



ПРИМЕНЕНИЕ МЕТОДОВ И СРЕДСТВ МОДЕЛИРОВАНИЯ

УДК 621.316.99

Д. Г. Колиушко, канд. техн. наук

Национальный технический университет

«Харьковский политехнический ин-т»

(Украина, 61002, Харьков, ул. Фрунзе, 21,

тел. (057) 7076280, E-mail: den@kpi.kharkov.ua),

С. С. Руденко

Научно-исследовательский и проектно-конструкторский

ин-т «Молния» Национального технического университета

«Харьковский политехнический ин-т»

(Украина, 61013, Харьков, ул. Шевченко, 47,

тел. (057) 7076671, E-mail: sergej_rudenko@mail.ru)

Электрическое поле точечного источника тока в трехслойном проводящем полупространстве

Разработана математическая модель точечного источника тока, расположенного в грунте с трехслойной структурой. Показана адекватность предложенной модели ранее известным моделям с расположением источника тока в двухслойной структуре.

Розроблено математичну модель точкового джерела струму, розміщеного в ґрунті з тришаровою структурою. Показано адекватність запропонованої моделі відомим моделям з розміщенням джерела струму у двошаровій структурі.

Ключевые слова: математическое моделирование, электрическое поле, потенциал точечного источника, трехслойный грунт.

Постановка задачи и обзор публикаций. Одним из основных элементов для обеспечения нормального функционирования оборудования и безопасной эксплуатации станций и подстанций является заземляющее устройство (ЗУ) [1]. В настоящее время для определения его нормируемых параметров (сопротивления ЗУ, напряжения на ЗУ и напряжения прикосновения) используется математическая модель неэквипотенциального ЗУ, размещенного в двухслойном грунте [2], позволяющая учесть произвольное расположение заземлителей в пространстве. Однако по результатам измерений электрических свойств земли (проведено вертикальное электрическое зондирование для 750 объектов) грунт, как правило, имеет три, а иногда и более слоев. Учет параметров многослойного грунта обуславливает повышение точности расчета нормируемых параметров ЗУ.

Для построения математической модели ЗУ используется метод точечного источника тока (ТИТ). В [3] в общем виде рассмотрена методика

получения выражений для расчета потенциала ТИТ, расположенного в i -м слое n -слойной электрической структуры.

В неявном виде решение задачи для трехслойных структур с плоско-параллельными границами раздела слоев представлено в [4]. Для приведения его к явному виду соотношения интегрируются с использованием преобразования Вебера—Липшица, при этом знаменатель подынтегральных выражений разлагается в степенной ряд. Приведенные в неявном виде соотношения позволяют определить потенциал ТИТ при расположении его только в первом или третьем слое. В [4] также рассмотрена возможность перехода от трехслойной модели к двухслойной, который может быть применен в качестве проверки правильности решения.

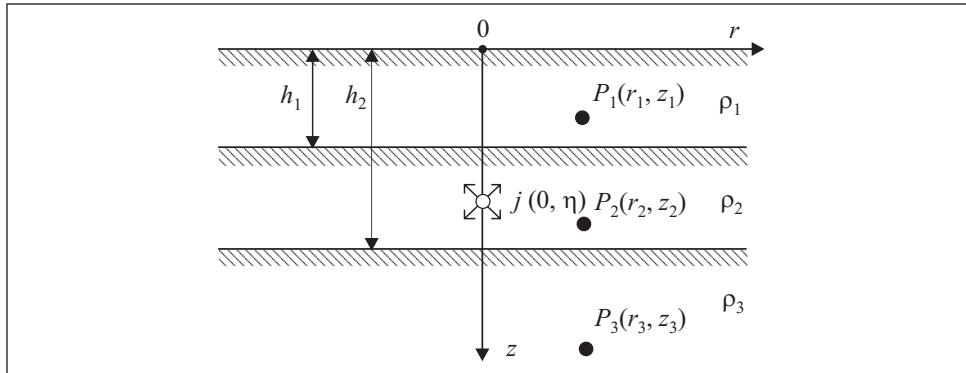
В [5] показано, что для трехслойной структуры аналитическое решение интегралов [4] затруднительно, поскольку процедура разложения приводит к необходимости взятия для каждого из выражений $m + 1$ интегралов от многочленов в m степени, где $m + 1$ — число членов ряда. Решение может быть найдено с использованием приближенного интегрирования при аппроксимации знаменателя подынтегральных выражений в ряд экспонент с помощью графоаналитического метода [5]. В [6] рассмотрены сложности применения этого метода для автоматизации расчета на ПЭВМ и предложен способ аппроксимации функции с помощью метода наименьших квадратов (МНК).

