УДК 551.510

ПОЛУЭМПИРИЧЕСКИЙ ПРИБЛИЖЕННЫЙ МЕТОД ИССЛЕДОВАНИЯ НЕКОТОРЫХ ВОПРОСОВ АЭРОНОМИИ ОБЛАСТИ *D* ИОНОСФЕРЫ. І. ОСНОВНЫЕ ПРИНЦИПЫ РАЗРАБОТКИ МЕТОДА И БАЗОВЫЕ УРАВНЕНИЯ

© 2022 г. С. И. Козлов^{1,} *, С. З. Беккер¹, А. Н. Ляхов¹, С. Ш. Николайшвили²

¹Институт динамики геосфер им. акад. М.А. Садовского РАН, г. Москва, Россия ²Институт прикладной геофизики им. акад. Е.К. Федорова Росгидромета, г. Москва, Россия *e-mail: s_kozlov@inbox.ru Поступила в редакцию 11.02.2022 г. После доработки 24.03.2022 г.

Принята к публикации 25.05.2022 г.

Предложен полуэмпирический метод исследования фотохимии области D. Он основан на известном пятикомпонентном приближении (два сорта положительных ионов, два сорта отрицательных ионов и электроны) в стационарном случае. Главным достоинством метода является возможность определять скорость ионизации ионосферы, используя в качестве экспериментальных данных по ионосфере единственный параметр — высотное распределение концентрации электронов Ne(h). В этом методе предусмотрена процедура калибровки результатов на основе решения прямых и обратных задач ионосферы, поскольку далеко не все компоненты химических реакций известны с достаточной точностью. Отмечено, что метод может быть использован на различных широтах в спокойных и возмущенных условиях.

DOI: 10.31857/S0016794022050078

1. ВВЕДЕНИЕ

Несмотря на большое количество экспериментальных и теоретических работ, опубликованных за последние 50—60 лет в отечественной и зарубежной печати и посвященных различным вопросам физики и химии области *D* ионосферы, до сих пор считается, что эта область изучена недостаточно полно. Данное утверждение относится не только к каким-либо частным, но и весьма принципиальным, зачастую взаимосвязанным, проблемам. Например, непонятно, когда заканчивается цепочка преобразования первичных по-

ложительных (N_2^+, O_2^+, NO^+) и отрицательных (O_2^-, O_2^-)

 O^- , O_3^-) ионов в сложные кластерные ионы-связки; плохо известны высотные распределения малых нейтральных и возбужденных составляющих, играющих важную роль в химической кинетике как заряженных, так и нейтральных компонент; неизвестны константы скоростей реакций диссоциативной рекомбинации положительных ионовсвязок с электронами, ион-ионной рекомбинации положительных и отрицательных ионов, коэффициенты фотоотлипания электронов от большинства отрицательных ионов; непонятны дополнительные (к ионизирующему действию космических лучей) источники ионизации *D*-области в ночных условиях и т.п. Поэтому любые попытки разработки нового подхода к исследованию *D*-области с целью получения новых знаний или, по крайней мере, уточнения существующих представляют несомненный интерес.

В настоящей статье описывается относительно простой, но физически хорошо обоснованный, полуэмпирический приближенный метод исследования некоторых вопросов аэрономии области D ионосферы в квазиравновесных условиях.

2. ПРИНЦИПИАЛЬНЫЕ СООБРАЖЕНИЯ И БАЗОВЫЕ УРАВНЕНИЯ

Термин "полуэмпирический" подразумевает, что для решения той или иной задачи (проблемы) одновременно применяются как экспериментальные данные, так и теоретические оценки. Предполагается, что разрабатываемый здесь полуэмпирический метод должен использоваться в различных гелиогеофизических условиях, на разных широтах, в спокойных и, возможно, в возмущенных условиях естественного и искусственного происхождения (см., напр., [Козлов, 2021; Веккеr et al., 2021]). Это приводит к очевидному выводу – экспериментальные данные по *D*-области должны быть достаточно большого объема. К сожалению, удовлетворить данное требование в полной мере ни по одному из параметров, более или менее характеризующих аэрономию ионосферы в области высот $h \approx 50-90$ км, не удается, так как, по-прежнему, существуют значительные трудности в их получении. Наиболее подходят для этой цели, хотя и с оговорками (отсутствие необходимой информации в некоторых условиях), высотные распределения концентраций электронов Ne(h), полученные в разные годы различными методами и способами измерений. В настоящее время мы имеем два банка данных Ne(h). В первом из них [Нестерова и Гинзбург, 1985] собраны практически все экспериментальные данные, полученные в мире до 1986 г. Второй банк [Gomonov et al., 2020] является относительно новым, находится в открытом доступе в Полярном геофизическом институте Кольского научного центра РАН, постоянно пополняется и предназначен для исследования прежде всего высокоширотной ионосферы.

