

Д. И. МАСЛИЧ, Л. С. ХИЖАК,
И. И. ДИДУХ, Н. Д. ЙОСИПЧУК

ИССЛЕДОВАНИЕ НЕКОТОРЫХ ХАРАКТЕРИСТИК ТУРБУЛЕНТНОГО ПОТОКА НА ПУТИ ВИЗИРНОГО ЛУЧА ПО МЕТЕОРОЛОГИЧЕСКИМ И ГЕОДЕЗИЧЕСКИМ ИЗМЕРЕНИЯМ

Как было показано в работе *, уравнение световой кривой включает коэффициент турбулентности и может быть представлено в виде ряда

* Маслич Д. И., Хижак Л. С., Дидух И. И., Йосипчук Н. Д. Определение коэффициента турбулентности по результатам измерения метеозлементов и зенитных расстояний. — В кн.: Тез. докл. Второго совещания по атмосферной оптике. Томск, 1980.

$$z(x) = z(0) + \frac{z'(0)}{1!}x + \dots + \frac{z^{(x)}(0)}{n!} + \dots, \quad (1)$$

коэффициенты которого зависят от коэффициента турбулентности $a(z)$. Если предположить, что коэффициент турбулентности может быть представлен в виде

$$a(z) = a_1 z + a_2; \quad a_1, a_2 - \text{const}, \quad (2)$$

то, удерживая только три члена ряда (1), для отношения a_1/a_2 получено следующее выражение:

$$a_1/a_2 = \frac{1}{B} \left[3 \frac{2z(x) - 2z'(0)x - z''(0)x^2}{z'(0)z''(0)x^3} - \left(A_{20} + \frac{n'_0}{n_0} \right) \right], \quad (3)$$

где

$$A_{k0} = \frac{g\mu - kRT'_0}{RT_0}, \quad (k = 1, 2, \dots), \quad B = \frac{RT'_0}{g\mu - RT'_0}. \quad (4)$$

Здесь g — ускорение силы тяжести, μ — масса поля, R — газовая постоянная, T_0 — температура среды, T'_0 — градиент температуры, n — показатель преломления, равный

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

где c — постоянная, зависящая от длины волны, ρ — плотность среды; n'_0 — производная от n и z , вычисленная в точке $z=0$.

Учитывая в (1) четыре члена, для определения a_1/a_2 получаем квадратное уравнение

$$c_2\beta^2 + c_1\beta + c_0 = 0, \quad (6)$$

$$c_2 = -\frac{2Bz^{1^2}z^{1^2}(0)z''(0)x^4}{24};$$

где

$$c_1 = \frac{Bz''(0)x^3}{6} \left\{ z'(0) + \left[z''(0) + 2 \left(A_{10} + A_{20} + 3 \frac{n'_0}{n_0} \right) z'^2(0) \right] \frac{x}{4} \right\};$$

$$c_0 = xz'(0) + \frac{z''(0)x^2}{2} + \left(A_{20} + \frac{n'_0}{n_0} \right) \frac{z'(0)z''(0)x^3}{6} + \\ + \left\{ A_{20} \left(A_{30} + 3 \frac{n'_0}{n} \right) z'^2(0) + \left(A_{20} + \frac{n'_0}{n_0} \right) z''(0) \right\} \frac{z''(0)x^4}{24} - z(x);$$

$$\beta = a_1/a_2.$$

И, наконец, ограничиваясь пятью членами ряда (1), для отношения a_1/a_2 получаем уравнение вида

$$b_2\beta^3 + b_2\beta^2 + b_1\beta + b_0 = 0, \quad (7)$$

где

$$b_3 = \frac{Bz'^3(0)z''(0)x^5}{120};$$

$$b_2 = \frac{Bz'(0)z''(0)x^4}{24} \left[\frac{(B-6)z''(0)x}{5} + \frac{n'_0}{n_0}(3B-2) - \right. \\ \left. - 2(4A_{20} + A_{30})\frac{z'(0)x}{5} - 2z'(0) \right];$$

$$b_1 = B \left[1 + \left(2(A_{10} + A_{20}) + 3\frac{n'_0}{n_0} \right) \frac{z'(0)x}{4} + \right. \\ \left. + \left(2(A_{10}A_{20} + 3A_{20}^2) + \frac{n'_0}{n_0}(8A_{10} + 14A_{20}) \right) \frac{z''(0)x^2}{20} + \right. \\ \left. + \left(6A_{10} + 8A_{20} + 11\frac{n'_0}{n_0} \right) \frac{z''(0)x^2}{20} \right] \times \\ \times \frac{z'(0)z''(0)x^3}{6} + B \frac{z''(0)x^4}{24};$$

$$b_0 = -z(x) + z'(0)x + \frac{z''(0)x^2}{2} + \left(A_{20} + \frac{n'_0}{n_0} \right) \times \\ \times \frac{z'(0)z''(0)x^3}{6} + \left(A_{20}A_{30} + 3A_{20}\frac{n'_0}{n_0} \right) \frac{z''(0)z''(0)x^4}{24} + \\ + \left(A_{20} + \frac{n'_0}{n_0} \right) \frac{z''(0)x^4}{24} + \left(A_{20}A_{30}A_{40} + \frac{n'_0}{n_0}(4A_{20}A_{30} + 3A_{20}^2) \right) \times \\ \times \frac{z''(0)z''(0)x^5}{120} + (3A_{20}A_{30} + A_{20}^2) + 11\frac{n'_0}{n_0} \times \\ \times \left(A_{20} + \frac{n'_0}{n_0} \right) \frac{z'(0)z''(0)x^5}{120}.$$

Аналогично, ограничиваясь членами ряда, для этого отношения получаем уравнение к второй степени.