Проверка приведенных в [5] выражений для расчета потенциала при размещении ТИТ во втором слое показала, что после перехода от трехслойной модели к двухслойной не все выражения, в частности при расположении ТИТ и (или) точки наблюдения во втором или третьем слое, соответствуют принятым для двухслойной модели [3]. Учитывая данные обстоятельства, можно судить о неточности существующей математической модели поля ТИТ.

Представляется целесообразной разработка математической модели поля ТИТ, расположенного в любом слое трехслойной среды, с возможностью реализации ее на ПЭВМ.

Результаты исследований. Пусть ТИТ j расположен в k -м слое трехслойного грунта. Сделаем следующие допущения: через границу земли и атмосферы ток не проходит, границы раздела слоев — плоскопараллельные и в пределах каждого из них удельное электрическое сопротивление ρ_i однородно. Электрические сопротивления первого, второго и третьего слоев обозначим ρ_1 , ρ_2 и ρ_3 , глубины границ разделов первого и второго слоев — h_1 , второго и третьего — h_2 . Требуется найти электрический потенциал ϕ в любой точке проводящего полупространства.

Электрическое поле ТИТ в трехслойной среде обладает осевой симметрией. Поэтому целесообразно применить криволинейную ортогональную цилиндрическую систему координат (r, z, ψ) с осью z , перпендику-



Точечный источник тока j , размещенный во втором слое трехслойной структуры: $P_1(r_1, z_1)$, $P_2(r_2, z_2)$, $P_3(r_3, z_3)$ — точки наблюдения

лярной к границе полупространства и проходящей через точечный источник (см. рисунок).

Рассматриваемая задача состоит из уравнения Лапласа и дополнительных условий. Поскольку потенциал не зависит от координаты ψ , уравнение Лапласа принимает вид [7]

$$\frac{1}{r} \frac{\partial \Phi}{\partial r} + \frac{\partial^2 \Phi}{\partial r^2} + \frac{\partial^2 \Phi}{\partial z^2} = 0. \quad (1)$$

Применив метод Фурье для разделения переменных [3, 7], общее решение (1) представим как интеграл по параметру λ в пределах от нуля до бесконечности:

$$\Phi(r, z) = \int_0^\infty J_0(\lambda r) (ae^{\lambda z} + be^{-\lambda z}) d\lambda, \quad (2)$$

где a и b — постоянные, определяемые параметрами грунта, координатами ТИТ и точками наблюдения; λ — параметр разделения. Если ТИТ и точка наблюдения расположены в k -м слое, то к выражению (2) следует добавить величину потенциала ТИТ в однородном проводящем пространстве [3, 7]

$$\Phi_0 = \frac{I\rho_k}{4\pi} \frac{1}{\sqrt{r^2 + (z - \eta)^2}}, \quad (3)$$

где η — координата ТИТ по оси z .

Вид функции (2) является общим для всех слоев проводящего полупространства. Однако в каждом слое, в зависимости от расположения ТИТ и точки наблюдения, постоянные принимают свои определенные значения. Поэтому необходимо определить значения a_i и b_i для каждого слоя трехслойной электрической структуры.

