



HAL
open science

Le problème de Helmholtz pour des obstacles peu réguliers

Carole Erba, Régine Weber, Michel Zinsmeister

► **To cite this version:**

Carole Erba, Régine Weber, Michel Zinsmeister. Le problème de Helmholtz pour des obstacles peu réguliers. 2009. hal-00463794

HAL Id: hal-00463794

<https://hal.science/hal-00463794v1>

Preprint submitted on 15 Mar 2010

HAL is a multi-disciplinary open access archive for the deposit and dissemination of scientific research documents, whether they are published or not. The documents may come from teaching and research institutions in France or abroad, or from public or private research centers.

L'archive ouverte pluridisciplinaire **HAL**, est destinée au dépôt et à la diffusion de documents scientifiques de niveau recherche, publiés ou non, émanant des établissements d'enseignement et de recherche français ou étrangers, des laboratoires publics ou privés.

Le problème de Helmholtz pour des obstacles peu réguliers

Carole Erba, Régine Weber, Michel Zinsmeister

11 octobre 2009

1 Abbrided english version

:

In the theory of permanent incompressible flow of a perfect fluid in a domain Ω a flow is determined by a holomorphic function $f : \Omega \rightarrow \mathbb{C}$ whose imaginary part is constant on the boundary. The real and imaginary parts of f are usually denoted by Φ , Ψ and are called respectively the potential and the current function. The level lines of Ψ are the flow lines while the level lines of Φ (the orthogonal trajectories) are the equipotentials. If Ω' is another domain of the complex plane which is conformally equivalent to Ω via a conformal mapping $h : \Omega' \rightarrow \Omega$ then, if f is a flow in Ω , we can define a flow g in Ω' by $g = f \circ h$. In particular the natural flow $f(z) = z$ in the domain $\Omega = \mathbb{C} \setminus [-1, 1]$ transfers into a flow past an obstacle consisting in a connected full compact set K . If this flow is natural for the horizontal segment $[-1, 1]$, it is not for the vertical segment : in this case it is more natural to model the flow with a wake behind the obstacle. Helmholtz built up such a model of wake : it is made of two curves joining the extremities of the obstacle to infinity in such a way that the conformal mapping h sending $\mathbb{C} \setminus \mathbb{R}_+$ onto the complement of the wake and infinity to infinity is such that $|h'| = V_0$ on the part of \mathbb{R}_+ corresponding to the free boundary of the wake (\mathbb{R}_+ must be doubled to take care of the two branches). Normalizing, one can always assume that V_0 , which is the scalar velocity of the flow at infinity, is equal to 1 so that h is actually a parametrization of the free boundary of the wake by arc-length. Viewed in this way the problem of Helmholtz can be viewed as a Riemann mapping problem with free boundary. This problem has been studied by Leray [L] who gave existence and uniqueness results in the case of an obstacle of class $C^{1+\alpha}$ with $\alpha > 1/2$. We propose here in the symmetric case a different approach in the spirit of Coifman-Meyer approach to Riemann mapping theorem [CM], where much less regularity is needed. Before we state the theorem we need to introduce a few definitions : if I is an interval of the real line, the space $BMO(I)$ is the space of functions $b \in L^1_{loc}(I)$ such that

$$\|b\|_* = \sup_{J \subset I} \frac{1}{|J|} \int_J \left| b(x) - \frac{1}{|J|} \int_J b(t) dt \right| dx < \infty$$

A Lavrentiev or chord-arc curve passing through ∞ is a locally rectifiable Jordan arc whose arc-length parametrization $s \mapsto z(s)$ satisfies

1. $\lim_{s \rightarrow \infty} |z(s)| = \infty$
2. $\exists C > 0 / \forall s_1, s_2 \in \mathbb{R}, |s_1 - s_2| \leq C |z(s_1) - z(s_2)|$

