

Д. И. МАСЛИЧ, Л. С. ХИЖАК

ОБ ОПРЕДЕЛЕНИИ АСТРОНОМИЧЕСКОЙ РЕФРАКЦИИ ПО ИЗМЕРЕННЫМ МЕТЕОЭЛЕМЕНТАМ И ЗЕНИТНЫМ РАССТОЯНИЯМ

Существует много классических методов, позволяющих найти астрономическую рефракцию по измеренным метеоэлементам с определенной точностью [2]. Однако все эти методы

довольно приближенные. Это видно хотя бы из того, что при $z \approx 90^\circ$ рефракция строго не определяется и при выводе формул поправок за рефракцию не учтены все необходимые параметры.

Предлагается новый подход к определению астрономической рефракции по измеренным значениям метеозаэлементов и зенитным расстояниям.

Пусть состояние атмосферы описывается следующей системой уравнений [1]:

$$\begin{aligned} \frac{\partial u}{\partial t} + u \frac{\partial u}{\partial x} + v \frac{\partial u}{\partial y} - 2\omega_z v &= -\frac{1}{\rho} \frac{\partial p}{\partial x} + N_x; \\ \frac{\partial v}{\partial t} + u \frac{\partial v}{\partial x} + v \frac{\partial v}{\partial y} + 2\omega_z u &= -\frac{1}{\rho} \frac{\partial p}{\partial y} + N_y; \\ g = \frac{1}{\rho} \frac{\partial p}{\partial z}; \rho \left(\frac{\partial u}{\partial x} + \frac{\partial v}{\partial y} \right) + \frac{\partial (p\omega)}{\partial z} &= 0; \\ \frac{\partial T}{\partial t} + u \frac{\partial T}{\partial x} + v \frac{\partial T}{\partial y} - \frac{x-1}{x} \frac{T}{p} \frac{\partial p}{\partial t} + \left(\frac{\partial T}{\partial z} - \gamma_a \right) \omega &= \frac{\varepsilon}{c_p \rho}, \end{aligned} \quad (1)$$

где u, v, ω — составляющие вектора скорости движения воздуха; ω — составляющая угловой скорости вращения Земли; g — ускорение свободного падения; ε — приток тепла к единичному объему за единицу времени; c_p — удельная теплоемкость при постоянном давлении; $\chi = \frac{c_p}{c_v}$ — коэффициент адиабаты; γ_a — адиабатический градиент температуры; N_x, N_y — составляющие вектора силы турбулентной вязкости; ρ — плотность воздуха.

Решая эту систему для атмосферы Земли при начальных (2) и граничных условиях (3),

$$\begin{aligned} \left. \begin{aligned} T|_{t=0} &= T(x, y, z); & v|_{t=0} &= v(x, y, z); \\ v|_{t=0} &= u(x, y, z), & p|_{t=0} &= p(x, y, z); \end{aligned} \right\} & (2) \\ \left. \begin{aligned} T|_{M(0,0,0)} &= T(t), & T|_{M(x_1, y_1, z_1)} &= T_1(t); \\ p|_{M(0,0,0)} &= p(t), & p|_{M(x_1, y_1, z_1)} &= p_1(t); \\ u|_{M(0,0,0)} &= u(t), & u|_{M(x_1, y_1, z_1)} &= u_1(t); \\ v|_{M(0,0,0)} &= v(t), & v|_{M(x_1, y_1, z_1)} &= v_1(t); \\ \omega|_{M(0,0,0)} &= \omega(t), & \omega|_{M(x_1, y_1, z_1)} &= \omega_1(t); \end{aligned} \right\} & (3) \end{aligned}$$

получаем значения метеозаэлементов, характеризующих состояние атмосферы. Следует отметить, что действительное состояние атмосферы может описываться и другими, более сложными системами уравнений, которые учитывают влияние целого ряда параметров и поэтому точнее описывают реальное состояние атмосферы.

Кроме того, частное решение задачи обусловлено начальными и граничными условиями, а следовательно, правильность ее решения будет зависеть от того, насколько эти условия соответствуют реальности. При необходимости, задаваясь соответствующим образом начальными и граничными условиями и учитывая физические свойства коэффициентов, входящих в систему (1) и ей подобных, учитываем слоистость и другие особенности земной атмосферы.

Из решения системы (1) в числе других параметров мы получим значение ρ и T . Тогда, используя уравнение Менделеева—Клапейрона, плотность воздуха найдем по формуле

$$\rho = p\mu/RT, \quad (4)$$

где μ — масса моля; R — газовая постоянная.

Значение показателя преломления определим по формуле Дала-Гладстона

$$n = 1 + c\rho. \quad (5)$$

Здесь c — постоянная, зависящая от длины волны распространяющегося излучения.