Для нахождения постоянных a_i и b_i воспользуемся следующими дополнительными условиями:

при неограниченном возрастании координаты z потенциал ϕ стремится к нулю, следовательно,

$$a_3 = 0; \quad (4)$$

в соответствии с принципом непрерывности электрического тока на границе раздела i -го и $(i+1)$ -го слоев нормальные составляющие векторов плотности электрического тока равны:

$$\frac{1}{\rho_i} \frac{\partial \phi_i}{\partial z} = \frac{1}{\rho_{i+1}} \frac{\partial \phi_{i+1}}{\partial z}, \quad (5)$$

из условия равенства тангенциальных составляющих вектора напряженности поля на границах смежных слоев на границе раздела i -го и $(i+1)$ -го слоев потенциалы равны:

$$\phi_i = \phi_{i+1}; \quad (6)$$

условие на границе проводящего полупространства имеет вид

$$\left. \frac{\partial \phi_1}{\partial z} \right|_{z=0} = 0. \quad (7)$$

В соответствии с дополнительными условиями (4)–(7), а также с помощью преобразования Вебера—Липшица [3] составим систему линейных алгебраических уравнений (СЛАУ), которые в зависимости от расположения ТИТ будут иметь следующий вид:

а) ТИТ находится в первом слое ($h_1 - \eta \geq 0$ и $h_2 - \eta \geq 0$):

$$\begin{aligned} a_1 - b_1 + \frac{I\rho_1}{4\pi} e^{-\lambda\eta} &= 0; \\ \frac{1}{\rho_1} \left(a_1 e^{\lambda h_1} - b_1 e^{-\lambda h_1} - \frac{I\rho_1}{4\pi} e^{-\lambda(h_1 - \eta)} \right) &= \frac{1}{\rho_2} (a_2 e^{\lambda h_1} - b_2 e^{-\lambda h_1}); \\ \frac{1}{\rho_2} (a_2 e^{\lambda h_2} - b_2 e^{-\lambda h_2}) &= -\frac{b_3 e^{-\lambda h_2}}{\rho_3}; \\ a_1 e^{\lambda h_1} + b_1 e^{-\lambda h_1} + \frac{I\rho_1}{4\pi} e^{-\lambda(h_1 - \eta)} &= a_2 e^{\lambda h_1} + b_2 e^{-\lambda h_1}; \\ a_2 e^{\lambda h_2} + b_2 e^{-\lambda h_2} &= b_3 e^{-\lambda h_2}; \end{aligned} \quad (8)$$

б) ТИТ находится во втором слое ($h_1 - \eta \leq 0$ и $h_2 - \eta \geq 0$):

$$a_1 - b_1 = 0;$$

$$\begin{aligned}
 \frac{1}{\rho_1} (a_1 e^{\lambda h_1} - b_1 e^{-\lambda h_1}) &= \frac{1}{\rho_2} \left(a_2 e^{\lambda h_1} - b_2 e^{-\lambda h_1} + \frac{I \rho_2}{4\pi} e^{\lambda(h_1 - \eta)} \right); \\
 \frac{1}{\rho_2} \left(a_2 e^{\lambda h_2} - b_2 e^{-\lambda h_2} - \frac{I \rho_2}{4\pi} e^{-\lambda(h_2 - \eta)} \right) &= -\frac{b_3 e^{-\lambda h_2}}{\rho_3}; \\
 a_1 e^{\lambda h_1} + b_1 e^{-\lambda h_1} &= a_2 e^{\lambda h_1} + b_2 e^{-\lambda h_1} + \frac{I \rho_2}{4\pi} e^{\lambda(h_1 - \eta)}; \\
 a_2 e^{\lambda h_2} + b_2 e^{-\lambda h_2} + \frac{I \rho_2}{4\pi} e^{-\lambda(h_2 - \eta)} &= b_3 e^{-\lambda h_2}; \tag{9}
 \end{aligned}$$

в) ТИТ находится в третьем слое ($h_1 - \eta \leq 0$ и $h_2 - \eta \leq 0$):

$$\begin{aligned}
 a_1 - b_1 &= 0; \\
 \frac{1}{\rho_1} (a_1 e^{\lambda h_1} - b_1 e^{-\lambda h_1}) &= \frac{1}{\rho_2} (a_2 e^{\lambda h_1} - b_2 e^{-\lambda h_1}); \\
 \frac{1}{\rho_2} (a_2 e^{\lambda h_2} - b_2 e^{-\lambda h_2}) &= \frac{1}{\rho_3} \left(\frac{I \rho_3}{4\pi} e^{\lambda(h_2 - \eta)} - b_3 e^{-\lambda h_2} \right); \\
 a_1 e^{\lambda h_1} + b_1 e^{-\lambda h_1} &= a_2 e^{\lambda h_1} + b_2 e^{-\lambda h_1}; \\
 a_2 e^{\lambda h_2} + b_2 e^{-\lambda h_2} &= b_3 e^{-\lambda h_2} + \frac{I \rho_3}{4\pi} e^{\lambda(h_2 - \eta)}. \tag{10}
 \end{aligned}$$

