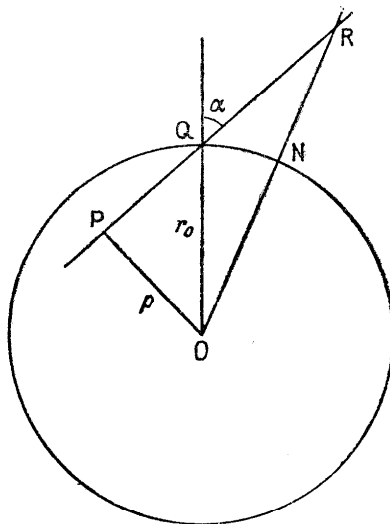


К ВОПРОСУ О РАСПРЕДЕЛЕНИИ ОЗОНА В ЗЕМНОЙ АТМОСФЕРЕ*

Вопрос о возможности однозначного вывода закона распределения озона по высоте в земной атмосфере был поставлен Rosseland'ом. Однако им не дано полного решения этого вопроса и даже высказано сомнение в однозначности решения. Мы покажем ниже, что некоторые величины, характеризующие распределение озона (например, высота центра тяжести слоя озона, толщина слоя и др.) могут быть получены однозначно и дадим формулы для их получения. Пусть на поверхности Земли (см. фиг. 1) в точке Q расположен наблюдатель. Пусть $n(r)$ есть число молекул озона в 1 куб. сантиметре на расстоянии r от центра земли. Сосчитаем, чему равно число атомов N внутри бесконечного цилиндра, осью которого служит луч QR и поперечное сечение равно 1 см^2 .



Фиг. 1.

Допустим при этом, что луч QR образует угол α с направлением на зенит. Очевидно, что N будет функцией α или связанной с ней величины $p = OP = r_0 \sin \alpha$, где r_0 есть радиус земли. Мы имеем:

$$N = \int_0^{\infty} n ds,$$

где $s = QR$. Из чертежа видно, что

$$s + PQ = \sqrt{r^2 - p^2}.$$

* Бюлл. КИСО, № 5—6, 29, 1933.

Так как для данного луча PQ и p постоянны

$$ds = \frac{r dr}{\sqrt{r^2 - p^2}}.$$

Поэтому

$$N(p) = \int_{r_0}^{\infty} \frac{n(r) r dr}{\sqrt{r^2 - p^2}}. \quad (1)$$

Подстановкой

$$t = \left(\frac{r}{r_0}\right)^2; \quad s = \left(\frac{p}{r_0}\right)^2; \quad \frac{N}{r_0} = K$$

это уравнение приводится к виду

$$K(s) = \frac{1}{2} \int_1^{\infty} \frac{n(t) dt}{\sqrt{t-s}}. \quad (2)$$

Мы получаем интегральное уравнение первого рода с постоянными пределами (а не уравнение типа Abel'я, как это получалось у Rosseland'a). Величина s изменяется в пределах $(0,1)$, между тем как t меняется в пределах $(1, \infty)$. Поэтому, если путем преобразования переменных добиться того, чтобы t и s менялись в одинаковых пределах, симметрия ядра будет нарушена.

Оставляя в стороне вопрос об однозначности решения уравнения (2), мы попытаемся извлечь, по крайней мере, некоторые сведения о функции $n(r)$ из уравнения (1). Введем высоту над поверхностью земли h . Тогда $r = r_0 + h$ и

$$\begin{aligned} \sqrt{r^2 - p^2} &= \sqrt{(r_0 + h)^2 - r_0^2 \sin^2 \alpha} = \sqrt{r_0^2 \cos^2 \alpha + 2hr_0 + h^2} = \\ &= r_0 \cos \alpha \sqrt{1 + \frac{1}{\cos^2 \alpha} \left(2 \frac{h}{r_0} + \frac{h^2}{r_0^2}\right)}. \end{aligned}$$

Так как на высоте выше 100 км плотность озона близка к нулю, то в уравнении (1) интегрирование может быть доведено практически лишь до этой высоты.

Между тем для $\sec^2 \alpha < 30$ при $h < 100$ км выражение

$$\frac{r dr}{\sqrt{1 + \sec^2 \alpha \left(2 \frac{h}{r_0} + \frac{h^2}{r_0^2}\right)}} = \frac{(r_0 + h) dh}{\sqrt{1 + \sec^2 \alpha \left(2 \frac{h}{r_0} + \frac{h^2}{r_0^2}\right)}}$$

может быть разложено в ряд по степеням $\sec^2 \alpha \left(2 \frac{h}{r_0} + \frac{h^2}{r_0^2}\right)$.