Анализ теоретических исследований мы ограничили рассмотрением только моделей *D*-области, которые, по нашему мнению, являются завершающим этапом более общих исследований. По количеству включенных заряженных компонент, модели называются трехкомпонентными (X^+, X^-, Ne) , четырехкомпонентными $(X_1^+, X_2^+, X^-,$ *Ne* или X^+ , X_1^- , X_2^- , *Ne*), пятикомпонентными (X_1^+ , $X_{2}^{+}, X_{1}^{-}, X_{2}^{-}, Ne$), многокомпонентными, когда отрицательные и положительные ионы описываются более детально. Индекс "1" относится к первичным ионам, "2" – к ионам-связкам (см. выше).

Для достижения сформулированной в статье цели, даже считая, что распределения Ne(h) известны, базироваться на многокомпонентных моделях представляется бессмысленным из-за, во-первых, большой их сложности и, во-вторых, значительных неопределенностей, которые они содержат (некоторые из них перечислены во введении). Вместе с тем, отметим, что такие модели, если в них еще включены уравнения для расчета малых нейтральных и возбужденных компонент, дают вполне разумные результаты при исследовании *D*-области в условиях сильных возмущений естественного (явления поглощения в полярной шапке и аврорального поглощения, солнечные вспышки [Swider and Keneshea, 1973; Ruseh et al., 1975; Thorne, 1977; Read, 1977; Митра, 1977; Смирнова и др., 1990; Bekker et al., 2021]) и искусственного происхождения [Козлов, 2021]. Учитывая сказанное, из более простых моделей мы остановили свой выбор на пятикомпонентной, предложенной нами в работе [Егошин и др., 2012], как достаточно простой, но при этом хорошо обоснованной с физико-химической точки зрения.

В таблице 1 представлены реакции (1)-(16), на которых построена использованная схема, и константы их скоростей. Эта схема разработана на основании детального анализа двух многокомпонентных моделей [Козлов и др., 1982, 1988] и результатов расчетов по ним [Власков и др., 1983; Смирнова и др., 1984, 1990; Козлов, 2021].

Сделаем необходимые краткие пояснения к выбранной схеме реакций (более подробно смотри вышеупомянутые ссылки, а также Егошин и др. [2012]). Считается, что основным положительным первичным ионом X_1^+ является NO⁺, а ионом-связкой $NO^+(H_2O)_n$. Реакции (9)–(16) описывают преобразования положительных ионов. Эффективная скорость $B_{_{\rm NO^+}}$ преобразования NO^+ в $NO^+(H_2O)_n$ рассчитывается по формуле:

$$B_{NO^{+}} = \alpha_{9}[H_{2}O][N_{2}] + \frac{\alpha_{10}[N_{2}]^{2} \alpha_{12}[H_{2}O]}{C} + \frac{\alpha_{12}[H_{2}O]}{\alpha_{16}[N_{2}] + \alpha_{13}[H_{2}O]} \times (17) \times \left(\alpha_{14}[CO_{2}][N_{2}] + \frac{\alpha_{14}[N_{2}]^{2} \alpha_{11}[CO_{2}]}{F}\right),$$