Решая методом Гаусса СЛАУ (8) — (10), находим постоянные a_i и b_i в зависимости от расположения ТИТ:

а) ТИТ находится в первом слое ($h_1 - \eta \geq 0$ и $h_2 - \eta \geq 0$):

$$\begin{aligned}
 a_1 &= \frac{I \rho_1}{4\pi} \frac{(1+e^{2\lambda\eta})(K_{2,1} e^{-2\lambda h_1} + K_{3,2} e^{-2\lambda h_2}) e^{-\lambda\eta}}{F_3(\lambda)}; \\
 b_1 &= \frac{I \rho_1}{4\pi} \left[\frac{(1+e^{2\lambda\eta})(K_{2,1} e^{-2\lambda h_1} + K_{3,2} e^{-2\lambda h_2}) e^{-\lambda\eta}}{F_3(\lambda)} + e^{-\lambda\eta} \right]; \\
 a_2 &= \frac{I \rho_1}{4\pi} \frac{(1+K_{2,1}) K_{3,2} e^{-2\lambda h_2} (1+e^{2\lambda\eta}) e^{-\lambda\eta}}{F_3(\lambda)}; \\
 b_2 &= \frac{I \rho_1}{4\pi} \frac{(1+K_{2,1})(1+e^{2\lambda\eta}) e^{-\lambda\eta}}{F_3(\lambda)}; \\
 b_3 &= \frac{I \rho_1}{4\pi} \frac{(1+K_{2,1})(1+K_{3,2})(1+e^{2\lambda\eta}) e^{-\lambda\eta}}{F_3(\lambda)}, \tag{11}
 \end{aligned}$$

где $K_{2,1}$, $K_{3,2}$ — коэффициенты неоднородности, $K_{2,1} = \frac{\rho_2 - \rho_1}{\rho_2 + \rho_1}$; $K_{3,2} = \frac{\rho_3 - \rho_2}{\rho_3 + \rho_2}$; $F_3(\lambda)$ — функция, характеризующая трехслойную среду, $F_3(\lambda) = 1 - K_{2,1}e^{-2\lambda h_1} + K_{2,1}K_{3,2}e^{-2\lambda(h_2-h_1)} - K_{3,2}e^{-2\lambda h_2}$;

б) ТИТ находится во втором слое ($h_1 - \eta \leq 0$ и $h_2 - \eta \geq 0$):

$$\begin{aligned} a_1 &= \frac{I\rho_2}{4\pi} \frac{(1-K_{2,1})(1+K_{3,2}e^{-2\lambda(h_2-\eta)}) e^{-\lambda\eta}}{F_3(\lambda)}; \\ b_1 &= \frac{I\rho_2}{4\pi} \frac{(1-K_{2,1})(1+K_{3,2}e^{-2\lambda(h_2-\eta)}) e^{-\lambda\eta}}{F_3(\lambda)}; \\ a_2 &= \frac{I\rho_2}{4\pi} \frac{K_{3,2}e^{-2\lambda h_2}}{F_3(\lambda)} [(1-K_{2,1}e^{-2\lambda h_1}) e^{\lambda\eta} + (1-K_{2,1}e^{2\lambda h_1}) e^{-\lambda\eta}]; \\ b_2 &= \frac{I\rho_2}{4\pi} \frac{(1-K_{2,1}e^{2\lambda h_1})(1+K_{3,2}e^{-2\lambda(h_2-\eta)}) e^{-\lambda\eta}}{F_3(\lambda)}; \\ b_3 &= \frac{I\rho_2}{4\pi} \frac{(1+K_{3,2})}{F_3(\lambda)} [(1-K_{2,1}e^{-2\lambda h_1}) e^{\lambda\eta} + (1-K_{2,1}e^{2\lambda h_1}) e^{-\lambda\eta}]; \end{aligned} \quad (12)$$

