

# 《动力气象学》习题解

刘余滨 刘式适

气象出版社

# 《动力气象学》习题解

刘余滨 刘式适

气象出版社

一九八三年

## 内 容 简 介

本书以杨大升等编著的《动力气象学》修订版中的习题为准，用明确的思路，简炼的方法和步骤，解答了第1—17章的215个习题。这对于学生，尤其是广大自学者理解基本概念、提高分析和解决问题的能力很有帮助。

本书可供大专院校师生及广大气象科技工作者学习参考。

## 《动力气象学》习题解

刘余滨 刘式适

气 象 出 版 社 出 版

(北京西郊白石桥路46号)

北 京 印 刷 一 厂 印 刷

新华书店北京发行所发行 全国各地新华书店经售

开本：787×1092 1/32 印张：11.5 字数：245千字

1983年11月第一版 1983年11月第一次印刷

印数：1—15,000

科技新书目：50—94 统一书号：13194·0116

定 价：2.10 元

## 前　　言

本书系杨大升等编著的《动力气象学》一书的附篇，即习题解答部分。

解答动力气象学习题，是学好动力气象学的重要环节，对于复习和巩固基本概念、提高分析问题和解决问题的能力都有很大的帮助。为了帮助学生尤其是自学者进行自我检查，我们将过去的教学资料重新加以整理和演算，编写了这本题解，以供读者在学习中参考。

在编写过程中，我们力求解题思路明晰，步骤清楚，方法简炼。对较为复杂的问题，为使读者易于理解，作了适当的分析和说明。对有些题目，我们还给出了不同的解法。

本题解的选题是以《动力气象学》修订版为准的，全书除第18章没有习题外，其余各章共有200余题。其中第1—9章是由刘余滨同志编写，第10—17章是由刘式适同志编写。由于作者水平所限，其中一定有不少错误或不妥之处，敬盼读者予以指正。

作者

一九八二年六月于北京

## 目 录

第一章	大气热力学的物理基础	( 1 )
第二章	大气中的热力过程	( 19 )
第三章	大气层结的稳定性	( 54 )
第四章	大气中的辐射热量传递过程	( 63 )
第五章	大气运动的基本规律	( 78 )
第六章	运动方程组的简化	(103)
第七章	$p$ 坐标系、 $\theta$ 坐标系和 $\sigma$ 坐标系的运动 方程组	(118)
第八章	自由大气中的平衡运动	(126)
第九章	地转偏差、大范围垂直运动的计算	(150)
第十章	大气中的地转适应过程	(163)
第十一章	环流和涡度、涡度方程和散度方程	(186)
第十二章	中纬度天气尺度系统的发生发展机 制	(201)
第十三章	大气中的波动	(222)
第十四章	大气波动的稳定性	(253)
第十五章	大气运动的能量	(269)
第十六章	大气中动量、热量和水汽的湍流输 送过程	(293)
第十七章	近地面层气温和土壤温度的日变化	(340)

# 第一章 大气热力学的物理基础

1. 试用下表中干空气各成分的容积比,计算干空气比气体常数。

气 体 成 分	容积比(百分数)	分 子 量
氮( $N_2$ )	78.09	28.013
氧( $O_2$ )	20.95	31.999
氩( $Ar$ )	0.93	39.948
二氧化碳( $CO_2$ )	0.03	44.010

【解】取一干空气团,使其所含各成分的气压和温度均变成  $p_d$  和  $T$ 。这时对其中任一气体成分来说,均满足状态方程

$$p_d V_i = \frac{M_i}{\mu_i} R^* T \quad (1)$$

其中  $i$  是组成干空气的某一成分的标号。

将(1)式改写成

$$p_d V \frac{\mu_i V_i}{V} = M_i R^* T$$

然后求和,并注意

$$\sum_i M_i = M_d \quad (2)$$

则

$$p_d V \sum_i \mu_i \frac{V_i}{V} = M_d R^* T \quad (3)$$

将上式与

$$p_d V = \frac{M_d}{\mu_d} R^* T \quad (4)$$

对比，可知

$$\mu_d = \sum_i \mu_i \frac{V_i}{V} \quad (5)$$

利用给定的各成分容积比  $V_i/V$ ，算出  $\mu_i \frac{V_i}{V}$  的结果如下：

$i$	1	2	3	4
$\mu_i \frac{V_i}{V}$	21.875	6.701	0.372	0.013

于是由(5)式得到

$$\mu_d = 28.964$$

因而

$$R_d = \frac{R^*}{\mu_d} = \frac{8.314}{28.964} = 2.870 \times 10^{-1} \text{ 焦尔} \cdot \text{克}^{-1} \cdot \text{度}^{-1}$$

