

## ЧИСЛЕННОЕ РЕШЕНИЕ ЗАДАЧ ГЕОЭЛЕКТРИКИ В НЕОДНОРОДНЫХ 3D ОБЛАСТЯХ С РЕЛЬЕФОМ

Иванов М.И.<sup>1</sup>, Кремер И.А.<sup>1</sup>

<sup>1</sup> – Институт нефтегазовой геологии и геофизики им. А.А. Трофимука СО РАН,  
Новосибирск, [kremer@aoitn.com](mailto:kremer@aoitn.com)

### Аннотация

В работе рассматриваются возможности численного моделирования электромагнитных полей в неоднородных 3D средах с рельефом. Для источников поля, представляющих набор заземленных электрических линий, реализован алгоритм аддитивного выделения особенностей решения в малых окрестностях источников. Обсуждаются численные аспекты применения данного алгоритма.

*Ключевые слова:* уравнения Максвелла, выделение особенностей решения.

В работе рассматриваются вопросы решения квазистационарной системы уравнений Максвелла в неоднородных по электромагнитным свойствам 3D средах  $\Omega$  во временной области. Система уравнений записывается в терминах векторного магнитного потенциала  $\mathbf{A}$

$$\begin{cases} \operatorname{rot} \frac{1}{\mu} \operatorname{rot} \mathbf{A} + \sigma \frac{\partial \mathbf{A}}{\partial t} = -\sigma \nabla U + \mathbf{J}^S, \\ \operatorname{div} \sigma \mathbf{A} = 0. \end{cases} \quad (1)$$

Здесь  $\mu$  – магнитная проницаемость,  $\sigma$  – относительная электрическая проводимость,  $\mathbf{J}^S$  – плотность тока в источнике,  $U$  – скалярный электрический потенциал, удовлетворяющий в  $\Omega$  уравнению

$$-\operatorname{div} \sigma \nabla U = -\operatorname{div} \mathbf{J}^S.$$

На границах раздела сред  $\Gamma$  с различными электромагнитными свойствами выполняются условия сопряжения

$$[\mathbf{n} \times \mathbf{A}]_{\Gamma} = \mathbf{0}, \quad \left[ \mathbf{n} \times \frac{1}{\mu} \operatorname{rot} \mathbf{A} \right]_{\Gamma} = \mathbf{0}, \quad [\sigma \mathbf{A} \cdot \mathbf{n}]_{\Gamma} = 0, \quad (2)$$

$\mathbf{n}$  – вектор нормали к границе раздела сред  $\Gamma$ , а квадратные скобки обозначают скачок соответствующей величины на этой границе. На внешней границе расчетной области выполняются однородные условия для касательной компоненты векторного потенциала

$$\mathbf{n} \times \mathbf{A}|_{\partial\Omega} = \mathbf{0}. \quad (3)$$

Система уравнений (1) - (3) дополняется начальными условиями

$$\mathbf{A}|_{t=0} = \mathbf{A}_0 \quad (4)$$

Функция  $\mathbf{A}_0$  удовлетворяет условиям (2) - (3) и стационарной системе уравнений

$$\begin{cases} \operatorname{rot} \frac{1}{\mu} \operatorname{rot} \mathbf{A}_0 = (-\sigma \nabla U + \mathbf{J}^S)|_{t=0}, \\ \operatorname{div} \sigma \mathbf{A}_0 = 0. \end{cases} \quad (5)$$

Если в качестве источника электромагнитного поля  $\mathbf{J}^S$  используются различные комбинации заземленных электрических линий, то в решении появляются особенности, связанные с огромной разницей между размерами расчетной области и поперечными размерами источника. Данную ситуацию следует учитывать при построении численных схем. Один из способов такого учета заключается в том, что из расчетной области выделяется некоторая горизонтально-слоистая среда с известным аналитическим решением  $\mathbf{A}^p$ , содержащим особенность. Затем, общее решение задачи представляется в виде суммы первичного поля  $\mathbf{A}^p$  и регулярного остатка  $\mathbf{u}$ , который определяется численным способом

$$\mathbf{A} = \mathbf{A}^p + \mathbf{u}. \quad (6)$$

При этом, функция  $\mathbf{A}^p$  имеет глобальный характер, поскольку определена в каждой точке расчетной области. Недостатки такого подхода проявляются в ситуациях, когда невозможно выделить горизонтально-слоистую среду. Например, если на дневной поверхности требуется

учитывать рельеф, или в случае, если источник расположен над средами с различными электромагнитными свойствами.