в) ТИТ находится в третьем слое ($h_1 - \eta \leq 0$ и $h_2 - \eta \leq 0$):

$$\begin{aligned} a_1 &= \frac{I\rho_3}{4\pi} \frac{(1-K_{2,1})(1-K_{3,2}) e^{-\lambda\eta}}{F_3(\lambda)}; \quad b_1 = \frac{I\rho_3}{4\pi} \frac{(1-K_{2,1})(1-K_{3,2}) e^{-\lambda\eta}}{F_3(\lambda)}; \\ a_2 &= \frac{I\rho_3}{4\pi} \frac{(1-K_{2,1}e^{-2\lambda h_1})(1-K_{3,2}) e^{-\lambda\eta}}{F_3(\lambda)}; \quad b_2 = \frac{I\rho_3}{4\pi} \frac{(1-K_{2,1}e^{2\lambda h_1})(1-K_{3,2}) e^{-\lambda\eta}}{F_3(\lambda)}; \\ b_3 &= \frac{I\rho_3}{4\pi} \frac{(1+K_{2,1}K_{3,2}e^{2\lambda(h_2-h_1)} - K_{2,1}e^{2\lambda h_1} - K_{3,2}e^{2\lambda h_2}) e^{-\lambda\eta}}{F_3(\lambda)}. \end{aligned} \quad (13)$$

После подстановки в (2) постоянных a_i и b_i , найденных по формулам (11) — (13), с учетом (3) запишем в неявном виде выражения для определения потенциала в зависимости от расположения ТИТ и точки наблюдения, воспользовавшись для этого преобразованием Вебера—Липшица [3]:

а) при расположении ТИТ в первом слое:

$$\varphi_{1,1}(r, z) = \frac{I\rho_1}{4\pi} \left[\frac{1}{\sqrt{r^2 + (z - \eta)^2}} + \frac{1}{\sqrt{r^2 + (z + \eta)^2}} + \right.$$

$$\begin{aligned}
 & + \int_0^\infty \frac{J_0(\lambda r)}{F_3(\lambda)} (1+e^{2\lambda\eta}) (K_{2,1} e^{-2\lambda h_1} + K_{3,2} e^{-2\lambda h_2}) (e^{\lambda(z-\eta)} + e^{-\lambda(z+\eta)}) d\lambda \Big]; \\
 \varphi_{2,1}(r, z) &= \frac{I\rho_1}{4\pi} \int_0^\infty \frac{J_0(\lambda r)}{F_3(\lambda)} (1+e^{2\lambda\eta}) (1+K_{2,1}) e^{\lambda(z-\eta)} (K_{3,2} e^{-2\lambda h_2} + e^{-2\lambda z}) d\lambda; \\
 \varphi_{3,1}(r, z) &= \frac{I\rho_1}{4\pi} \int_0^\infty \frac{J_0(\lambda r)}{F_3(\lambda)} (1+e^{2\lambda\eta}) (1+K_{2,1}) (1+K_{3,2}) e^{-\lambda(z+\eta)} d\lambda; \quad (14)
 \end{aligned}$$

б) при расположении ТИТ во втором слое:

