



Doctoral Thesis

Sur un problème de potentiel et son application à la géoélectrique

Author(s):

Guillelmon, Hubert

Publication Date:

1973

Permanent Link:

<https://doi.org/10.3929/ethz-a-000093481> →

Rights / License:

[In Copyright - Non-Commercial Use Permitted](#) →

This page was generated automatically upon download from the [ETH Zurich Research Collection](#). For more information please consult the [Terms of use](#).

Thèse No. 5024

**Sur un problème de potentiel et son
application à la géoélectricité**

THÈSE

pour l'obtention du titre de
Docteur ès sciences naturelles
de
L'ÉCOLE POLYTECHNIQUE FÉDÉRALE
DE ZÜRICH

présentée par

HUBERT GUILLELMON
dipl. sc. phys. EPF
né le 4 juin 1936
de nationalité française

Acceptée sur proposition des
Prof. Dr. St. Müller, rapporteur
Prof. Dr. P. Henrici, corapporteur

Juris Druck + Verlag Zürich
1973

Résumé.

Soit un axe Oz (coordonnées cylindriques: r, φ, z) et n demi-plans α_j issus de cet axe. Les dièdres $\beta_j = \alpha_j - \alpha_{j-1}$ limitent n milieux M_j homogènes et isotropes de résistivité ρ_j . Pour chaque demi-plan α_j on définit un coefficient de réflexion k_j .

Le potentiel $V_j^{(n)}$ en un point $P(r, \varphi, z)$, dû à une source ponctuelle $S(r_0, \varphi_0, 0)$ de courant continu I placée dans le milieu M_1 a pour forme:

$$V_j^{(n)} = \frac{I \rho_1}{4 \pi} \cdot \int_0^{\infty} N_j^{(n)}(\lambda) \cdot \text{th}(\lambda \pi) \cdot \frac{r^2 + r_0^2 + z^2}{\sqrt{r r_0}} \cdot d\lambda$$

$$\text{où } N_j^{(n)} = \frac{\mathcal{N}_j^{(n)}(e^{\pm \lambda \varphi}, e^{\pm \lambda \varphi_0}, e^{\pm \lambda \beta_j}, k_j)}{\mathcal{D}_n(e^{\pm \lambda \beta_j}, k_j)}$$

Si la source est sur l'axe, le potentiel prend une forme particulièrement simple.

On calcule $N_j^{(n)}$ pour un nombre n quelconque.

On montre que le cas de milieux séparés par des plans parallèles est un cas limite du problème traité et que, si dans celui-ci une résistivité ρ_j ($j \neq 1$) est nulle ou infinie, la fonction caractéristique $N_j^{(n)}$ a la même forme que celle trouvée dans le cas limite correspondant.

On tente de résoudre l'intégrale dans le cas où $\beta_j = m_j \cdot \gamma$ avec $\gamma = \frac{\pi}{\ell}$. On peut toujours la résoudre explicitement sur le cercle centré sur l'axe et passant par S , mais seulement dans des cas particuliers, dont certains sont nouveaux, pour tout l'espace. Dans le cas général, il faudra calculer numériquement une partie de l'intégrale.

Si S_m est une image de la source S_1 par rapport au dièdre élémentaire γ qui la contient, le potentiel peut s'écrire sous la forme :

$$V_j^{(n)} = \frac{I \rho_1}{4 \pi} \sum_m \frac{f(S_m P, \beta_j, k_j)}{S_m P}$$

Une approche entièrement différente du problème est esquissée :

il suffit de calculer le potentiel dans le cercle centré sur l'axe passant par la source S et situé dans un plan perpendiculaire à l'axe au moyen d'une méthode de différences finies pour pouvoir le calculer dans tout l'espace.

Cette méthode permet de traiter le problème plus général d'une résistivité $\rho(\varphi)$ variant uniquement en fonction de l'angle φ .