

Член-корреспондент АП СССР К. Я. КОНДРАТЬЕВ, Е. М. ШУЛЬГИНА

## ОПРЕДЕЛЕНИЕ НЕКОТОРЫХ ХАРАКТЕРИСТИК ПОЧВЫ ПО ДАННЫМ ИЗМЕРЕНИЙ ЕЕ МИКРОВОЛНОВОГО ИЗЛУЧЕНИЯ

В работе <sup>(1)</sup> получено выражение для радиояркостной температуры теплового излучения поверхностного слоя почвы, измеряемой на уровне земной поверхности при пренебрежении мало существенным в микроволновом диапазоне длии волн вкладом отраженного излучения атмосферы. Вычисления в <sup>(1)</sup> проводились в приближении постоянного по глубине коэффициента поглощения грунта ( $\alpha = \text{const}$ ) и для семейства температурных профилей  $T(z)$  с возможным максимумом или минимумом, плавно переходящих в постоянное асимптотическое значение на достаточно больших глубинах. Следует отметить, что такое семейство профилей охватывает практически все их многообразие, наблюдаемое в поверхностном слое почвы <sup>(2)</sup>.

В области длин волн, для которых  $\gamma/\alpha \ll 1$  ( $\gamma$  — эмпирический параметр температурного профиля, характеризующий экспоненциальный спад температуры на больших глубинах), радиояркостная температура может быть представлена в виде

$$T_n = [1 - R(\theta)^2] \left[ T_0 + \frac{T'(0) \cos \theta}{\alpha} \left( 1 - 2 \frac{\gamma \cos \theta}{\alpha} \right) \right], \quad (1)$$

где  $R(\theta)$  — коэффициент отражения,  $T_0$  — температура при  $z = 0$ ,  $T'(0)$  — температурный градиент у поверхности,  $\theta$  — угол визирования (относительно вертикали).

В работе <sup>(1)</sup> рассмотрена методика определения (при известном  $T_0$ ) влажности почвы  $w$ , а также зависящих от нее величин  $R$ ,  $\alpha$  и параметров температурного профиля  $T'(0)$  и  $\gamma$  путем измерений яркостной температуры на нескольких длинах волн. Вклад членов, зависящих от параметров профиля  $T'(0)$  и  $\gamma$ , в  $T_n$  составляет лишь несколько градусов. Например, при  $|T'(0)| = 700^\circ/\text{м}$ ,  $\gamma/\alpha = 0,2$ ,  $\alpha = 100 \text{ 1/m}$  поправка к  $T_0$  равна приблизительно  $4^\circ$ . Хотя этот вклад выходит за пределы ошибок измерений, его величина слишком мала по сравнению с температурой  $T_0$ , которая порядка  $300^\circ$ . Поэтому было бы желательно при измерениях исключить заданную температуру поверхности  $T_0$  и ограничиться величинами, зависящими от интересующих нас параметров температурного профиля и характеристик почв. Для этого целесообразно придать интересующей нас части  $T_n$  некоторые особенные свойства по сравнению с  $T_0$  с тем, чтобы при специальном методе измерений исключить вклад  $T_0$ .

Таким свойством может быть осцилляция во времени угла  $\theta = \theta_0 + \theta_1 \cos \Omega t$ , возникающая в результате плоского качания антенны около положения равновесия  $\theta_0$  с амплитудой  $\theta_1$ . В результате этого принимаемый сигнал  $T_n$  оказывается также периодической функцией времени. Гармонический анализ этого сигнала, приводимый ниже, показывает, что амплитуда его первой фурье-гармоники не зависит от  $T_0$ . Это позволяет использовать в качестве метода измерения сигнала его детектирование на частоте  $\Omega$  и определить в дальнейшем по амплитуде первой гармоники параметры температурного профиля и характеристики почв. Естественно, что такой подход предполагает горизонтальную однородность грунта.

Если угол  $\theta$  осциллирует во времени с частотой  $\Omega$ ,  $T_n$  может быть представлена в виде ряда Фурье

$$T_n(\cos \Omega t) = T_n^{(0)} + T_n^{(1)} \cos \Omega t + T_n^{(2)} \cos 2\Omega t + \dots$$

Постоянная составляющая  $T_n^{(0)}$  и амплитуда первой гармоники могут быть вычислены по формулам

$$T_n^{(0)} = \frac{2}{T} \int_0^{T/2} T_n(\Omega t) dt; \quad (2)$$

$$T_n^{(1)} = \frac{4}{T} \int_0^{T/2} T_n(\Omega t) \cos \Omega t dt, \quad (3)$$

где

$$T_n(\Omega t) = [1 - R^2(\Omega t)] \left[ T_0 + \frac{T'(0)}{\alpha} \cos [\theta_0 + \theta_1 \cos \Omega t] \cdot \left( 1 - 2 \frac{\gamma}{\alpha} \cos [\theta_0 + \theta_1 \cos \Omega t] \right) \right]. \quad (4)$$