где $F = \alpha_{15}[N_2] + \alpha_{12}([CO_2] + [H_2O])$. Уравнение (17) было получено и опубликовано много лет тому назад [Смирнова и Власков, 1980]. Было замечено, что в верхней части *D*-области в некоторых гелиогеофизических ситуациях она дает сомнительные результаты. Например, на $h \ge 75-80$ км зачастую получаем $\begin{bmatrix} X_2^+ \end{bmatrix} > \begin{bmatrix} X_1^+ \end{bmatrix}$ даже при росте скорости ионизации атмосферы q, хотя должно быть наоборот, $\begin{bmatrix} X_2^+ \end{bmatrix} < \begin{bmatrix} X_1^+ \end{bmatrix}$ [Власков и др., 1983; Козлов, 2021]. Поэтому предусматривается дополнительно и другой вариант задания B_{NO^+} , основанный на учете только реакции (9):

$$B_{\rm NO^+} = \alpha_9 [\rm H_2O][\rm N_2].$$
 (18)

В качестве первичного отрицательного иона естественно принять О₂; все остальные отрицательные ионы-связки обозначаются X_2^- . Скорость преобразования X_1^- в X_2^- определяется процессами (7), (8), наиболее вероятными при переходе О₂⁻ в другие ионы и для которых известны константы скоростей реакций.

Система уравнений кинетики имеет вид

$$\frac{d\left[X_{1}^{+}\right]}{dt} = q - \left[X_{1}^{+}\right] \times$$

$$\times \left(B_{NO^{+}} + \alpha_{d_{1}}N_{e} + \alpha_{i}\left(\left[X_{1}^{-}\right] + \left[X_{2}^{-}\right]\right)\right),$$
(19)

654

ГЕОМАГНЕТИЗМ И АЭРОНОМИЯ 2022 том 62 Nº 5

N⁰	Реакция	Константа скорости
1	$\mathrm{NO}^+ + e \rightarrow \mathrm{N} + \mathrm{O}$	$\alpha_{d_1} = 4 \times 10^{-7} \left(\frac{300}{T}\right)^{1.5}$
2	$\mathrm{NO}^{+}(\mathrm{H}_{2}\mathrm{O}) + e \rightarrow \mathrm{NO} + \mathrm{H}_{2}\mathrm{O}$	α _{d2}
3	$e + \mathrm{O}_2 + \mathrm{O}_2 \to \mathrm{O}_2^- + \mathrm{O}_2$	$\beta = 1.4 \times 10^{-29} \left(\frac{300}{T}\right) \exp\left(-\frac{600}{T}\right)$
4	$X^- + Y^+ \to$ нейтралы	α,
5	$O_2^- + hv \rightarrow e + O_2$	I_1
6	$XY^- + hv \rightarrow e + XY$	<i>I</i> ₂
7	$O_2^- + O_3 \rightarrow O_3^- + O_2$	$\alpha_7 = 6 \times 10^{-10}$
8	$O_2^- + O_2 + O_2 \rightarrow O_4^- + O_2$	$\alpha_8 = 4 \times 10^{-31}$
9	$NO^{+} + N_{2} + H_{2}O \rightarrow NO^{+}(H_{2}O) + N_{2}$	$\alpha_9 = 1.8 \times 10^{-28} \left(\frac{308}{T}\right)^{4.7}$
10	$NO^{+}(H_{2}O)_{n} + N_{2} + N_{2} \rightarrow NO^{+}(H_{2}O)_{n}N_{2} + N_{2}$	$\alpha_{10} = 2 \times 10^{-31} \left(\frac{300}{T}\right)^{4.4}, n = 0-2$
11	$NO^{+}(H_{2}O)_{n}N_{2} + CO_{2} \rightarrow NO^{+}(H_{2}O)_{n}CO_{2} + N_{2}$	$\alpha_{11} = 10^{-9}, n = 0-2$
12	$NO^{+}(H_{2}O)_{n}N_{2} + H_{2}O \rightarrow NO^{+}(H_{2}O)_{n+1} + N_{2}$	$\alpha_{12} = 10^{-9}, n = 0-2$
13	$NO^{+}(H_{2}O)_{n}CO_{2} + H_{2}O \rightarrow NO^{+}(H_{2}O)_{n+1} + CO_{2}$	$\alpha_{13} = 10^{-9}, n = 0-2$
14	$NO^{+}(H_{2}O)_{n} + CO_{2} + N_{2} \rightarrow NO^{+}(H_{2}O)_{n}CO_{2} + N_{2}$	$\alpha_{14} = 7 \times 10^{-30} \left(\frac{300}{T}\right)^3, n = 0-2$
15	$\mathrm{NO}^{+}\mathrm{N}_{2} + \mathrm{N}_{2} \rightarrow \mathrm{NO}^{+} + \mathrm{N}_{2} + \mathrm{N}_{2}$	$\alpha_{15} = 1.5 \times 10^6 T^{-5.4} \exp\left(\frac{-2450}{T}\right)$
16	$NO^+CO_2 + N_2 \rightarrow NO^+ + CO_2 + N_2$	$\alpha_{16} = 3.1 \times 10^4 T^{-4} \exp\left(\frac{-4590}{T}\right)$