2. 水银气压表水银柱上端真空部分混进了空气，因此它的读数比实际气压低。当标准气压表读数为 768 毫米，它的读数只有 748 毫米，这时水银柱顶端到管顶距离为 80 毫米，当时气温为  $10^\circ\text{C}$ 。问当气压表读数为 734 毫米，气温为  $15^\circ\text{C}$  时，实际的气压应为多少？

**【解】** 已知气温  $t_1 = 10^\circ\text{C}$  时，标准气压表读数  $p_1 = 768$  毫米，有空气的气压表读数  $p_1^* = 748$  毫米，当气温  $t_2 = 15^\circ\text{C}$  时，标准气压表读数为  $p_2$  时，有空气的气压表读数为  $p_2^* = 734$  毫米。则气压表水银柱顶端的空气，由状态方程，有以下关系

$$\frac{(p_1 - p_1^*)(H - h_1^*)}{273 + t_1} = \frac{(p_2 - p_2^*)(H - h_2^*)}{273 + t_2}$$

而

$$p_2 = p_2^* + \frac{273 + t_2}{273 + t_1} \frac{(p_1 - p_1^*)(H - h_1^*)}{H - h_2^*}$$

式中  $H$  为管中注满水银时的总长度， $h_1^*$ 、 $h_2^*$  分别为有空气的气压表在第一、二种情况下的水银柱高度，显然  $h_1^*$ 、 $h_2^*$  即为  $p_1^*$ 、 $p_2^*$  的毫米数。

由题设

$$H - h_1^* = 80 \text{ 毫米}$$

故

$$H = 80 + h_1^* = 80 + 748 = 828 \text{ 毫米}$$

将其它给定的数据代入，最后算出

$$p_2 = 751 \text{ 毫米}$$

3. 气压为 960 毫巴，气温为  $25^\circ\text{C}$ ，相对湿度为 35%，求绝对湿度、比湿和虚温。（利用马格纳斯经验公式计算饱和水汽压）

**【解】** (1) 比湿

已知比湿

$$q = 0.622 \frac{e}{p} = 0.622 \frac{E_r}{p}$$

将马格纳斯经验公式

$$E = E_0 \times 10^{\frac{7.5t}{237+t}}$$

代入，则

$$q = 0.622 \frac{r E_0}{p} \times 10^{\frac{7.5t}{237+t}}$$

令  $r = 0.35$ ,  $p = 960$  毫巴,  $t = 25^\circ\text{C}$ ,  $E_0 = 6.11$  毫巴, 由

上式算出

$$q = 7.2 \times 10^{-3}$$

(2) 虚温

利用虚温公式

$$T_v = T(1 + 0.608 q)$$

将已知数据代入，算得

$$T_v = 299 K$$

(3) 绝对湿度

由比湿定义

$$q = \frac{\rho_v}{\rho}$$

和状态方程

$$p = \rho R_d T_v$$

可得绝对湿度

$$\rho_v = \rho q = \frac{pq}{R_d T_v}$$

于是将已知数据代入，算出

$$\rho_v = 8.1 \text{ 克} \cdot \text{米}^{-3}$$

4. 如虚温为  $32^{\circ}\text{C}$ ，气温为  $29^{\circ}\text{C}$ ，求气压为 1000 毫巴时的比湿和绝对湿度。

【解】 (1) 比湿

由虚温计算公式

$$T_v = T(1 + 0.608 q)$$

解出

$$q = \frac{1}{0.608} \left( \frac{T_v}{T} - 1 \right)$$

将给定数据代入，得

$$q = 16.3 \times 10^{-3}$$

(2) 绝对湿度

由比湿定义

$$q = \frac{\rho_v}{\rho}$$

解出  $\rho_v$  后, 利用状态方程  $p = \rho R_d T$ , 将空气密度  $\rho$  代换, 则得

$$\rho_v = \rho q = \frac{pq}{R_d T_0}$$

于是将已知数据代入, 算出

$$\rho_v = 18.6 \text{ 克} \cdot \text{米}^{-3}$$

5. 1克分子气体准静力地由体积  $V_1$  等温地膨胀到  $V_2$ , 如其状态方程为

$$\left( p + \frac{a}{V^2} \right) (V - b) = R^* T \quad (\text{范德瓦尔斯方程})$$

$a, b$  是常数, 求膨胀作功。

【解】 气体对外界所作的元功为

$$\delta W = pdV$$

将

$$\left( p + \frac{a}{V^2} \right) (V - b) = R^* T$$

中  $p$  解出, 然后代入前式并积分之(注意  $T$  为常数)

$$\int_0^V \delta W = \int_{V_1}^{V_2} \left( \frac{R^* T}{V - b} - \frac{a}{V^2} \right) dV$$