The link between chord-arc curves and the space BMO has been given in [CM] : if Γ is a chord-arc curve then $z'(s) = e^{i\alpha(s)}$ a.e. with $\alpha \in BMO(\mathbb{R})$. Conversely, if $\alpha \in BMO(\mathbb{R})$ is a real function with small norm then $z(s) = \int_0^s e^{i\alpha(t)} dt$ is the parametrization of a chord-arc curve passing through infinity. We prove the following

Théorème 1.1. *There exists $\epsilon_0 > 0$ such that if α is a function in $BMO(\mathbb{R}_+$ with a norm $< \epsilon_0$ then $\{\int_0^t e^{i\alpha(s)} ds, t \geq 0\}$ can be extended to a chord arc curve Γ passing through ∞ which is such that there exists a conformal mapping F from the upper half-plane onto the domain on the left of Γ such that $F(0) = 0, F(\infty) = \infty$ and $F|_{\mathbb{R}_-}$ is a parametrization of the free boundary by arc-length.*

The authors wish to thank the referee whose comments allowed to correct a mistake in the first version and moreover to present a stronger version of the main theorem.

2 Introduction et énoncé du résultat

Dans la théorie du fluide parfait incompressible plan, un écoulement permanent dans un domaine Ω est donné par une fonction holomorphe $f : \Omega \rightarrow \mathbb{C}$ dont la partie imaginaire est constante au bord. Les parties réelles et imaginaires de f sont usuellement notées Φ et Ψ et sont appelées respectivement fonction potentiel et fonction courant.

Les lignes de niveau de Ψ ne sont autres que les lignes de courant du fluide. Les trajectoires orthogonales à ces lignes de courant sont les équipotentielles $\{\Phi = \text{cste}\}$.

La dérivée $\omega(z) = f'(z)$ est appelée vitesse complexe. Si l'on munit le plan complexe de sa structure euclidienne canonique, la vitesse de l'écoulement, qui n'est autre que $\vec{V} = \nabla\Phi$, est encore égale à $\bar{\omega}$.

Si maintenant Ω' est un autre domaine de \mathbb{C} conformément équivalent à Ω , alors la donnée d'une représentation conforme $h : \Omega' \rightarrow \Omega$ permet de définir un écoulement g dans Ω' par $g = f \circ h$.

Ainsi l'écoulement uniforme $f(z) = z$ dans le demi-plan supérieur $\mathbb{R}_+^2 = \{x + iy ; y > 0\}$ permet de définir un écoulement naturel dans tout domaine à gauche d'une courbe de Jordan $\Gamma = \{z = \gamma(t), t \in \mathbb{R}\}$ avec $|\gamma(t)| \rightarrow \infty$ quand $|t| \rightarrow +\infty$, par $g(\xi) = f(h(\xi))$ où h est une représentation conforme du domaine à gauche de Γ sur \mathbb{R}_+^2 telle que $h(\infty) = \infty$.

Vue sous cet angle, la théorie des fluides parfaits plan apparaît comme équivalente à la théorie de la représentation conforme de Riemann.

Un autre exemple illustrant cette hypothèse est celui d'un écoulement autour d'un obstacle.

Cet obstacle est un compact K connexe plein du plan et $\mathbb{C} \setminus K$ peut être transformé conformément en $\mathbb{C} \setminus [-1, 1]$ par une transformation préservant ∞ .

On peut alors transférer l'écoulement uniforme $f(z) = z$ sur $\mathbb{C} \setminus [-1, 1]$ en un écoulement sur $\mathbb{C} \setminus K$ via cette représentation conforme.

On pourrait ainsi fabriquer un écoulement autour d'un segment vertical orthogonal à la vitesse à l'infini. Mais il est clair qu'un tel écoulement ne correspondrait pas à la réalité. Quiconque s'est attardé à observer le passage de l'eau autour d'un pilier de pont a pu observer l'existence d'un sillage entourant une zone de fluide mort.