Таблица 1. Фотохимические реакции и соответствующие константы скоростей

$$\frac{d\left[X_{2}^{+}\right]}{dt} = B_{\mathrm{NO}^{+}}\left[X_{1}^{+}\right] - \left[X_{2}^{+}\right] \times \\
\times \left(\alpha_{d_{2}}N_{e} + \alpha_{i}\left(\left[X_{1}^{-}\right] + \left[X_{2}^{-}\right]\right)\right),$$
(20)

$$\frac{d\left\lfloor X_{1}^{-}\right\rfloor}{dt} = \beta \left[O_{2}\right]^{2} N_{e} - \left[X_{1}^{-}\right] \times \left(I_{1} + \alpha_{7} \left[O_{3}\right] + \alpha_{8} \left[O_{2}\right]^{2} + \alpha_{i} \left(\left[X_{1}^{+}\right] + \left[X_{2}^{+}\right]\right)\right),$$
(21)

$$\frac{d\left[X_{2}^{-}\right]}{dt} = \left(\alpha_{7}\left[O_{3}\right] + \alpha_{8}\left[O_{2}\right]^{2}\right)\left[X_{1}^{-}\right] - \left[X_{2}^{-}\right]\left(I_{2} + \alpha_{i}\left(\left[X_{1}^{+}\right] + \left[X_{2}^{+}\right]\right)\right),$$
(22)

ГЕОМАГНЕТИЗМ И АЭРОНОМИЯ том 62 № 5 2022

$$\frac{dN_{e}}{dt} = \frac{d\left[X_{1}^{+}\right]}{dt} + \frac{d\left[X_{2}^{+}\right]}{dt} - \frac{d\left[X_{1}^{-}\right]}{dt} - \frac{d\left[X_{2}^{-}\right]}{dt} = = q - \alpha_{d_{1}}N_{e}\left[X_{1}^{+}\right] - \alpha_{d_{2}}N_{e}\left[X_{2}^{+}\right] - \beta\left[O_{2}\right]^{2}N_{e} + (23) + I_{1}\left[X_{1}^{-}\right] + I_{2}\left[X_{2}^{-}\right].$$

Известно, что при исследовании *D*-области как в спокойных (практически всегда), так и в возмущенных условиях (во многих случаях [Whitten et al., 1965; Козлов, 1971, 2021]) используется допущение об установлении стационарных или квазистационарных условий. Это допущение будем использовать и в данной работе. Тогда, приравнивая левые части уравнений (19)–(23) нулю, получаем:

$$\begin{bmatrix} X_1^+ \end{bmatrix} = \frac{q}{B_{\mathrm{NO}^+} + \alpha_{d_1} N_e + \alpha_i \left(\begin{bmatrix} X_1^- \end{bmatrix} + \begin{bmatrix} X_2^- \end{bmatrix} \right)}, \quad (24)$$

$$\begin{bmatrix} X_2^+ \end{bmatrix} = \frac{B_{\text{NO}^+} \begin{bmatrix} X_1^+ \end{bmatrix}}{\alpha_{d_2} N_e + \alpha_i \left(\begin{bmatrix} X_1^- \end{bmatrix} + \begin{bmatrix} X_2^- \end{bmatrix} \right)},$$
 (25)

$$\left[X_{1}^{-}\right] = \frac{\beta [O_{2}]^{2} N_{e}}{I_{1} + B_{O_{2}^{-}} + \alpha_{i} \left(\left[X_{1}^{+}\right] + \left[X_{2}^{+}\right]\right)},$$
 (26)

$$\begin{bmatrix} X_2^- \end{bmatrix} = \frac{B_{O_2^-} \lfloor X_1^- \rfloor}{I_2 + \alpha_i \left(\begin{bmatrix} X_1^+ \end{bmatrix} + \begin{bmatrix} X_2^+ \end{bmatrix} \right)},$$
 (27)

$$Ne = \frac{q + I_1 \lfloor X_1^- \rfloor + I_2 \lfloor X_2^- \rfloor}{\alpha_{d_1} \lfloor X_1^+ \rfloor + \alpha_{d_2} \lfloor X_2^+ \rfloor + \beta [O_2]^2},$$
(28)

