

Задание 11(11)-3. «Образование облаков»

Часть 1. Стационарная атмосфера.

1.1 Из формулы (1) следует, что

$$\Delta T = T_0 a \Delta z \quad (1)$$

Следовательно,

$$\Delta z = \frac{\Delta T}{T_0 a} \quad (2)$$

1.2 При подъеме на малую высоту Δz , давление уменьшается на величину

$$\Delta P = -\rho g \Delta z, \quad (3)$$

где ρ - плотность воздуха, зависящая от его давления и температуры. Эта зависимость выражается из уравнения состояния идеального газа

$$PV = \frac{m}{M} RT \Rightarrow \rho = \frac{m}{V} = \frac{PM}{RT}. \quad (4)$$

Из уравнений (3)-(4) следует, что производная давления по высоте равна

$$\frac{\Delta P}{\Delta z} = -\rho g = -\frac{PM}{RT} g = -\frac{PMg}{RT_0(1-az)}. \quad (5)$$

С другой стороны, из формулы $P = P_0(1-az)^\alpha$ следует, что

$$P' = -\alpha a P_0(1-az)^{\alpha-1}.$$

Подставляя эти выражения в уравнение (5) получим

$$-\alpha a P_0(1-az)^{\alpha-1} = -\frac{P_0(1-az)^\alpha Mg}{RT_0(1-az)} = -\frac{P_0 Mg}{RT_0}(1-az)^{\alpha-1}. \quad (6)$$

Из этого выражения следует, что формула (2), приведенная в условии, удовлетворяет уравнению (5), при

$$\alpha = \frac{Mg}{aRT_0}. \quad (7)$$

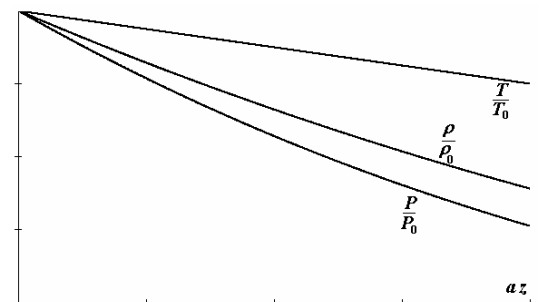
1.3 Формула, описывающая зависимость плотности от высоты следует из выражения (4) и найденной барометрической формулы

$$\rho(z) = \frac{PM}{RT} = \frac{MP_0(1-az)^\alpha}{RT_0(1-az)} = \frac{MP_0}{RT_0}(1-az)^{\alpha-1}. \quad (8)$$

Таким образом, показатель

$$\beta = \alpha - 1 = \frac{Mg}{aRT_0} - 1. \quad (9)$$

1.4 Схематические графики зависимостей температуры, давления и плотности от высоты показаны на рисунке. Важно отметить, что температура падает по линейному закону, давление убывает быстрее всего, а плотность занимает промежуточное значение.



Часть 2. Восходящие потоки.

2.1 Так как давление в поднимающейся порции воздуха следует считать равным давлению окружающего воздуха на любой высоте, то для определения зависимости ее температуры следует записать уравнение адиабатного процесса в «координатах» (T, P) . Из уравнения состояния

$$\frac{PV}{T} = const$$

выразим

$$V = const \cdot \frac{T}{P}$$

и подставим в уравнение адиабатного процесса:

$$P \frac{T^\gamma}{P^\gamma} = P^{1-\gamma} T^\gamma = const \Rightarrow TP^{\frac{1-\gamma}{\gamma}} = const.$$

Константу в этом уравнении можно выразить из условий на поверхности земли

$$TP^{\frac{1-\gamma}{\gamma}} = T_0 P_0^{\frac{1-\gamma}{\gamma}} \quad (10)$$

Подставляя найденную зависимость давления от высоты, найдем зависимость температуры поднимающегося воздуха от высоты:

$$T_1(z) = T_0 \left(\frac{P_0}{P_0(1-az)^\alpha} \right)^{\frac{1-\gamma}{\gamma}} = T_0 (1-az)^{\frac{\gamma-1}{\gamma} \alpha}. \quad (11)$$

Таким образом, в этой формуле показатель степени равен

$$\delta = \frac{\gamma-1}{\gamma} \alpha = \frac{\gamma-1}{\gamma} \frac{Mg}{aRT_0}. \quad (12)$$