Helmholtz a construit un tel modèle de sillage : il est délimité par deux courbes joignant les points de décollement qui doivent être connus, et le domaine constitué du complémentaire de la zone bordée par le sillage est l'image d'une représentation conforme h définie sur $\mathbb{C} \setminus \mathbb{R}_+$ qui est telle que sur les deux segments correspondant aux deux branches du sillage (il faut voir \mathbb{R}_+ comme dédoublé, c'est à dire avec un bord supérieur et un bord inférieur) la représentation h vérifie $|h'| = V_0$, la vitesse scalaire à l'infini. On peut toujours normaliser le problème de sorte que $V_0 = 1$. L'hypothèse peut alors se paraphraser en disant que h réalise une paramétrisation par la longueur d'arc des deux branches du sillage.

Naturellement il n'est pas clair que ce problème ait une solution. Nous l'appellerons problème de Helm-

holtz et ce problème peut être vu comme un problème de Riemann avec frontière libre.

Ce problème a été étudié mathématiquement en 1935 [L] par J.Leray qui a obtenu des résultats d'existence pour des obstacles de classe $C^{1+\alpha}$ avec $\alpha > \frac{1}{2}$.

Nous proposons ici une approche différente dans un cadre simplifié en utilisant l'approche de Coifman et Meyer [CM] du théorème de Riemann.

Cette approche nous permettra de réduire les hypothèses de régularité sur l'obstacle.

Afin de comprendre la simplification que nous opérons, considérons le rôle de l'origine 0 dans le problème de Helmholtz.

Dans la représentation conforme, ce point correspond au point de séparation de l'obstacle, les lignes de courant aboutissant au dessus de ce point glissent vers le haut le long de l'obstacle tandis que les autres glissent vers le bas. Ce point ne peut être fixé arbitrairement et il s'agit d'une des difficultés du problème. Il est néanmoins un cas où ce point est clairement défini : c'est le cas d'un obstacle symétrique par rapport à \mathbb{R} . Le point de séparation est alors l'intersection de l'obstacle avec l'axe réel et la ligne de courant séparante est la demi droite négative issue de ce point.

En remplaçant l'obstacle par la réunion de l'obstacle et de cette ligne de courant séparante, on est alors ramené à un problème simplement connexe. C'est dans ce contexte que nous nous placerons. On rappelle qu'une courbe de Lavrentiev passant par l'infini est une courbe de Jordan localement rectifiable dont la représentation par la longueur d'arc $z(s)$, $s \in \mathbb{R}$ vérifie

1. $\lim_{s \rightarrow \infty} |z(s)| = \infty$
2. $\exists C > 0 / \forall s_1, s_2 \in \mathbb{R} |s_1 - s_2| \leq C |z(s_1) - z(s_2)|$

Nous appellerons norme de la courbe la plus petite constante $C > 0$ telle que (2) soit vérifiée. Avant de poursuivre il nous faut discuter de quelques préliminaires.

Soit I un intervalle fermé de \mathbb{R} . L'espace $BMO(I)$ est l'espace des fonctions $b \in L^1_{loc}(I)$ telles que

$$\|b\|_* = \sup_{J \subset I} \frac{1}{|J|} \int_J \left| b(x) - \frac{1}{|J|} \int_J b(t) dt \right| dx < \infty$$

Muni de $\|\cdot\|_*$, cet espace est un espace de Banach modulo les constantes.

Il est clair que si $b \in BMO(\mathbb{R})$ alors $b|_I \in BMO(I)$.

Réciproquement, si $b \in BMO(I)$, comment peut-on la prolonger en une fonction de $BMO(\mathbb{R})$?

Intéressons nous plus spécialement au cas de $I = \mathbb{R}_+$.

