

Напомним, что логарифмическая формула (6.8) также получена при ряде упрощающих предположений.

Подчеркнем, что всюду в этой главе термин «температура» означает осредненную за определенный интервал времени  $\Delta t$  температуру воздуха. Анализ опытных данных, а также некоторые теоретические соображения показывают, что в приземном слое временной интервал осреднения должен составлять около 10 мин.

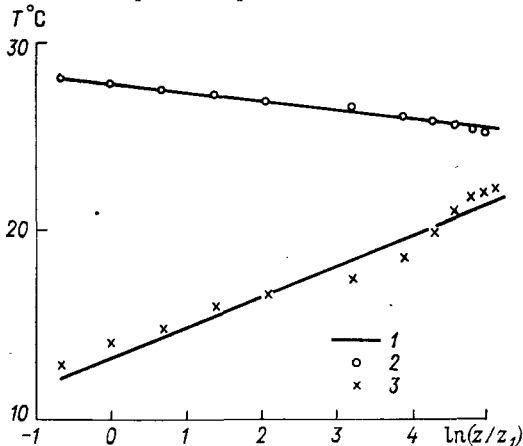


Рис. 9.3. Изменение температуры воздуха с высотой в полупрологарифмических координатах. Обнинск, 20 июня, безоблачно.

1 — распределение температуры, рассчитанное по формуле (6.8); 2 — температура, измеренная в 15 ч; 3 — то же в 3 ч.

Знак изменения температуры с высотой, рассчитанной по формуле (6.8), зависит от знака потока тепла  $Q_0$ : температура воздуха убывает с высотой при  $Q_0 > 0$  и растет при  $Q_0 < 0$ . Первый случай наблюдается, как правило, днем, второй — ночью.

Более поздние исследования показали, что логарифмические формулы описывают распределение метеорологических величин в приземном слое при стратификации, не очень сильно отличающейся от безразличной (равновесной или адиабатической). При сильно устойчивой и неустойчивой стратификации наблюдаются систематические отклонения вертикальных профилей от логарифмического.

Отметим, что логарифмическая формула (6.8) для температуры при строго безразличной стратификации также перестает быть справедливой, поскольку при  $\gamma = \gamma_a$  поток  $Q_0 = 0$  и  $T(z) = T_1 - \gamma_a(z - z_1)$ .

## 7 Методика расчета турбулентных потоков тепла по данным градиентных наблюдений

Теория распределения температуры в приземном слое, изложенная в предыдущем параграфе, используется прежде всего для разработки методики расчета одной из составляющих теплового баланса земной поверхности — турбулентного потока тепла  $Q_0$ .

Если наряду с температурой  $T_1$  на высоте  $z_1$  измерена температура  $T_2$  на некоторой другой высоте  $z_2$ , то, согласно формуле (6.8), поток тепла

$$Q_0 = -c_p \rho_0 \alpha \frac{T_2 - T_1}{\ln \frac{z_2 + z_0}{z_1 + z_0}}, \quad (7.1)$$

при этом мы пренебрегли в числителе дроби слагаемым  $\gamma_a(z_2 - z_1)$  по сравнению с разностью  $T_2 - T_1$ ; это допустимо во всех случаях, когда стратификация не очень близка к безразличной. В этой формуле все величины известны, кроме  $\alpha$ . Эта величина определяется с помощью тех соотношений, которые выводятся в динамике атмосферы (п. 2 главы 21).

Согласно этим соотношениям, параметр  $\alpha$  пропорционален скорости ветра  $c_3$  на уровне  $z_3$ , расположенном между уровнями  $z_1$  и  $z_2$ :

$$\alpha = \kappa^2 \frac{c_3}{\ln \frac{z_3 + z_0}{z_0}}, \quad (7.2)$$

где  $\kappa = 0,38$  — постоянная Кармана.

С учетом этого выражения формула (7.1) принимает вид

$$Q_0 = -c_p \rho_0 \alpha_T c_3 (T_2 - T_1), \quad (7.3)$$

где

$$\alpha_T = \frac{\kappa^2}{\ln \frac{z_3 + z_0}{z_0} \ln \frac{z_2 + z_0}{z_1 + z_0}} \quad (7.4)$$

— безразмерная величина, зависящая при закрепленных высотах  $z_1$ ,  $z_2$  и  $z_3$  лишь от параметра шероховатости  $z_0$  земной поверхности и называемая *коэффициентом теплообмена*; произведение  $c_p \rho_0 \alpha_T c_3 = \beta_T$  представляет собой поток тепла, отнесенный к единичной разности температур (или к единице температурного напора) и называемый *коэффициентом теплоотдачи*.

Аналогом коэффициента  $\alpha_T$  в случае ламинарного движения (как в вязком подслое) служит широко известное из теории теплообмена число Нуссельта  $Nu$ . Формулы для молекулярного потока тепла и числа  $Nu$  имеют вид:

$$Q_0 = -\beta_T (T_2 - T_1), \quad Nu = \beta_T l / \lambda,$$

где  $\lambda$  — коэффициент теплопроводности;  $l$  — линейный размер тела, с поверхности которого определяется поток тепла. Под  $T_1$  в этой формуле понимается температура поверхности тела, а под  $T_2$  — температура жидкости или газа на верхней границе вязкого подслоя.

Согласно формуле (7.3), поток тепла прямо пропорционален скорости ветра  $c_3$  и разности температур  $\Delta T$ .

Таким образом, для определения потока  $Q_0$  по этой методике достаточно измерить температуру воздуха на двух высотах и скорость ветра на одной высоте. Однако все эти величины измеряются с определенными погрешностями, которые особенно сильно сказываются на разностях: при составлении суммы или разности случайные ошибки измерения удваиваются. По этой причине измерение  $T$  и  $s$  производится на нескольких высотах (чаще всего на пяти-шести). По данным измерений строят графики, подобные приведенному на рис. 9.3, проводят на них прямые (так, чтобы одинаковое число опытных точек располагалось по обе стороны от прямой), которые в дальнейшем и используются для определения температур  $T_1$  и  $T_2$ , а также скорости ветра  $s_3$ , вошедших в формулу (7.3). Измерения, выполняемые на нескольких высотах в пределах приземного слоя, получили название градиентных наблюдений, поскольку с их помощью определяются вертикальные градиенты метеорологических величин.

Градиентные наблюдения на нескольких высотах в настоящее время проводятся лишь в ограниченном числе пунктов (в крупных обсерваториях, экспедиционных условиях). На метеорологических станциях организованы наблюдения, как правило, на трех высотах. В таких случаях расчет потоков тепла выполняется непосредственно по измеренным значениям температуры и скорости ветра на высотах  $z_1$ ,  $z_2$  и  $z_3$ .

Кратко изложенный способ расчета потоков тепла в приземном слое по данным градиентных наблюдений является основным. Наряду с ним в последние десятилетия были предложены и другие способы расчета  $Q_0$  (например, по данным наблюдений за радиационным балансом и тех же градиентных измерений; см. п. 3 главы 21).