$$\begin{aligned}
 \varphi_{1,2}(r, z) &= \frac{I\rho_2}{4\pi} \int_0^\infty \frac{J_0(\lambda r)}{F_3(\lambda)} (1-K_{2,1}) (1+K_{3,2} e^{-2\lambda(h_2-\eta)}) (e^{\lambda(z-\eta)} + e^{-\lambda(z+\eta)}) d\lambda; \\
 \varphi_{2,2}(r, z) &= \frac{I\rho_2}{4\pi} \left[\frac{1}{\sqrt{r^2 + (z-\eta)^2}} + \right. \\
 & + \int_0^\infty \frac{J_0(\lambda r)}{F_3(\lambda)} K_{3,2} e^{-2\lambda h_2} [(1-K_{2,1} e^{-2\lambda h_1}) e^{\lambda(z+\eta)} + (1-K_{2,1} e^{2\lambda h_1}) e^{-\lambda(\eta-z)}] d\lambda + \\
 & \left. + \int_0^\infty \frac{J_0(\lambda r)}{F_3(\lambda)} (1-K_{2,1} e^{2\lambda h_1}) (1+K_{3,2} e^{-2\lambda(h_2-\eta)}) e^{-\lambda(\eta+z)} d\lambda \right]; \\
 \varphi_{3,2}(r, z) &= \frac{I\rho_2}{4\pi} \int_0^\infty \frac{J_0(\lambda r)}{F_3(\lambda)} (1+K_{3,2}) [(1-K_{2,1} e^{-2\lambda h_1}) e^{\lambda(\eta-z)} + \\
 & + (1-K_{2,1} e^{2\lambda h_1}) e^{-\lambda(\eta+z)}] d\lambda; \quad (15)
 \end{aligned}$$

в) при расположении ТИТ в третьем слое:

$$\begin{aligned}
 \varphi_{1,3}(r, z) &= \frac{I\rho_3}{4\pi} \int_0^\infty \frac{J_0(\lambda r)}{F_3(\lambda)} (1-K_{2,1}) (1-K_{3,2}) (e^{\lambda(z-\eta)} + e^{-\lambda(z-\eta)}) d\lambda; \\
 \varphi_{2,3}(r, z) &= \frac{I\rho_3}{4\pi} \int_0^\infty \frac{J_0(\lambda r)}{F_3(\lambda)} (1-K_{3,2}) [(1-K_{2,1} e^{-2\lambda h_1}) e^{\lambda(z-\eta)} + (1-K_{2,1} e^{2\lambda h_1}) e^{-\lambda(z+\eta)}] d\lambda; \\
 \varphi_{3,3}(r, z) &= \frac{I\rho_3}{4\pi} \left[\frac{1}{\sqrt{r^2 + (z-\eta)^2}} + \right. \\
 & + \int_0^\infty \frac{J_0(\lambda r)}{F_3(\lambda)} (1+K_{2,1} K_{3,2} e^{2\lambda(h_2-h_1)} - K_{2,1} e^{2\lambda h_1} - K_{3,2} e^{2\lambda h_2}) e^{-\lambda(z+\eta)} d\lambda \Big]. \quad (16)
 \end{aligned}$$

Для проверки выражений (14)–(16) применен переход от трехслойной модели к двухслойной, который осуществлялся объединением двух

смежных слоев при сохранении расположения ТИТ и точки наблюдения. В выражениях для $\varphi_{2,2}$, $\varphi_{3,2}$ и $\varphi_{2,3}$ принято $\rho_1 = \rho_2$ и $h_2 = h_1$, во всех остальных формулах для определения потенциала $\rho_2 = \rho_3$ и $h_2 \rightarrow \infty$. При сравнении полученных выражений с принятymi для двухслойной модели грунта [3] установлена их тождественность.

Согласно [5] приведение выражений (14)–(16) к явному виду выполняется методом приближенного интегрирования. В этом случае функция $\frac{1}{F_3(\lambda)}$ принимает вид

$$\frac{1}{F_3(\lambda)} = \sum_{n=0}^m K_n e^{-\lambda h_n}, \quad (17)$$

где K_n и h_n — коэффициенты, полученные в результате разложения; n — номер члена ряда; m — число членов ряда.

Для получения (17) предлагается использовать МНК [6]. В этом случае $h_n = 2 \cdot n$, а K_n находим из решения СЛАУ

$$\begin{aligned} K_0 N + K_1 \sum_{i=1}^N e^{-2\lambda_i} + K_2 \sum_{i=1}^N e^{-4\lambda_i} + \dots + K_m \sum_{i=1}^N e^{-2m\lambda_i} &= \sum_{i=1}^N F(\lambda)_i; \\ K_0 \sum_{i=1}^N e^{-2\lambda_i} + K_1 \sum_{i=1}^N e^{-4\lambda_i} + \dots + K_m \sum_{i=1}^N e^{-2(m+1)\lambda_i} &= \sum_{i=1}^N F(\lambda)_i e^{-2\lambda_i}; \\ \dots \\ K_0 \sum_{i=1}^N e^{-2m\lambda_i} + K_1 \sum_{i=1}^N e^{-2(m+1)\lambda_i} + \dots + K_m \sum_{i=1}^N e^{-4m\lambda_i} &= \sum_{i=1}^N F(\lambda)_i e^{-2m\lambda_i}, \end{aligned}$$

где $F(\lambda) = \frac{1}{F_3(\lambda)}$; N — число расчетных точек.