Soit a une fonction définie sur \mathbb{R}_+ . Considérons trois extensions possibles à \mathbb{R} :

$$(i) \quad \tilde{a}(x) = \begin{cases} a(x) & , \text{ si } x \geq 0 \\ 0 & , \text{ si } x < 0 \end{cases}$$

$$(ii) \quad a_{\text{pair}}(x) = \begin{cases} a(x) & , \text{ si } x \geq 0 \\ a(-x) & , \text{ si } x < 0 \end{cases}$$

$$(iii) \quad a_{\text{impair}}(x) = \begin{cases} a(x) & , \text{ si } x \geq 0 \\ -a(-x) & , \text{ si } x < 0 \end{cases}$$

Notons que $a_{\text{pair}} + a_{\text{impair}} = 2\tilde{a}$. Par ailleurs il est facile de se rendre compte que $a_{\text{pair}} \in BMO(\mathbb{R})$ dès que $a \in BMO(\mathbb{R}_+)$.

On en déduit immédiatement que $\tilde{a} \in BMO(\mathbb{R}) \iff a_{\text{impair}} \in BMO(\mathbb{R})$. Mais cette condition n'est pas obligatoirement satisfaite, comme le montre l'exemple $a(x) = \ln(x)$, $x \geq 0$.

Nous désignons par E l'espace des fonctions $a \in BMO(\mathbb{R}_+)$ telles que $\tilde{a} \in BMO(\mathbb{R})$, muni de la norme $\|\tilde{a}\|_*$. En d'autres termes, E est isométrique à l'espace des fonctions $b \in BMO(\mathbb{R})$ qui s'annulent sur \mathbb{R}^- , qui est clairement un fermé de $BMO(\mathbb{R})$. On peut aussi voir E comme le sous-espace de $BMO(\mathbb{R})$ des fonctions impaires.

Revenons aux courbes de Lavrentiev. Si $z(s)$ est la paramétrisation par longueur d'arc de l'une d'entre elles, alors on peut montrer ([CM]) qu'il existe $\alpha \in BMO(\mathbb{R})$ telle que

$$z'(s) = e^{i\alpha(s)}, s \in \mathbb{R}$$

et que réciproquement si $\|\alpha\|_*$ est assez petit alors $z(t) = \int_0^t e^{i\alpha(s)} ds$ paramétrise une courbe de Lavrentiev de norme proche de 1.

Nous sommes maintenant en mesure d'énoncer le résultat principal de ce travail :

Théorème 2.1. *Il existe $\epsilon_0 > 0$ tel que si $\alpha \in BMO(\mathbb{R}_+)$ et $\|\alpha\|_* < \epsilon_0$ alors Γ_α se prolonge en une courbe Γ de Lavrentiev de norme proche de 1 et qui est telle qu'il existe $F : \mathbb{R}_+^2 \rightarrow \Omega$ (le domaine à gauche de Γ), une représentation conforme telle que $F(0) = 0$, $F(\infty) = \infty$ et $F|_{]-\infty, 0[}$ est une paramétrisation de $\Gamma \setminus \Gamma_\alpha$ par longueur d'arc.*

3 Preuve du théorème

Supposons le problème résolu. Alors (voir [Z]) $\log |F'| \in BMO(\mathbb{R})$ et donc, puisque $|F'| = 1$ sur \mathbb{R}_- , $\log(F')|_{\mathbb{R}_+} \in E$. Par ailleurs z et F représentent deux paramétrisations de Γ_α par \mathbb{R}_+ : on passe donc de l'une à l'autre par composition par un homéomorphisme de \mathbb{R}_+ , soit $F(x) = z(h(x))$. On a donc $h' = |F'|$ et $\log h' \in E$. On a aussi

$$\text{Arg} F' = \alpha \circ h \text{ sur } \mathbb{R}_+ \tag{1}$$

Appelons H la transformée de Hilbert sur \mathbb{R} normalisée de sorte que pour une fonction holomorphe dans \mathbb{R}_+^2 , la partie imaginaire au bord soit la transformée de Hilbert de la partie réelle. En particulier

$$\text{Arg} F' = H(\log |F'|)$$

et (1) devient

$$H(\log h')|_{\mathbb{R}_+} = \alpha \circ h \tag{2}$$

Posons $\theta = h^{-1}$ et désignons par V_θ l'opérateur : $b \mapsto b \circ \theta$ qui est un isomorphisme de $BMO(\mathbb{R})$ et donc aussi de E puisque V_θ et V_h fixent E . Comme $h' = \frac{1}{\theta' \circ \theta^{-1}}$, l'équation (2) devient

