} ZG(X, A)\sigma(A) dS_A &= \int_{\mathcal{S}}^{(m-1)} G(X, A)\Theta\sigma(A) dS_A \\ &- \int_{\mathcal{D}}^{(m)} G(X, A)\mathcal{F}\sigma(A) dV_A - \sigma(X); \end{aligned}$$

or les dérivées secondes de tous les termes du second membre sont lipschitziennes d'exposant  $h$  (XIII, 3; XVI, 1).

Avec les mêmes hypothèses que ci-dessus pour les  $a_{\alpha,\beta}$ ,  $b_\alpha$ ,  $c$ , si  $M$  désigne une limite supérieure des valeurs absolues de  $\sigma$ , de ses dérivées premières et secondes, et du coefficient lipschitzien de celles-

ci pour l'exposant  $h$ , il est évident que les dérivées secondes de  $u$  et leur coefficient lipschitzien pour l'exposant  $h$  sont  $O(M)$ .

La même propriété a lieu si l'on remplace  $G$  par  $G_p$  dans l'expression de  $u$ , et cela même si  $\chi$  éprouve un saut brusque au passage de  $\mathcal{S}$ , dans les mêmes conditions que plus haut.

3. *Remarque.* — Moyennant les mêmes hypothèses pour  $\mathcal{S}$  et  $\psi$  et pour les  $a_{\alpha,\beta}$ ,  $b_\alpha$ ,  $c$  (et peut-être moyennant des hypothèses plus larges, mais nous n'en aurons pas besoin), on démontre que :

1° Si  $\sigma$  est lipschitzien d'exposant  $h$ , les dérivées secondes de  $s_m^2 u$  sont lipschitziennes d'exposant  $h$  dans  $\mathcal{D}$ ;

2° Si les dérivées de  $\sigma$  sont lipschitziennes d'exposant  $h$ , les dérivées secondes de  $s_m u$  sont lipschitziennes d'exposant  $h$  dans  $\mathcal{D}$ .

Cela permet de construire dans  $\mathcal{D}$  une fonction  $v$  quand on donne sur  $\mathcal{S}$  les valeurs de  $v$ ,  $\frac{\partial v}{\partial s_m}$ ,  $\frac{\partial^2 v}{\partial s_m^2}$ , pourvu que les valeurs données de  $\frac{\partial^2 v}{\partial s_m^2}$ , les dérivées de celles de  $\frac{\partial v}{\partial s_m}$  et les dérivées secondes de celles de  $v$  soient lipschitziennes (voir le Chapitre IX et *d*, II, 5, 6, p. 214 à 216).

## CHAPITRE XVIII.

### PROBLÈME NON LINÉAIRE MIXTE.

1. *Énoncé du problème.* — Nous considérons un domaine borné et ouvert  $\mathcal{D}$  dont la frontière satisfait aux hypothèses du Chapitre XIV (§ 1) et en outre à celle de se composer d'au moins deux parties sans points communs deux à deux; l'ensemble de quelques-unes de ces parties sera nommé  $\mathcal{S}$  et l'ensemble des autres sera nommé  $\mathcal{C}$ . D'autre part, nous reprenons l'équation

$$(1) \quad \Sigma_{\alpha,\beta} a_{\alpha,\beta}(u; X; t) \frac{\partial^2 u}{\partial x_\alpha \partial x_\beta} = \Phi \left( \frac{\partial u}{\partial x_\alpha}; u; X; t \right)$$

qui remplit les mêmes conditions qu'au Chapitre XIV. Sur  $\mathcal{S}$ , on s'impose la condition

$$(2) \quad u = \varphi(X; t),$$

où les dérivées secondes, par rapport aux paramètres des points  $X$  de  $\mathcal{S}$ , de la fonction  $\varphi$ , existent et sont lipschitziennes d'exposant  $h$  par rapport à ces paramètres et continues par rapport à l'ensemble de ces paramètres et de  $t$ ; de plus le coefficient lipschitzien des dérivées secondes de  $\varphi(X; t) - \varphi(X; t_0)$  est supposé infiniment petit avec  $t - t_0$ . Sur  $\mathcal{E}$ , on s'impose la condition

$$(3) \quad \sum_{\alpha, \beta} \varpi_{\alpha} a_{\alpha, \beta} \frac{\partial u}{\partial x_{\beta}} + \psi(u; X; t) = 0,$$

avec les mêmes hypothèses qu'au Chapitre XIV. On suppose que ces conditions (1), (2), (3) sont satisfaites pour  $t = t_0$  par la fonction  $u_0$  dont les dérivées secondes sont lipschitziennes d'exposant  $h$ . Enfin on suppose que le problème de trouver une fonction  $v$ , nulle sur  $\mathcal{S}$ , et satisfaisant dans  $\mathcal{D}$  et sur  $\mathcal{E}$  aux conditions (3) et (4) du Chapitre XIV, n'admet que la solution zéro.

La question est de trouver une fonction  $u$  satisfaisant aux conditions (1), (2) et (3). On va voir que si  $t$  est assez voisin de  $t_0$ , cette fonction  $u$  existe.