где $B_{O_2^-} = \alpha_7[O_3] + \alpha_8[O_2]^2$ согласно табл. 1.

Решение системы (24)–(28) возможно при единственном предположении, что $\alpha_i \approx \alpha_{d_1} \approx \alpha_{d_2}$, что неоднократно использовалось в исследованиях *D*-области из-за плохого знания константы α_i . Однако в отличие от всех ранее выполненных работ здесь, как видно, вводятся два значения α_i [Козлов, 2021]. В конечном счете это позволяет приближенно оценить $\alpha_i(h)$ по уравнению:

$$\alpha_{i}(h) = \frac{\alpha_{d_{1}} \left[X_{1}^{+} \right] + \alpha_{d_{2}} \left[X_{2}^{+} \right]}{2 \left(\left[X_{1}^{+} \right] + \left[X_{2}^{+} \right] \right)}.$$
 (29)

Решение системы (24)-(28) имеет вид:

$$\left[X_1^+\right] = \frac{q}{B_{\mathrm{NO}^+} + \alpha_{d_1} A},\tag{30}$$

$$\left[X_{2}^{+}\right] = \frac{B_{\mathrm{NO}^{+}}\left[X_{1}^{+}\right]}{\alpha_{d_{2}}A},$$
(31)

$$A = \begin{bmatrix} X_1^- \end{bmatrix} + \begin{bmatrix} X_2^- \end{bmatrix} + Ne = \begin{bmatrix} X_1^+ \end{bmatrix} + \begin{bmatrix} X_2^+ \end{bmatrix}.$$
 (32)

Подстановка (30) в (31) дает:

$$\left[X_{2}^{+}\right] = \frac{qB_{\mathrm{NO}^{+}}}{\left(B_{\mathrm{NO}^{+}} + \alpha_{d_{1}}A\right)\alpha_{d2}A},$$
(33)

а после сложения (30) и (33) получаем с учетом (32) алгебраическое уравнение третьей степени:

$$\alpha_{d_1}\alpha_{d_2}A^3 + \alpha_{d_2}B_{NO^+}A^2 - \alpha_{d_2}qA - qB_{NO^+} = 0.$$
(34)

При известных α_{d_1} , α_{d_2} , B_{NO^+} и *q* можно найти значение *A*, решив кубическое уравнение (34).

Далее, обозначив через K суммарную концентрацию отрицательных ионов, складываем уравнения (26) и (27):

$$K = \left[X_1^{-}\right] + \left[X_2^{-}\right] = \frac{\beta \left[O_2\right]^2 Ne\left(D + B_{O_2^{-}}\right)}{CD}.$$
 (35)

Здесь $C = B_{O_2^-} + I_1 + \alpha_{d_1}A, D = I_2 + \alpha_{d_2}A$. Учитывая, что

$$Ne = A - K, \tag{36}$$

и подставив (35) в (36), найдем окончательно

$$Ne = \frac{ACD}{CD + \beta [O_2]^2 \left(D + B_{O_2^-} \right)}.$$
(37)

В качестве примера на рис. 1 представлены результаты расчетов по (34) и (37), взятые из монографии [Козлов, 2021], где приведены также все исходные данные для проведения этих расчетов. Как и следовало ожидать, в нижней части *D*-области $Ne \ll A, A \approx K$, в верхней — $Ne \approx A, A \gg K$.