В представленной работе предложен альтернативный способ выделения особенности решения. Мы предполагаем, что источник поля (линия  $AB$ ) присутствует только в начальный момент времени, поэтому дальнейшие рассмотрения производятся для стационарной системы уравнений (5). Основная идея метода состоит в том, что особенность решения  $A^p$  можно выделить локально – только в малой  $d$  - окрестности источника  $B_{AB}(d), d \ll 1$  (Рис. 1.).

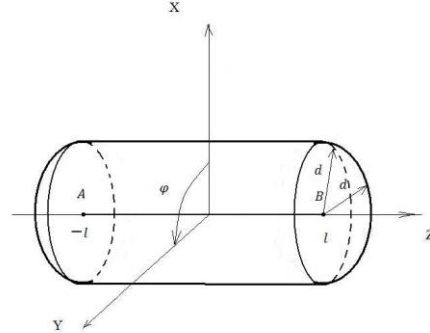


Рис. 1. Окрестность линии  $AB$ .

С этой целью, формируется отдельная задача в окрестности источника  $B_{AB}(d)$

$$\begin{cases} \operatorname{rot} \frac{1}{\mu} \operatorname{rot} A^p = -\sigma \nabla U + J^s, \\ \operatorname{div} \sigma A^p = 0, \end{cases} \quad (7)$$

с однородными краевыми условиями на границах окрестности

$$\mathbf{n} \times A^p |_{\partial B_{AB}(d)} = \mathbf{0}. \quad (8)$$

Задача решается аналитическим способом, с использованием закона Био-Савара-Лапласа. Краевое условие (8) позволяет продолжить функцию  $A^p$  нулем на оставшуюся часть расчетной области. В этом случае, общее решение так же представляется в виде (6) и из условий (2) для функции  $\mathbf{u}$  возникают неоднородные условия сопряжения на границе окрестности

$$\left[ \mathbf{n} \times \frac{1}{\mu} \operatorname{rot} \mathbf{u} \right]_{\partial B_{AB}(d)} = -\mathbf{n} \times \frac{1}{\mu} \operatorname{rot} A^p, \quad [\sigma \mathbf{u} \cdot \mathbf{n}]_{\partial B_{AB}(d)} = -\sigma A^p \cdot \mathbf{n}, \quad (9)$$

которые учитываются в постановке задачи для  $\mathbf{u}$  в области  $\Omega$

$$\begin{cases} \operatorname{rot} \frac{1}{\mu} \operatorname{rot} \mathbf{u} = -\sigma \nabla U + J^s, \\ \operatorname{div} \sigma \mathbf{u} = 0. \end{cases} \quad (10)$$

Для численного решения задачи (10), (9) с условиями (2), (6) используется векторный метод конечных элементов на сетке, составленной из тетраэдров [1]. Граница окрестности  $\partial B_{AB}(d)$  может пересекать тетраэдры, образующие сетку области. Формирование правой части для функции  $\mathbf{u}$  осуществляется численным способом с использованием поверхностных квадратурных формул. В докладе представлены результаты тестирования алгоритма. Для модельной задачи в однородном полупространстве с известным аналитическим решением, исследовалась точность численного решения в зависимости от значений шага сетки около источника  $h$  и параметра  $d$ . Как показали численные эксперименты, зависимость решения от параметра  $d$  слабая, в то время как параметр  $h$  существенно влияет на точность численного решения.

В сложных ситуациях, когда источник располагается над средами с различными электромагнитными свойствами, и когда на дневной поверхности требуется учитывать рельеф, используется разбиение линии на элементарные прямолинейные участки над однородными средами. Вычисления на элементарных участках производятся по описанному выше алгоритму. В концах элементарных линий допускаются среды с различными электромагнитными свойствами.

1. Иванов М.И., Катешов В.А., Кремер И.А., Эпов М.И., Программное обеспечение модем 3D для интерпретации данных нестационарных зондирований с учетом эффектов вызванной поляризации //Записки Горного института – 2009. – Т. 183. – С. 242 – 245.