2.2 Плотность воздуха выражается из уравнения состояния

$$\rho_1(z) = \frac{PM}{RT_1} = \frac{MP_0(1-az)^\alpha}{RT_0(1-az)^\delta} = \frac{MP_0}{RT_0} (1-az)^{\alpha-\delta}. \quad (13)$$

Показатель степени в этой формуле равен

$$\varepsilon = \alpha - \delta = \frac{Mg}{aRT_0} - \frac{\gamma-1}{\gamma} \frac{Mg}{aRT_0} = \frac{1}{\gamma} \frac{Mg}{aRT_0}. \quad (14)$$

2.3 Подъем воздуха будет продолжаться, если на любой высоте его плотность меньше, чем плотность окружающего воздуха

$$\rho_1(z) < \rho(z). \quad (15)$$

Это условие будет выполняться, если показатель степени в формуле (13) будет больше, чем в формуле (8), то есть при $\alpha - \delta > \alpha - 1$, или при $\delta < 1$. Используя найденное значение этого параметра (12), найдем требуемое значение параметра a :

$$\frac{\gamma-1}{\gamma} \frac{Mg}{aRT_0} < 1 \Rightarrow a > \frac{\gamma-1}{\gamma} \frac{Mg}{RT_0} \approx 3,3 \cdot 10^{-5} \text{ м}^{-1}. \quad (16)$$

При этом значении параметра температура должна понижаться на один градус на высотах меньших, чем

$$\Delta z = \frac{\Delta T}{T_0 a} = \frac{1}{300 \cdot 3,3 \cdot 10^{-5}} \approx 100 \text{ м}. \quad (17)$$

Часть 3. Конденсация.

Для начала конденсации необходимо, чтобы температура поднимающегося воздуха стала равной температуре точки росы. Итак, пусть при температуре T_0 давление насыщенного пара равно $P_{нас.}(T_0)$, тогда парциальное давление водяных паров равно $\phi P_{нас.}(T_0)$. Это давление есть давление насыщенных паров при температуре точки росы T_x :

$$\phi P_{нас.}(T_0) = P_{нас.}(T_x). \quad (18)$$

Используя уравнение зависимости давления насыщенных паров от температуры, найдем температуру точки росы:

$$\ln \frac{P_{нас.}(T_x)}{P_{нас.}(T_0)} = \ln \frac{\phi P_{нас.}(T_0)}{P_{нас.}(T_0)} = \ln \phi = -\frac{qM_1}{R} \left(\frac{1}{T_x} - \frac{1}{T_0} \right) = -\frac{qM_1}{RT_0} \left(\frac{T_0}{T_x} - 1 \right) \Rightarrow$$
$$T_x = \frac{T_0}{1 - \frac{RT_0}{qM_1} \ln \phi}.$$

Теперь подставим выражение для зависимости температуры поднимающегося воздуха от высоты $T_1(z)$

$$T_0(1 - az)^\delta = \frac{T_0}{1 - \frac{RT_0}{qM_1} \ln \phi}. \quad (19)$$

Для решения этого уравнения оценим численно

$$-\frac{RT_0}{qM_1} \ln \phi = -\frac{8,3 \cdot 300 \cdot \ln 0,7}{2,2 \cdot 10^6 \cdot 18 \cdot 10^{-3}} \approx 0,0224,$$

Эта величина является малой (по сравнению с 1), поэтому малой является и величина az , поэтому уравнение (19) можно упростить:

$$T_0(1 - az)^\delta = \frac{T_0}{1 - \frac{RT_0}{qM_1} \ln \phi} \Rightarrow 1 - \delta az = 1 + \frac{RT_0}{qM_1} \ln \phi.$$

Наконец, используя выражение для показателя степени δ , получим выражение для высоты образования облаков

$$\delta az = -\frac{RT_0}{qM_1} \ln \phi \Rightarrow \frac{\gamma - 1}{\gamma} \frac{Mg}{aRT_0} az = -\frac{RT_0}{qM_1} \ln \phi \Rightarrow$$
$$z = -\frac{\gamma}{\gamma - 1} \frac{(RT_0)^2}{qM_1 Mg} \ln \phi = -\frac{1,4}{0,4} \frac{(8,3 \cdot 300)^2 \cdot \ln 0,7}{2,2 \cdot 10^6 \cdot 29 \cdot 10^{-3} \cdot 18 \cdot 10^{-3} \cdot 9,8} \approx 0,69 \cdot 10^3 \text{ м}.$$