Использование Ne(h) из вышеупомянутых банков данных дает возможность с помощью уравнений (34)—(36) определить один из важнейших параметров области D — скорость ионизации q:

$$q = \frac{\alpha_{d_1} \alpha_{d_2} \left(K + Ne\right)^3 + \alpha_{d_2} \left(K + Ne\right)^2 B_{NO^+}}{\alpha_{d_2} \left(K + Ne\right) + B_{NO^+}}, \quad (38)$$

в котором величины К рассчитываются по (35).

Подставим в (35) выражения для C, D, A = K + Ne,

$$K = \frac{\beta [O_2]^2 Ne \Big[I_2 + \alpha_{d_2} (K + Ne) + B_{O_2^-} \Big]}{\Big[B_{O_2^-} + I_1 + \alpha_{d_1} (K + Ne) \Big] \Big[I_2 + \alpha_{d_2} (K + Ne) \Big]}.$$
(39)

Раскрывая (39) относительно K, получаем, как и в случае A, алгебраическое уравнение третьей степени.

Таковы базовые уравнения полуэмпирического метода. Они позволяют находить такие известные, весьма информативные и широко используемые соотношения, как $\lambda(h) = (\left\lceil X_1^- \right\rceil + \left\lceil X_2^- \right\rceil)/Ne$, $f^{+}(h) = \left[X_{2}^{+}\right] / \left[X_{1}^{+}\right], f^{-}(h) = \left[X_{2}^{-}\right] / \left[X_{1}^{-}\right],$ эффективный коэффициент рекомбинации $\alpha_{\text{eff}} = q/[Ne^2(1+\lambda)]$. Особо подчеркнем возможность оценки значений q по экспериментальным распределениям Ne(h) без привязки к какому-либо источнику ионизации, не занимаясь пересчетом потоков ионизирующих излучений, измеряемых, например, спутниками на больших h, на высоты D-области (в данном случае необходимо знать непрерывно изменяющуюся плотность атмосферы $\rho(h)$, а для заряженных частиц - кроме того, геометрию и характеристики магнитного поля Земли).

ГЕОМАГНЕТИЗМ И АЭРОНОМИЯ том 62 № 5 2022



Рис. 1. Оценка высотных профилей концентрации электронов Ne и положительных ионов A в D-области.

3. ЗАМЕЧАНИЯ О СОПОСТАВЛЕНИИ МОДЕЛЬНЫХ РАСЧЕТОВ С ЭКСПЕРИМЕНТАЛЬНЫМИ ДАННЫМИ

Любая модель, независимо от того является она эмпирической, теоретической или полуэмпирической, нуждается в оценке точности расчетов по ней, а также при необходимости, в определении методов и способов улучшения модели. Оба вопроса решаются на основании сопоставления модельных расчетов с экспериментальными данными. Даже если модель относится к эмпирической, то всегда найдутся данные экспериментов, которые по разным причинам не учитывались при разработке модели или были получены позднее (см. [Ляхов и др., 2019]).

Сначала, базируясь на общепринятых известных позициях, по отечественным и зарубежным литературным источникам попытаемся оценить наш уровень знаний о параметрах, входящих в уравнения (19)-(23) и табл. 1. Эти оценки показаны в табл. 2. Они, конечно, не претендуют на "истину в последней инстанции", но весьма близки к реальности, и позволяют сделать вполне логический вывод: для улучшения согласия модельных расчетов с какими-либо экспериментальными данными или, говоря другими словами, для калибровки и уточнения модели в первую очередь необходимо использовать неизвестные и плохо изученные параметры. В нижней части Д-области, где велика роль X_1^-, X_2^- и $\lambda \ge 1$, наименее известными параметрами являются $I_1, I_2, \alpha_i, q, [O_3]$; в верхней части, в которой в принципе должны

ГЕОМАГНЕТИЗМ И АЭРОНОМИЯ том 62 № 5 2022

преобладать X_1^+ , X_2^+ и $\lambda \ll 1$, $-I_1$, I_2 , α_{d_2} , q, [H₂O], [CO₂]. На $h \leq 65-70$ км важную роль может сыграть учет концентрации непрерывно изменяющегося молекулярного кислорода, так как скорость прилипания *Ne* к O₂ в тройных соударениях прямо пропорциональна [O₂]², и, например, увеличение [O₂] всего на 10% приводит к росту этой скорости уже на 21%.