得由  $V_1$  到  $V_2$  等温膨胀气体对外所作的功

$$W = R^* T \ln \left( \frac{V_2 - b}{V_1 - b} \right) + a \left( \frac{1}{V_2} - \frac{1}{V_1} \right)$$

6. 计算下列热力过程的干空气的比内能、比焓和比熵

的变化：

- (1) 等温膨胀由  $\alpha_d = 900 \text{ 厘米}^3 \cdot \text{克}^{-1}$  到  $950 \text{ 厘米}^3 \cdot \text{克}^{-1}$ ；
- (2) 等压加热由  $t = -10^\circ\text{C}$  到  $10^\circ\text{C}$ ；
- (3) 等容冷却由  $t = 10^\circ\text{C}$  到  $-10^\circ\text{C}$ ；
- (4) 绝热压缩由  $\alpha_d = 900 \text{ 厘米}^3 \cdot \text{克}^{-1}$  到  $850 \text{ 厘米}^3 \cdot \text{克}^{-1}$ 。 (设起始温度为  $0^\circ\text{C}$ )

【解】 (1) 等温膨胀时的情形  
因

$$du_d = c_{v_d} dT = 0$$

故比内能不变。

又

$$dh_d = c_{p_d} dT = 0$$

比焓亦不变。

比熵的微分

$$ds_d = \frac{\delta q}{T} = \frac{p_d d\alpha_d}{T} = \frac{R_d}{\alpha_d} d\alpha_d$$

积分之，得

$$s_{d2} - s_{d1} = R_d \ln \frac{\alpha_{d2}}{\alpha_{d1}}$$

故当  $\alpha_{d1} = 900 \text{ 厘米}^3 \cdot \text{克}^{-1}$  和  $\alpha_{d2} = 950 \text{ 厘米}^3 \cdot \text{克}^{-1}$  时，比熵变化

$$\Delta s_d = s_{d2} - s_{d1} = 15.5 \times 10^{-3} \text{ 焦尔} \cdot \text{克}^{-1} \cdot \text{度}^{-1}$$

(2) 等压加热时的情形  
因

$$du_d = c_{v_d} dT$$

积分之，得

$$u_{d2} - u_{d1} = c_{vd}(T_2 - T_1)$$

故当  $T_1 = 263\text{ K}$  和  $T_2 = 283\text{ K}$  时，比内能变化

$$\Delta u_d = u_{d2} - u_{d1} = 14.4 \text{ 焦尔}\cdot\text{克}^{-1}$$

又

$$dh_d = c_{pd}dT$$

积分之，得

$$h_{d2} - h_{d1} = c_{pd}(T_2 - T_1)$$

则比焓变化

$$\Delta h_d = h_{d2} - h_{d1} = 20.1 \text{ 焦尔}\cdot\text{克}^{-1}$$

比熵的变化，由

$$ds_d = \frac{\delta q}{T} = c_{pd} \frac{dT}{T}$$

得

$$s_{d2} - s_{d1} = c_{pd} \ln \frac{T_2}{T_1}$$

故

$$\Delta s_d = s_{d2} - s_{d1} = 73.7 \times 10^{-3} \text{ 焦尔}\cdot\text{克}^{-1}\cdot\text{度}^{-1}$$

(3) 等容冷却时的情形

由

$$du_d = c_{vd}dT$$

得

$$u_{d2} - u_{d1} = c_{vd}(T_2 - T_1)$$

故当  $T_1 = 283\text{ K}$  和  $T_2 = 263\text{ K}$  时，比内能变化

$$\Delta u_d = u_{d2} - u_{d1} = -14.4 \text{ 焦尔}\cdot\text{克}^{-1}$$

又

$$dh_d = c_{pd}dT$$

故

$$h_{d2} - h_{d1} = c_{pd}(T_2 - T_1)$$

则

$$\Delta h_d = h_{d2} - h_{d1} = -20.1 \text{ 焦尔}\cdot\text{克}^{-1}$$

比熵的变化为

$$ds_d = \frac{\delta q}{T} = c_{vd} \frac{dT}{T}$$

得

$$s_{d2} - s_{d1} = c_{vd} \ln \frac{T_2}{T_1}$$

则

$$\Delta s_d = s_{d2} - s_{d1} = -52.6 \times 10^{-3} \text{ 焦尔}\cdot\text{克}^{-1}\cdot\text{度}^{-1}$$