Мы имеем

$$\frac{(r_0 + h) dh}{\sqrt{1 + \sec^2 \alpha \left(2 \frac{h}{r_0} + \frac{h^2}{r_0^2} \right)}} = (r_0 + h) \left[1 - \frac{1}{2} \sec^2 \alpha \left(2 \frac{h}{r_0} + \frac{h^2}{r_0^2} \right) + \right. \\ \left. + \frac{3}{8} \sec^4 \alpha \left(2 \frac{h}{r_0} + \frac{h^2}{r_0^2} \right)^2 - \frac{15}{48} \sec^6 \alpha \left(2 \frac{h}{r_0} + \frac{h^2}{r_0^2} \right) + \dots \right] dh.$$

Интегрируем почленно

$$N(\alpha) = \int_0^{\infty} n(h) \frac{r_0 + h}{r_0} \sec \alpha \left[1 - \frac{1}{2} \sec^2 \alpha \left(2 \frac{h}{r_0} + \frac{h^2}{r_0^2} \right) + \right. \\ \left. + \frac{3}{8} \sec^4 \alpha \left(2 \frac{h}{r_0} + \frac{h^2}{r_0^2} \right) - \frac{15}{48} \sec^6 \alpha \left(2 \frac{h}{r_0} + \frac{h^2}{r_0^2} \right)^3 + \dots \right] dh = \\ = \sec \alpha \int_0^{\infty} \left(1 + \frac{h}{r_0} \right) n(h) dh - \\ - \frac{1}{2} \sec^3 \alpha \int_0^{\infty} \left(1 + \frac{h}{r_0} \right) \left(2 \frac{h}{r_0} + \frac{h^2}{r_0^2} \right) n(h) dh + \\ + \frac{3}{8} \sec^5 \alpha \int_0^{\infty} \left(1 + \frac{h}{r_0} \right) \left(2 \frac{h}{r_0} + \frac{h^2}{r_0^2} \right)^2 n(h) dh - \\ - \frac{15}{48} \sec^7 \alpha \int_0^{\infty} \left(1 + \frac{h}{r_0} \right) \left(2 \frac{h}{r_0} + \frac{h^2}{r_0^2} \right)^3 n(h) dh + \dots \quad (3)$$

Допустим, с другой стороны, что мы имеем разложение $N(\alpha)$ по степеням $\sec \alpha$

$$N(\alpha) = A \sec \alpha - B \sec^3 \alpha + C \sec^5 \alpha - D \sec^7 \alpha + \dots \quad (4)$$

Величины A, B, C, D, \dots пусть определяются из наблюдаемой кривой $N(\alpha)$. Сравнивая (3) и (4), мы можем найти интегралы, входящие в правую часть (3).

Обозначим теперь:

$$N_0 = \int_0^{\infty} n(h) dh; \quad a = \int_0^{\infty} n(h) \frac{h}{r_0} dh; \quad b = \int_0^{\infty} n(h) \frac{h^2}{r_0^2} dh;$$

$$c = \int_0^{\infty} n(h) \frac{h^3}{r_0^3} dh \dots \quad (5)$$

Сравнивая (3), (4) и (5), найдем

$$\begin{aligned} A &= N_0 + a; \\ B &= a + \frac{3}{2} b + \frac{1}{2} c; \\ C &= \frac{3}{2} b + 3c + \dots; \\ D &= \frac{5}{6} c + \dots; \end{aligned} \quad (6)$$

где многоточием обозначены члены, содержащие

$$\int_0^{\infty} n(h) \left(\frac{h}{r_0}\right)^m dh,$$

в которых $m > 3$.

Решая уравнения (6), начиная с последнего, мы найдем величины N_0 , a , b , c (пренебрегая, конечно, при этом высшими степенями $\frac{h}{r_0}$).

Найденные числа a , b , c имеют довольно простой физический смысл: N_0 есть число молекул озона в вертикальном столбе с основанием в 1 см^2 . Далее из a и N_0 мы можем вычислить точную высоту центра тяжести этого столба озона h_0 . В самом деле:

$$h_0 = \frac{\int n(h) h dh}{\int n(h) dh} = \frac{ar_0}{N_0}.$$

Далее мы можем вычислить среднее квадратичное отклонение от центра тяжести, каковая величина будет характеризовать „толщину“ слоя озона:

$$\begin{aligned} \sigma^2 &= \frac{\int n(h) (h - h_0)^2 dh}{\int n(h) dh} = \frac{br_0^2 - 2h_0 ar_0 + h_0^2 N_0}{N_0} = \\ &= \frac{b}{N_0} r_0^2 - \frac{2a^2 r_0^2}{N_0^2} + \frac{a^2 r_0^2}{N_0^2} = \frac{b}{N_0} r_0^2 - \frac{a^2}{N_0^2} r_0^2, \end{aligned}$$

т. е. „толщина“ слоя будет равна

$$\sigma = r_0 \sqrt{\frac{b}{N_0} - \frac{a^2}{N_0^2}}.$$

Точно так же можно получить величину среднего кубического отклонения и т. д.

Таким образом, зная из наблюдений $N(\alpha)$, можно во всяком случае получить некоторые характеристики закона распределения озона с высотой.

Нужно, однако, отметить, что само определение чисел $N(\alpha)$ представляет собой чрезвычайно трудную задачу. В самом деле: если мы определяем их из наблюдений спектра Солнца в течение суток, то откуда мы можем быть уверены в постоянстве распределения озона в течение суток? Однако обсуждение этого вопроса не является предметом настоящей статьи.