Воспользуемся тем обстоятельством, что в достаточно широкой области углов ( $0 < \theta \leq \pi/4$ ) коэффициент отражения  $R(\theta)$  может считаться не зависящим от угла  $\theta$ <sup>(3)</sup>. Это позволяет выполнить интегрирование в (2) и (3), что приводит к следующим выражениям для постоянной составляющей и амплитуды первой гармоники

$$T_n^{(1)} = -2(1-R^2) \frac{T'(0)}{\alpha} \left[ \sin \theta_0 \cdot J_1(\theta_1) - \frac{\gamma}{\alpha} \sin 2\theta_0 \cdot J_1(2\theta_1) \right]; \quad (5)$$

$$T_n^{(0)} = (1-R^2) \left[ T_0 + \frac{T'(0)}{\alpha} \cos \theta_0 \cdot J_0(\theta_1) - \frac{\gamma}{\alpha} \frac{T'(0)}{\alpha} [1 + \cos 2\theta_0 \cdot J_0(2\theta_1)] \right], \quad (6)$$

где  $J_0(x)$  и  $J_1(x)$  — функции Бесселя.

Как отмечалось выше, поправки к  $T_0$  составляют не более 2–3% ее величины, поэтому формулу (6) можно представить в виде

$$T_n^{(0)} \approx (1-R^2) T_0. \quad (7)$$

Покажем теперь, что измеряя постоянную составляющую и амплитуду первой гармоники радиояркостной температуры на трех длинах волн, для которых выполняется условие  $\gamma/\alpha \ll 1$ , можно определить влажность  $w$ , параметры температурного профиля  $T'(0)$ ,  $\gamma$  и характеристики поглощения  $a$ ,  $R$ .

Имея систему уравнений (5) для трех длин волн и решив ее относительно коэффициентов поглощения, приходим к уравнению

$$a_3^2 k_{12}(a_1 - a_2) + a_2^2 k_{13}(a_2 - a_1) + a_1^2 k_{12}k_{13}(a_3 - a_2) = 0, \quad (8)$$

где

$$k_{1i} = \frac{T_{ni}^{(1)}}{T_{ri}^{(1)}} \frac{(1-R_i^2)}{(1-R_1^2)}, \quad i = 2, 3,$$

или, используя (7),

$$k_{1i} = \frac{T_{ri}^{(1)}}{T_{ni}^{(1)}} \frac{T_{ri}^{(0)}}{T_{ni}^{(0)}}, \quad i = 2, 3.$$

Измеряя отношения соответствующих гармоник на разных длинах волн и используя зависимости  $a_i$  от влажности  $a_i = a_i(w)$ <sup>(4)</sup>, из уравнения (8) определяем влажность  $w$ , а затем и сами значения коэффициентов поглощения. Промежуточные уравнения, содержащие величины  $k_{1i}$  и  $\gamma$ , позволяют вычислить  $\gamma$ . Заметим, что эти величины определяются в результате измерений отношений гармоник, которые могут быть выполне-

ны, в частности, при  $\theta_0 = 0$ . Отношения гармоник могут быть измерены с большей точностью, чем сами гармоники, имеющие порядок нескольких градусов. В дальнейшем, измеряя сами гармоники  $T_{\alpha}^{(0)}$  и  $T_{\alpha}^{(1)}$ , можно из (7) и (5) определить величины  $R$  и  $T'(0)$ .

Итак, по измеренным амплитудам нулевой и первой гармоник радиояркостной температуры при трех длинах волн, для которых  $\gamma/a \ll 1$ , при условии задания  $T_0$  (эта величина может быть найдена по данным измерений инфракрасного теплового излучения) и зависимости  $a_i = a_i(w)$  на этих длинах волн, можно определить влажность почвы и температурный градиент у поверхности, коэффициент отражения поверхности и экспоненциальный фактор температурного профиля. Асимптотическое значение температуры на соответствующей глубине можно получить по данным измерений радиояркостной температуры на длинах волн, для которых  $\gamma/a \gg 1$  (1).

Рассматриваемая дифференциальная методика определения характеристик поверхностного слоя почвы обладает преимуществами по сравнению с предложенной ранее (1), поскольку измеряются лишь величины, содержащие неизвестные параметры температурного профиля, что повышает точность определения последних.

Главная геофизическая обсерватория  
им. А. И. Войкова  
Ленинград

Поступило  
7 X 1970

#### ЦИТИРОВАННАЯ ЛИТЕРАТУРА

- <sup>1</sup> К. Я. Кондратьев, Ю. М. Тимофеев, Е. М. Шульгина, ДАН, 194, № 6 (1970). <sup>2</sup> А. М. Шутко, Тр. Гидрометеорологич. центра СССР, в. 50, 103 (1969).  
<sup>3</sup> Л. Т. Тучков, Естественные шумовые излучения в радиоканалах, М., 1968.  
<sup>4</sup> Ю. И. Лещинский, В. М. Анианских, Г. Н. Лебедева, Тр. Московск. физ.-технит. инст., в 10 (1962).