Чтобы определить астрономическую рефракцию, используем вариационный принцип Ферма [3]

$$\delta \int_0^s n dS = 0, \quad (6)$$

из которого следует система уравнений Эйлера:

$$\left. \begin{aligned} F_y - \frac{d}{dx} F_{y'} &= 0; \\ F_z - \frac{d}{dx} F_{z'} &= 0; \end{aligned} \right\} (7) \quad F = n(x, y, z) \sqrt{1 + y'^2 + z'^2}. \quad (8)$$

Решая систему (7) при граничных условиях

$$\begin{aligned} y/x=0 &= y_0, & y'/x=0 &= y_0', \\ z/x=0 &= z_0, & z'/x=0 &= z_0', \end{aligned} \quad (9)$$

получаем уравнение световой кривой, которое в общем виде запишется в форме:

$$y(x) = \Phi_1(x, y_0, y_0', z_0, z_0'); \quad z(x) = \Phi_2(x, y_0, y_0', z_0, z_0'). \quad (10)$$

Перейдем теперь к определению угла астрономической рефракции. Для этого рассмотрим рисунок.

На рисунке пунктирной линией обозначена граница земной атмосферы; ось z в прямоугольной системе координат zox на-

правлена по отвесной линии; ξ и ξ' — соответственно теоретическое и измеренное зенитные расстояния; S — длина хорды; $\Delta\xi$ — астрономическая рефракция.

Отсюда

$$\Delta\xi = \xi - \xi'. \quad (11)$$

Таким образом, для определения $\Delta\xi$ необходимо знать измеренное и теоретическое зенитные расстояния.

Для получения теоретического зенитного расстояния используем второе уравнение системы (10), которое для нашего случая может быть переписано в следующем виде:

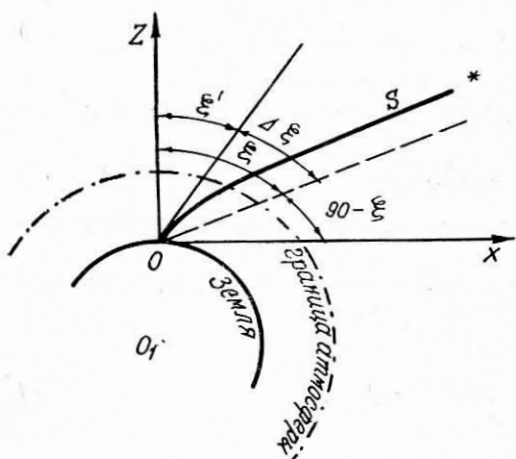
$$z(x) = \varphi_2(x, z_0, z_0'). \quad (12)$$

Очевидно, теоретическое зенитное расстояние получим из соотношения

$$\begin{aligned} \operatorname{ctg} \xi &= \left. \frac{dz(x)}{dx} \right|_{s_1 \rightarrow \infty} = \\ &= \left. \frac{d\varphi_2(x, z_0, z_0')}{dx} \right|_{s_1 \rightarrow \infty}, \quad (13) \end{aligned}$$

где $S = \frac{x}{\sin \xi}$ и $z_0' = \operatorname{ctg} \xi'$.

К определению угла астрономической рефракции.



Таким образом, из соотношения (13), являющегося тригонометрическим уравнением, можно определить теоретическое зенитное расстояние ξ и, следовательно, значение астрономической рефракции $\Delta\xi$. Все это свидетельствует, что для нахождения теоретического зенитного расстояния, кроме измеренных значений метеоэлементов в двух точках атмосферы, необходимо иметь значение измеренного зенитного расстояния, которое определяет уравнение световой кривой. Решение конкретной задачи по установлению астрономической рефракции — предмет дальнейших исследований.

Задачу определения рефракции также можно решать в такой постановке.

Если известно теоретическое зенитное расстояние, определяемое по формуле

$$\cos \xi = \sin \varphi \sin \delta + \cos \varphi \cos \delta \cos t, \quad (14)$$

где φ — широта точки наблюдения; δ и t — соответственно склонение и часовой угол звезды, то из соотношения (13) можно получить измеренное зенитное расстояние ξ' . В такой постановке задачи результаты решения могут быть использованы при исследовании физических свойств атмосферы.

Решение системы (1) при условиях (2) и (3), а также системы (7) при условиях (9) — сложная задача. Однако, учитывая возможности ЭВМ, ее можно решить с необходимой степенью точности. Детальные описания атмосферы системой уравнений типа (1), а также разработка методики решения этой задачи является предметом дальнейших исследований.

Список литературы: 1. *Гандин А. С. и др.* Основы динамической метеорологии. — Л.: Гидрометеониздат, 1955. 2. *Колчинский И. Г.* Рефракция света в земной атмосфере. — Киев: Наукова думка, 1967. 3. *Смирнов В. М.* Курс высшей математики, т. 4. 3-е изд. — М.: Госэнергоиздат, 1957.

Работа поступила в редколлегию 18 декабря 1979 года.