Аналогично [Ляхов и др., 2019], считается, что согласие расчетов с экспериментом вполне удовлетворительное, если результаты модельных расчетов укладываются в инструментальную точность измерения того или иного аэрономического параметра. В противном случае делается попытка улучшить расчеты, варьируя, как отмечалось выше, неизвестные и плохо изученные параметры.

Методология сопоставления расчетов с экспериментами при использовании Ne(h) из банков данных заключается в следующем. Сначала по уравнениям (38) и (39) определяются величины q(h) с использованием экспериментальных значений Ne(h). Затем найденные q(h) используются в (37) для расчета Ne(h), которое далее сопоставляется с уже использованным Ne(h) из банков данных. Исходя из простых логических соображений, в рамках инструментальной точности измерений Ne(h) в *D*-области расчеты по (37) должны совпасть с экспериментальными данными. Если этого не происходит даже при варьировании неизвестных параметров, делается вывод о необходимости совершенствования модели.

КОЗЛОВ и др.

Таблица 2. Примерные оценки уровня знаний о параметрах, входящих в уравнения (19)–(23)

N⁰	Параметр	Характеристика параметра
1	[N ₂], см ⁻³	Известна достаточно хорошо. Является непрерывно изменяющейся величиной [Зуев, Комаров, 1986; Козлов и др., 2014; Беккер, 2018]. Среднее квадратическое отклонение $\sigma(N_2)$ зависит от h , широты, времени суток, солнечной активности (СА). С ростом $h \sigma(N_2)$ увеличивается
2	[O ₂], см ⁻³	Характеризуется примерно так же, как и [N ₂]. При этом $\sigma(O_2) > \sigma(N_2)$ [Беккер, 2018]
3	[H ₂ O], см ⁻³	Известна плохо. Зависит от <i>h</i> , подстилающей поверхности (суша-вода) и погоды над ней. В многокомпонентных моделях рассчитывается по специальному уравнению
4	[CO ₂], см ⁻³	Известна плохо. Зависит от высоты. Часто принимается $[CO_2] \approx 3 \times 10^{-4}([N_2] + [O_2])$
5	[O ₃], см ⁻³	Разброс значений большой. Зависит от СА, широты. Уменьшается с ростом <i>h</i>
6	<i>Т</i> , К	Зависит от <i>h</i> , широты, сезона, СА. Однако разброс относительно известных средних величин не столь уж и большой [Зуев, Комаров, 1986]
7	[X ₁ ⁺], см ⁻³	Механизмы возникновения первичных ионов N ⁺ ₂ , O ⁺ ₂ , NO ⁺ хорошо известны. Количественные оценки зависят от многих других аэрономических параметров
8	$[X_2^+], \mathrm{cm}^{-3}$	Не известен конечный сложный ион в процессе преобразования положительных ионов
9	$[X_1^-], \mathrm{cm}^{-3}$	Первичным отрицательным ионом является O ₂ , возникающий по реакции (3)
10	$[X_2^-], \mathrm{cm}^{-3}$	Не известен конечный сложный ион в процессе преобразования отрицательных ионов
11	$\alpha_{d1}, \mathrm{cm}^{-3} \mathrm{c}^{-1}$	Известна с некоторым разбросом для всех ионов X_1^+ из лабораторных экспериментов
12	$\alpha_{d2}, \mathrm{cm}^{-3} \mathrm{c}^{-1}$	Неизвестна. Предполагается, что $\alpha_{d2} \approx (5-10) \alpha_{d1}$
13	<i>Ne</i> , см ⁻³	Созданы, как отмечалось ранее, банки данных <i>Ne(h)</i> . Экспериментально измеряются разными методами и способами. Лучшие точности имеют импедансный зонд и фазовые измерения на двух парах когерентных частот (~10–15% [Смирнова и др., 1990; Ляхов и др., 2019])
14	$q, cm^{-3}c^{-1}$	Точность оценок используемых теоретических или так называемых экспериментальных значений <i>q</i> по различным источникам разная и может достигать ~ 25–50% [Смирнова и др., 1990]. Эта точность значительно хуже по сравнению с точностью измерений <i>Ne(h)</i>
15	$\begin{array}{c} \beta, \alpha_7 - \alpha_{16}, \\ c m^{-6} c^{-1}, \\ c m^{-3} c^{-1} \end{array}$	Известны хорошо из лабораторных экспериментов
16	α_i , см ⁻³ с ⁻¹	Неизвестна особенно с учетом разного состава положительных и отрицательных ионов. Обычно используют $\alpha_i \approx 10^{-6} - 10^{-8}$ (см., например, [Хастед, 1965; Козлов, 1971])
17	I_1, c^{-1}	$I_1 \approx 0.35 - 0.38$, что примерно соответствует полуденным условиям на средних широтах. Не учитывается очевидный факт, что I_1 зависит от зенитного угла Солнца
18	I_2, c^{-1}	Неизвестна, не говоря уже о зависимости I ₂ от зенитного угла Солнца