Ввиду того, что значение коэффициента турбулентности определяется в точках световой кривой, величина его будет зависеть от точности приближения световой кривой к ряду (1), т. е. будет меняться с изменением количества членов этого ряда.

Теоретические выкладки были проверены на результатах специально поставленных экспериментальных исследований, выполненных в 1980 г. над асфальтом. Во время этих исследований производились измерения температуры на четырех высотах, давления и влажности на одной высоте (0,3 м над подстилающей поверхностью) и зенитных расстояний на две визирные цели. Начало координат совпадало с фокусом трубы теодолита, ось ог была направлена по отвесной линии в точке измерения зенитного расстояния, а ось ох — перпендикулярна к ней. В этой системе координаты визирных целей были следующими: для верхней визирной цели $x=544,605$ и

$z=7,410$ м, а для нижней — $x=544,605$, и $z=6,903$ м. Результаты вычисления отношения для двух указанных выше визирных целей приведены в таблице.

Результаты вычисления отношений для визирных целей

№ н/н	T	T'	z	ξ	P	a_1/a_2
1	292,82	-0,46	7,410	89°14'50,0"	0,99190·10 ⁵	0,420
2	293,46	-0,38	-	89 14 41,2	0,99000·10 ⁵	0,412
3	294,52	-0,29	-	89 14 42,0	0,99010·10 ⁵	0,400
4	294,84	-0,46	-	89 14 50,3	0,99100·10 ⁵	0,420
5	286,58	-0,61	-	89 14 26,2	0,99050·10 ⁵	0,426
6	288,02	-0,16	7,410	89 14 32,4	0,98420·10 ⁵	0,366
7	288,40	-0,11	-	89 14 32,4	0,98420·10 ⁵	0,337
8	288,52	-0,22	-	89 14 36,5	0,98420·10 ⁵	0,386
9	289,06	-0,11	-	89 14 22,0	0,98420·10 ⁵	0,336
10	289,56	-0,11	-	89 14 21,4	0,98420·10 ⁵	0,334
11	289,89	-0,18	-	89 14 36,5	0,98420·10 ⁵	0,374
12	290,13	-0,18	-	89 14 26,2	0,98420·10 ⁵	0,372
13	290,76	-0,29	-	89 14 46,9	0,98480·10 ⁵	0,401
14	291,34	-0,19	-	89 14 50,2	0,98410·10 ⁵	0,379
15	292,82	-0,46	6,903	89 17 36,0	0,99190·10 ⁵	0,450
16	293,46	-0,38	-	89 18 14,2	0,99000·10 ⁵	0,444
17	294,52	-0,29	-	89 18 06,6	0,99010·10 ⁵	0,436
18	294,84	-0,46	-	89 18 18,1	0,99100·10 ⁵	0,458
19	286,58	-0,61	-	89 17 44,6	0,99050·10 ⁵	0,467
20	288,02	-0,16	-	89 17 53,3	0,98420·10 ⁵	0,399
21	288,40	-0,11	-	89 17 46,5	0,98420·10 ⁵	0,369
22	288,52	-0,22	-	89 18 00,5	0,98420·10 ⁵	0,416
23	289,06	-0,11	-	89 17 43,2	0,98420·10 ⁵	0,366
24	289,56	-0,11	-	89 17 47,8	0,98420·10 ⁵	0,365
25	289,89	-0,18	-	89 18 06,8	0,98420·10 ⁵	0,406
26	290,13	-0,18	-	89 17 47,4	0,98420·10 ⁵	0,403
27	290,76	-0,29	-	89 18 11,1	0,98480·10 ⁵	0,432
28	291,34	-0,19	-	89 18 22,6	0,98410·10 ⁵	0,411

Во втором столбце этой таблицы приведены значения абсолютной температуры T , в третьем — градиента температуры (T'), в четвертом — значение координаты z верхней и нижней визирных целей, в пятом — измеренные значения зенитных расстояний (ξ), в шестом — давление (P) и в седьмом — отношения a_1/a_2 . Значение отношения a_1/a_2 было получено из решения уравнения первой степени относительно a_1/a_2 , т. е. уравнения (3), что соответствует представлению световой кривой тремя членами ряда Тейлора.

Уравнения высших порядков относительно a_1/a_2 — не решались, так как члены ряда Тейлора, которыми представлялись уравнения световой кривой выше третьего порядка, практически для данных результатов эксперимента равны нулю.

Анализируя результаты, приведенные в таблице, не трудно заметить, что, во-первых, с увеличением высоты визирной цели отношение a_1/a_2 уменьшается. Во-вторых, это отношение

очень сильно зависит от градиента температуры: чем меньше градиент, тем больше отношение. Если принять, что коэффициент турбулентности в точке измерения зенитных расстояний, т. е. при $z=0$, равен 0,3, то $a_2=0,3 \text{ м}^2/\text{сек}$ в случае предположения о линейности изменения коэффициента турбулентности с высотой. Тогда, приняв, что среднее значение отношения $a_1/a_2=0,4$, получим $a_1=0,12 \text{ м}/\text{сек}^2$. Таким образом, в данном случае мы имеем скорость передачи тепловой энергии турбулентным потоком. В настоящее время производятся дальнейшие исследования закономерностей изменения этого отношения при различных условиях.

Статья поступила в редакцию 19. 05. 81