Используя преобразование Вебера—Липшица [3] с учетом (17), выражения для нахождения потенциала φ (14)–(16) приведем к следующему виду:

а) при расположении ТИТ в первом слое:

$$\begin{aligned} \varphi_{1,1}(r, z) &= \frac{I\rho_1}{4\pi} \left[\alpha_1 + \alpha_2 + K_{2,1} \sum_{n=0}^m K_n (\alpha_3 + \alpha_4 + \alpha_5 + \alpha_6) + \right. \\ &\quad \left. + K_{3,2} \sum_{n=0}^m K_n (\alpha_7 + \alpha_8 + \alpha_9 + \alpha_{10}) \right]; \\ \varphi_{2,1}(r, z) &= \frac{I\rho_1}{4\pi} (1 + K_{2,1}) \sum_{n=0}^m K_n (\alpha_{11} + \alpha_{12} + K_{3,2}\alpha_{10} + K_{3,2}\alpha_8); \\ \varphi_{3,1}(r, z) &= \frac{I\rho_1}{4\pi} (1 + K_{2,1})(1 + K_{3,2}) \sum_{n=0}^m K_n (\alpha_{11} + \alpha_{12}); \end{aligned} \quad (18)$$

б) при расположении ТИТ во втором слое:

$$\begin{aligned}\varphi_{1,2}(r,z) &= \frac{I\rho_2}{4\pi} (1-K_{2,1}) \sum_{n=0}^m K_n (\alpha_{12} + \alpha_{13} + K_{3,2}\alpha_9 + K_{3,2}\alpha_{10}); \\ \varphi_{2,2}(r,z) &= \frac{I\rho_2}{4\pi} \left[\alpha_1 + \sum_{n=0}^m K_n (\alpha_{12} + K_{3,2}(\alpha_8 + \alpha_9 + \alpha_{10}) - \right. \\ &\quad \left. - K_{2,1}K_{3,2}(\alpha_{14} + \alpha_{15} + \alpha_{17}) - K_{2,1}\alpha_{16}) \right]; \\ \varphi_{3,2}(r,z) &= \frac{I\rho_2}{4\pi} (1+K_{3,2}) \sum_{n=0}^m K_n (\alpha_{11} + \alpha_{12} - K_{2,1}\alpha_5 - K_{2,1}\alpha_{16}); \quad (19)\end{aligned}$$

в) при расположении ТИТ в третьем слое:

$$\begin{aligned}\varphi_{1,3}(r,z) &= \frac{I\rho_3}{4\pi} (1-K_{2,1})(1-K_{3,2}) \sum_{n=0}^m K_n (\alpha_{12} + \alpha_{13}); \\ \varphi_{2,3}(r,z) &= \frac{I\rho_3}{4\pi} (1-K_{3,2}) \sum_{n=0}^m K_n (\alpha_{12} + \alpha_{13} - K_{2,1}\alpha_4 - K_{2,1}\alpha_{16}); \\ \varphi_{3,3}(r,z) &= \frac{I\rho_3}{4\pi} \left(\alpha_1 + \sum_{n=0}^m K_n (\alpha_{12} + K_{2,1}K_{2,1}\alpha_{18} - K_{2,1}\alpha_{16} - K_{3,2}\alpha_{19}) \right), \quad (20)\end{aligned}$$