$$\alpha = -V_\theta H V_\theta^{-1}(\log \theta')|_{\mathbb{R}_+} \tag{3}$$

Pour faire la synthèse, on raisonne comme dans ([CM]). α étant donné, si l'on parvient à résoudre (3) c'est à dire à trouver $\log \theta' \in E$ pour lequel (3) est vérifié alors

$$F(x) = \int_0^x \exp \{ \log h'(u) + iH(\log h') \} du$$

est la fonction cherchée (ou plutôt sa trace sur \mathbb{R}). Pour résoudre (3), on reprend l'idée de ([CM]) (qui est déjà celle de [L]) : on se ramène à un problème de point fixe. Pour le faire, nous aurons besoin du lemme suivant :

Lemme 3.1. *L'opérateur $T : b \mapsto 1_{[0,\infty[}H(b)$ est un isomorphisme de E sur $BMO(\mathbb{R}_+)$.*

Preuve du lemme

Montrons que T est injectif : si $b \in E$ est tel que $T(b) = 0$, alors $b H(b)$ est identiquement nulle et donc $(b + i H(b))^2$ est une fonction réelle, donc constante puisque valeur au bord d'une fonction holomorphe. Donc $b + iH(b)$ est aussi constante et donc nulle puisque $b = 0$ sur \mathbb{R}_- et $Hb = 0$ sur \mathbb{R}_+ .

Pour montrer que T est surjectif, donnons nous $\beta \in BMO(\mathbb{R}_+)$. On cherche $a \in E$ tel que $T(a) = \beta$. Considérons la transformée de Cauchy de a . C'est une fonction holomorphe sur $\mathbb{C} \setminus \mathbb{R}_+$ et les formules de Plemmelj ([Z]) montrent que cette fonction a pour valeur au bord positive sur \mathbb{R}_+ , $\frac{1}{2}(a + iHa)$ et pour valeur au bord négative, $\frac{1}{2}(-a + iHa)$.

Mais si $\zeta \mapsto F(\zeta)$ est une fonction holomorphe sur $\mathbb{C} \setminus \mathbb{R}_+$, alors $z \mapsto F(z^2)$ est holomorphe sur \mathbb{R}_+^2 . On en déduit qu'il existe une fonction holomorphe sur \mathbb{R}_+^2 dont les valeurs au bord sont

$$\begin{aligned} & \frac{1}{2} (a(x^2) + iHa(x^2)), x \geq 0 \\ & \frac{1}{2} (-a(x^2) + iHa(x^2)), x < 0 \end{aligned}$$

Posons alors

$$A(x) = \begin{cases} a(x^2), & \text{si } x > 0 \\ -a(x^2), & \text{si } x \leq 0 \end{cases}$$

et

$$B(x) = \begin{cases} Ha(x^2), & \text{si } x \geq 0 \\ Ha(x^2), & \text{si } x < 0 \end{cases}$$

et l'on a $A = -H(B), B = H(A)$.

Pour effectuer la synthèse posons maintenant

$$B(x) = \begin{cases} \beta(x^2), & \text{si } x \geq 0 \\ \beta(x^2), & \text{si } x < 0 \end{cases}$$

et

$$A(x) = -H(B), a(x) = A(\sqrt{x}), x > 0.$$

Le fait que A soit impaire et dans BMO prouve que $a \in E$ car $f \mapsto (x \mapsto f(\sqrt{x}))$ préserve $BMO(\mathbb{R})$ ([Z]). Enfin le fait que $B = H(A)$ prouve que $\beta = T(a)$.

Revenons à la preuve du théorème. On peut réécrire (3) sous la forme

$$\alpha = -V_\theta T V_\theta^{-1} (\log \theta') \quad (4)$$

Posons $F(b) = -V_\theta T V_\theta^{-1}(b)$ où $\log \theta' = b$.