(4) 绝热压缩时的情形

先计算绝热压缩后的温度。

由热力学第一定律和状态方程，有

$$c_{vd} dT - p_d d\alpha_d = c_{vd} dT + R_d T \frac{d\alpha_d}{\alpha_d} = 0$$

则

$$\frac{dT}{T} = - \frac{R_d}{c_{vd}} \frac{d\alpha_d}{\alpha_d}$$

积分上式，得

$$\ln \frac{T_2}{T_1} = - \frac{R_d}{c_{vd}} \ln \frac{\alpha_{d2}}{\alpha_{d1}}$$

则

$$T_2 = T_1 \left( \frac{\alpha_{d1}}{\alpha_{d2}} \right)^{\frac{R_d}{c_{vd}}} = T_1 \left( \frac{\alpha_{d1}}{\alpha_{d2}} \right)^{\kappa_d - 1}$$

式中  $\kappa_d = \frac{c_{pd}}{c_{vd}} = 1.400$ 。令  $\alpha_{d1} = 900 \text{ 厘米}^3\cdot\text{克}^{-1}$ ,  $\alpha_{d2} = 850 \text{ 厘米}^3\cdot\text{克}^{-1}$ ,  $T_1 = 273 \text{ K}$ , 则由上式算出

$$T_2 = 279 \text{ K}$$

比内能的变化

$$\Delta u_d = u_{d2} - u_{d1} = c_{vd}(T_2 - T_1) = 43.1 \times 10^{-1} \text{ 焦尔}\cdot\text{克}^{-1}$$

比焓的变化

$$\Delta h_d = h_{d2} - h_{d1} = c_{pd}(T_2 - T_1) = 60.3 \times 10^{-1} \text{ 焦尔}\cdot\text{克}^{-1}$$

比熵，由

$$ds_d = -\frac{\delta q}{T} = 0$$

可知绝热压缩前后不变。

7. 质量为  $M_1, M_2$ , 分子量为  $\mu_1, \mu_2$ , 开始时它们各占体积  $V$ , 温度为  $T$ , 由于互相扩散, 最后气体均匀混合, 占体积  $2V$ 。求两种气体混合前后熵的变化。

**[解]** 将两种气体看作一个封闭的热力系统, 其所进行的扩散混合过程显然为不可逆过程, 故整个系统的熵变  $dS$  应大于零。从另一方面分析, 由于过程是绝热的且整个系统不作功, 故系统总内能不变, 即系统过程的前后温度不变。为计算此不可逆过程熵的变化, 可设计一可逆过程, 由过程的初态变化到终态, 这一可逆过程熵的变化即此不可逆过程熵的变化。

令两种气体各自独立地由初态等温膨胀到终态。则第一种气体熵的微分, 由热力学第一定律和状态方程

$$dS_1 = \frac{\delta Q_1}{T} = \frac{p_1}{T} dV = R^* \frac{M_1}{\mu_1} \frac{dV}{V}$$

第二种气体熵的微分

$$dS_2 = \frac{\delta Q_2}{T} = R^* \frac{M_2}{\mu_2} \frac{dV}{V}$$

而整个系统熵的微分

$$dS = dS_1 + dS_2 = R^* \left( \frac{M_1}{\mu_1} + \frac{M_2}{\mu_2} \right) \frac{dV}{V}$$

将上式积分，体积由  $V$  增到  $2V$ ，则两种气体混合前后熵的变化

$$\Delta S = \Delta S_2 - \Delta S_1 = R^* \left( \frac{M_1}{\mu_1} + \frac{M_2}{\mu_2} \right) \ln 2$$

8. 温度升高 10%，气压下降 20%，问干空气的比熵如何变化？

【解】 设过程为可逆的，由热力学第一定律，则

$$ds = c_{pd} \frac{dT}{T} - R_d \frac{dp}{p} \quad (1)$$

积分上式，得

$$s_{d2} - s_{d1} = c_{pd} \ln \frac{T_2}{T_1} - R_d \ln \frac{p_2}{p_1} \quad (2)$$

令

$$\begin{cases} T_2 = T_1 + \Delta T \\ p_2 = p_1 + \Delta p \end{cases} \quad (3)$$

将其代入(2)中，得

$$s_{d2} - s_{d1} = c_{pd} \ln \left( 1 + \frac{\Delta T}{T_1} \right) - R_d \ln \left( 1 + \frac{\Delta p}{p_1} \right) \quad (4)$$