где α_i — коэффициенты, имеющие следующий вид:

$$\begin{aligned}\alpha_{1,2} &= \frac{1}{\sqrt{r^2 + (z \mp \eta)^2}}; \quad \alpha_{3,4} = \frac{1}{\sqrt{r^2 + (z \pm \eta \pm 2h_1 \pm h_n)^2}}; \\ \alpha_{5,6} &= \frac{1}{\sqrt{r^2 + (z \mp \eta \pm 2h_1 \pm h_n)^2}}; \quad \alpha_{7,8} = \frac{1}{\sqrt{r^2 + (z \pm \eta \pm 2h_2 \pm h_n)^2}}; \\ \alpha_{9,10} &= \frac{1}{\sqrt{r^2 + (z \mp \eta \pm 2h_2 \pm h_n)^2}}; \quad \alpha_{11,12} = \frac{1}{\sqrt{r^2 + (z \mp \eta + h_n)^2}}; \\ \alpha_{13} &= \frac{1}{\sqrt{r^2 + (z - \eta - h_n)^2}}; \quad \alpha_{14,15} = \frac{1}{\sqrt{r^2 + (z \pm \eta \mp 2h_1 - 2h_2 - h_n)^2}}; \\ \alpha_{16} &= \frac{1}{\sqrt{r^2 + (z + \eta - 2h_1 + h_n)^2}}; \quad \alpha_{17,18} = \frac{1}{\sqrt{r^2 + (z \mp \eta \mp 2h_1 \pm 2h_2 + h_n)^2}}; \\ \alpha_{19} &= \frac{1}{\sqrt{r^2 + (z + \eta - 2h_2 + h_n)^2}}.\end{aligned}$$

Выводы

Полученные выражения (18)–(20) являются основой для моделирования различных физических процессов, в частности для расчета сложного неэквипотенциального ЗУ произвольной конфигурации, размещенного в трехслойном грунте. Разработанная модель позволяет выполнять автоматизированный расчет потенциала электрического поля в любой точке каждого слоя с помощью ПЭВМ.

A mathematical model of the point current source arranged in the earth with the three-layered structure has been developed. An adequacy of the proposed model to the already known models with current source arrangement in the bilayered structure.

1. Бороницький М. А., Карпець І. Я., Лях В. В. та ін. Правила улаштування електроустановок. Розділ 1. Загальні правила. Заземлення і захисні заходи електробезпеки. — Кий : Об'єднання енергетичних підприємств «Галузевий резервно-інвестиційний фонд розвитку енергетики», 2006. — 71 с.
2. Линк І. Ю., Колиушко Д. Г., Колиушко Г. М. Математическая модель неэквипотенциального заземляющего устройства подстанции, размещенного в двухслойном грунте // Электрон. моделирование. — 2003. — № 2. — С. 99—111.
3. Бургдорф В. В., Якобс А. И. Заземляющие устройства электроустановок. — М. : Энергоатомиздат, 1987. — 400 с.
4. Бургдорф В. В. Расчет заземлителей в неоднородных грунтах // Электричество. — 1954. — № 1. — С. 15—25.
5. Максименко Н. Н. Заземляющие устройства в многолетнемерзлых грунтах. — Норильск: НГМК, 1974. — 503 с.
6. Колиушко Д. Г., Руденко С. С. Апроксимация функции, характеризующей трехслойную модель грунта, методом наименьших квадратов // Вісник Національного технічного університету «Харківський політехнічний інститут «Техніка та електрофізика високих напруг». — 2011. — № 16. — С. 126—132.
7. Тихонов А. Н., Самарский А. А. Уравнения математической физики. — М. : Главиздат, 1953. — 679 с.

Поступила 22.08.11

КОЛИУШКО Денис Георгиевич, канд. техн. наук, ст. науч. сотр. кафедры «Автоматизированные электромеханические системы» Национального технического университета «Харьковский политехнический ин-т». В 1996 г. окончил Харьковский государственный политехнический университет. Область научных исследований – диагностика заземляющих устройств объектов электроэнергетики.

РУДЕНКО Сергей Сергеевич, инженер III категории Научно-исследовательского и проектно-конструкторского ин-та «Молния» Национального технического университета «Харьковский политехнический ин-т». В 2010 г. окончил Национальный технический университет «Харьковский политехнический ин-т». Область научных исследований – математическое моделирование электромагнитных полей в неоднородных средах.