Si $\|b\|_*$ est assez petit, V_θ est alors un isomorphisme de BMO ([Z]). Posons encore

$$\epsilon(b) = F(b) + T(b).$$

Alors (4) équivaut à $-T(b) + \epsilon(b) = \alpha$ ou encore

$$-T^{-1}(\alpha) + T^{-1} \circ \epsilon(b) = b \quad (5)$$

Posons alors $\Lambda(b) = -T^{-1}(\alpha) + T^{-1}(\epsilon(b))$. On a

$$\|\Lambda(b) - \Lambda(\beta)\|_* \leq C \|\epsilon(b) - \epsilon(\beta)\|_*, \quad \text{et}$$

$$\begin{aligned} \|\epsilon(b) - \epsilon(\beta)\|_* &= \|(T - V_\theta T V_\theta^{-1})(b - \beta) - V_\theta T V_\theta^{-1}(\beta) + V_\zeta T V_\zeta^{-1}(\beta)\|_*, \quad \text{où } \log \zeta' = \beta \\ &\leq C(\|b\|_* + \|\beta\|_*) \|b - \beta\|_* \text{ par les résultats de ([CM]) qui s'appliquent par restriction.} \end{aligned}$$

Fixons alors $r > 0$ tel que si $\|b\|_*, \|\beta\|_* < r$ alors

$$\|\Lambda(b) - \Lambda(\beta)\|_* \leq \frac{1}{2} \|b - \beta\|_*.$$

Pour conclure, il suffit de montrer qu'il existe $\epsilon_0 > 0$ tel que si $\|\alpha\|_* \leq \epsilon_0$ alors la boule fermée de E de centre 0 et de rayon r est invariante par Λ .

Mais $\|\epsilon(b)\|_* \leq C \|b\|_*^2$ par ([CM]), et il suffit de choisir ϵ_0 tel que

$$C\epsilon_0 + C'r^2 \leq r,$$

ce qui est possible si $C'r < 1$ et $\epsilon_0 \leq \frac{r(1 - C'r)}{C}$.

Ce qui précède s'applique en particulier au cas d'un obstacle de type diédral symétrique par rapport à l'axe réel dont l'intersection avec le demi plan supérieur est donnée par $\{y = f(x)\}$ où f est une fonction lipschitzienne de petite norme sur $[0, 1]$ nulle en 0 et > 0 sur $]0, 1]$. Il suffit pour s'en convaincre d'appliquer ce qui vient d'être vu à la demi-courbe de Jordan définie par le demi axe réel négatif prolongé par le graphe de la fonction f . Le cas du dièdre correspond à $f(x) = x \tan \theta$. Dans ce cas, la solution est explicite et donnée par $F(z) = \lambda \Psi(z/\lambda)$ où λ est tel que $|\lambda \Psi(1)|$ est égal à la longueur du côté du dièdre et

$$\Psi'(z) = \left(\frac{\sqrt{z}}{\sqrt{z} - 1 - i} \right)^{\frac{2\theta}{\pi}}$$

3.1 Références

[CM] Coifman, R.; Meyer, Y : Le théorème de Calderon par des méthodes de variable réelle. CRAS Paris, Sér. A, t.289, p.425-428.

[L] Leray, J. : Le problème de représentation conforme d'Helmholtz : théorie des sillages et des proues. Comm. math. Helv. vol. 8, no 1, 1935, p.250-263.

[Z] Zinsmeister, M : Les Domaines de lavrentiev. Publ. Math. d'Orsay, 1985.

Carole Erba ^(1,2), Régine Wéber ⁽²⁾, Michel Zinsmeister ^(1,3).

1. MAPMO, UMR 6628, Université d'Orléans, BP 6759 Orléans Cedex 2.
2. PRISME, Polytech'Orléans, 45072 Orléans Cedex 2.
3. PMC, UMR 7643, Ecole Polytechnique, 91128 Palaiseau.