令  $\frac{\Delta T}{T_1} = 0.1$ ,  $\frac{\Delta p}{p_1} = -0.2$ , 由上式算出干空气比熵变化

$$\Delta s_d = s_{d2} - s_{d1} = 1.6 \times 10^{-1} \text{ 焦尔} \cdot \text{克}^{-1} \cdot \text{度}^{-1}$$

9. 证明  $M$  克温度为  $T_1$  和  $M$  克温度为  $T_2$  的水在等压和绝热情况下，混合过程是不可逆的。

【证】 将某一温度  $T_0$  作为计算熵的起点，即当  $T = T_0$  时， $S_0 = 0$ 。则通过设计一个可逆等压变态过程，两部分水

各自由  $T_0$  开始增到  $T_1$  和  $T_2$ , 可求出混合前这两部分水的总熵。

由热力学第一定律

$$dS = \frac{\delta Q}{T} = M c_w \frac{dT}{T}$$

式中  $c_w$  是水的比热。积分上式由  $T_0$  到  $T$ , 得

$$S = M c_w \ln \frac{T}{T_0}$$

于是温度为  $T_1$  的那部分水的熵

$$S_1 = M c_w \ln \frac{T_1}{T_0}$$

温度为  $T_2$  的那部分水的熵

$$S_2 = M c_w \ln \frac{T_2}{T_0}$$

两部分水在混合前, 其总熵

$$S_I = S_1 + S_2 = M c_w \ln \frac{T_1 T_2}{T_0^2} \quad (1)$$

因两部分水混合后的温度

$$T_{II} = \frac{T_1 + T_2}{2}$$

故两部分水混合后的总熵

$$S_{II} = 2 M c_w \ln \left( \frac{T_1 + T_2}{2 T_0} \right) = M c_w \ln \left( \frac{T_1 + T_2}{2 T_0} \right)^2 \quad (2)$$

混合后, 两部分水的总熵变化

$$\begin{aligned} \Delta S &= S_{II} - S_I = M c_w \ln \left( \frac{T_1 + T_2}{2 T_0} \right)^2 - M c_w \ln \frac{T_1 T_2}{T_0^2} \\ &= M c_w \ln \left[ \frac{(T_1 + T_2)^2}{4 T_1 T_2} \right] = M c_w \ln \left[ \frac{(T_1 + T_2)^2}{(T_1 + T_2)^2 - (T_1 - T_2)^2} \right] \end{aligned}$$

$$= M c_w \ln \left[ \frac{1}{1 - \frac{(T_1 - T_2)^2}{(T_1 + T_2)^2}} \right] > M c_w \ln 1 = 0$$

故两部分水的混合过程为增熵过程，即为不可逆过程。

10. 10 克 0°C 固态水变成沸点温度的水汽，求其熵的变化。

**[解]** 质量为  $M = 10$  克 0°C 的固态水变成沸点温度的水汽，可分解为三个过程来考虑，即 0°C 固态水  $\rightarrow$  0°C 液态水  $\rightarrow$  100°C 液态水  $\rightarrow$  100°C 水汽。先分别地计算每一过程熵的变化，然后将其相加，即得由 0°C 固态水  $\rightarrow$  100°C 水汽时熵的变化。

0°C 固态水  $\rightarrow$  0°C 液态水，熵的变化为

$$\Delta S_1 = \frac{M L_{iw}}{T_0}$$

0°C 液态水  $\rightarrow$  100°C 液态水，熵的变化为

$$\Delta S_2 = \int_{T_0}^T \frac{M c_w}{T} dT = M c_w \ln \frac{T}{T_0}$$

100°C 液态水  $\rightarrow$  100°C 水汽，熵的变化为

$$\Delta S_3 = \frac{M L_{wv}}{T}$$

故 0°C 固态水  $\rightarrow$  100°C 水汽，熵的变化

$$\Delta S = \Delta S_1 + \Delta S_2 + \Delta S_3 = \frac{M L_{iw}}{T_0} + M c_w \ln \frac{T}{T_0} + \frac{M L_{wv}}{T}$$

令  $M = 10$  克,  $T_0 = 273\text{ K}$ ,  $T = 373\text{ K}$ ,  $c_w = 4.187\text{ 焦尔}\cdot\text{克}^{-1}\cdot\text{度}^{-1}$ ,  $L_{iw} = 333.6\text{ 焦尔}\cdot\text{克}^{-1}$ ,  $L_{wv} = 2500.6 - 2.37t = 2500.6 - 237 = 2263.6\text{ 焦尔}\cdot\text{克}^{-1}$ , 则由上式算得 0°C 固态水  $\rightarrow$  100°C 水汽时熵的变化

$$\Delta S = 86.0\text{ 焦尔}\cdot\text{度}^{-1}$$