2. *Formation des approximations successives.* — Les approximations successives sont formées par le même procédé qu'au Chapitre XIV (§ 2), à ceci près que, sur  $\mathcal{S}$ , la condition à la frontière est ici

$$h_n = \varphi(X; t) - \varphi(X; t_0), \quad h_n = o(n > 0).$$

L'existence des  $h_n$ , tant que  $u_n - u_0$ , ses dérivées et le coefficient lipschitzien de celles-ci pour un exposant donné, sont assez voisins de zéro, se démontre comme dans le passage cité. Toutefois, en vue de ce qui va suivre, le prolongement des  $a_{\alpha, \beta, n}$  hors de  $\mathcal{D}$  se fera de façon que les dérivées secondes de ces fonctions soient lipschitziennes d'exposant  $h$  dans tout l'espace (XVII, 3).

3. *Convergence des approximations successives.* — Soit  $M_n$  une limite supérieure des valeurs absolues de  $h_n$  et de ses dérivées premières et secondes et du coefficient lipschitzien de ces dernières pour l'exposant  $h$ . Nous nommons  $\rho_1, \sigma_1, \tau_1$  les inconnues du système d'équations de Fredholm qui sert à trouver  $h_n$  (XII, 3).

Nous raisonnons comme au Chapitre XIV (§ 3). Ici encore  $\mathcal{F} u_n, \Theta u_n,$

les dérivées de  $\Theta u_n$  et les coefficients lipschitziens de ces fonctions pour l'exposant  $h$  sont  $O(M_{n-1}^2)$ . Par suite,  $\rho_1$ ,  $\sigma_1$  et  $\tau_1$  sont  $O(M_{n-1}^2)$ . L'équation qui traduit la condition dans  $\mathcal{O}$  prouve que  $\rho_1$  est lipschitzien d'exposant  $h$  avec le coefficient  $O(M_{n-1}^2)$ . L'équation qui traduit la condition sur  $\mathcal{S}$  prouve ensuite que les dérivées secondes de  $\sigma_1$  existent et sont lipschitziennes d'exposant  $h$  (XVII, 4) : ce coefficient et les valeurs des dérivées premières et secondes sont  $O(M_{n-1}^2)$ . L'équation qui traduit la condition sur  $\mathcal{T}$  prouve enfin que les dérivées de  $\tau_1$  existent et sont lipschitziennes d'exposant  $h$  (XIII, 2 et 4) : ces dérivées et ce coefficient lipschitzien sont  $O(M_{n-1}^2)$ .

Par suite (XIII, 3 et 4; XVII, 2)

$$M_n = h M_{n-1}^2,$$

tant que  $u_n - u_0$  et ses dérivées restent assez voisins de zéro ( $t$  étant assez voisin de  $t_0$ ). La convergence en résulte si  $t$  est assez voisin de  $t_0$ . La limite  $u_\infty$  de  $u_n$  répond à la question.

4. *Unicité de la solution.* — On prouve comme au Chapitre XIV (§ 4) que si  $t - t_0$ ,  $u - u_0$ , ses dérivées premières et secondes et le coefficient lipschitzien de celles-ci pour l'exposant  $h$  sont simultanément assez voisins de zéro, on a  $u = u_\infty$ .

5. *Cas où  $t$  n'est pas arbitrairement voisin de  $t_0$ .* — Si l'on sait borner  $u$ , ses dérivées premières et secondes et le coefficient lipschitzien de celles-ci pour l'exposant  $h$ , indépendamment de  $t$ , et si l'on est sûr que l'hypothèse sur le problème relatif à  $\nu$  est satisfaite pour toute valeur de  $t$  d'un intervalle comprenant  $t_0$ , on est sûr que le problème est possible pour toute valeur de  $t$  dans cet intervalle.

C'est à cause de  $\mathcal{S}$  qu'on suppose ici connus une limitation et un coefficient lipschitzien des dérivées secondes de  $u$ , dont on n'avait pas besoin plus haut (XIV, 5); ces quantités n'ont besoin d'être connues qu'aux points de  $\mathcal{O}$  assez voisins de  $\mathcal{S}$ . Pour les détails de la démonstration, il suffit de renvoyer au passage cité (XIV, 5) (1).

---

(1) D'autres considérations pourront permettre d'améliorer ce résultat (*Comptes rendus*, t. 190, 1930, p. 613).

## ERRATA.

MÉMOIRE DE M. GEORGES GIRAUD : Sur certains problèmes non linéaires de Neumann et sur certains problèmes non linéaires mixtes (*Annales scientifiques de l'École Normale supérieure*, t. XLIX, 1932, p. 1 à 104).

	<i>Au lieu de :</i>	<i>Lire :</i>
Page 14, ligne 7 en remontant..	$\lambda + h = 1$	$\lambda + h - 1$
Page 17, ligne 10 en remontant.	$b_\beta$	$b_x$
Page 94, ligne 2.....	$(k_1 - k)$	$k(1 - k)$
Page 98, ligne 9.....		$\left[ \frac{\partial ZG(X, A)}{\partial x_x} - \frac{\partial ZG(Y, A)}{\partial y_x} \right]$