Еще раз подчеркнем, что на $h \ge 65-70$ км $Ne \approx$ $X_{1}^{+} + X_{2}^{+}$ и основным процессом исчезновения электронов являются реакции (1) и (2). Тогда для стационарных условий можно записать:

$$q \approx \alpha_d N e^2, \ \alpha_d \approx q / N e^2,$$
 (40)

и по величинам α_d судить о роли X_1^+ и X_2^+ . На более низких высотах $h \le 65$ км простое уравнение типа (40) получается только для ночных условий, когда процессы (5) и (6) не происходят:

$$q \approx \beta [O_2]^2 Ne. \tag{40}$$

Полученные выражения необходимо также использовать для оценок качества модельных расчетов. Кроме того, для этого целесообразно учитывать профили Ne(h), которые соответствуют типичным средним условиям [Danilov et al., 1995; Friedrich, Torkar, 2001; Friedrich et al., 2018].

4. ЗАКЛЮЧЕНИЕ

Изложенный полуэмпирический метод позволяет рассматривать многие вопросы аэрономии спокойной и возмущенной *D*-области, используя всего единственный эмпирический параметр высотный профиль Ne(h) в различных гелиогеофизических условиях на разных широтах. Особо обращает на себя внимание возможность приближенной оценки q(h), которая непосредственно не измеряется на этих высотах.

Конечность набора свободных параметров позволяет выполнять калибровку метода в разных геофизических условиях.

Детальные результаты численного моделирования для разных гелиогеофизических условий будут представлены во второй части статьи.

ФИНАНСИРОВАНИЕ РАБОТЫ

Работа выполнена в рамках Государственного задания № 1021052706265-3-1.5.4.

СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

 Беккер С.З. Вероятностно-статистические модели нижней невозмущенной среднеширотной ионосферы, верифицированные по данным наземных радиофизических измерений. Автореф. дис. канд. физ.-мат. наук. М.: ИДГ РАН, 26 с. 2018.

Власков В.А., Смирнова Н.В., Козлов С.И. Ионная кинетика, малые нейтральные и возбужденные составляющие в области D с повышенным уровнем ионизации. II. Вариации ионного состава и электронной концентрации // Космич. исслед. Т. 21. № 6. С. 892-896. 1983. - Егошин А.А., Ермак В.М., Зецер Ю.И. и др. Влияние метеорологических и волновых процессов на нижнюю

ионосферу в условиях минимума солнечной активности по экспериментальным данным о распростране-

ГЕОМАГНЕТИЗМ И АЭРОНОМИЯ том 62 Nº 5 2022

нии СДВ-ДВ в средних широтах // Физика Земли. № 3. C. 101–112. 2012.

- Зуев В.Е., Комаров В.С. Статистические модели температуры и газовых компонент атмосферы. Л.: Гидрометеоиздат, 254 с. 1986.

- *Козлов С.И.* Аэрономия искусственно возмушенных атмосферы и ионосферы Земли. М.: изд-во ТОРУС-ПРЕСС, 268 с. 2021.

Козлов С.И. Кинетика ионов в ночной области D ионосферы // Космич. исслед. Т. 9. № 1. С. 81-90. 1971.

- Козлов С.И., Власков В.А., Смирнова Н.В. Ионная кинетика, малые нейтральные и возбужденные составляюшие в области D с повышенным уровнем ионизации. I. Постановка задачи и общая схема процессов // Космич. исслед. Т. 20. № 6. С. 881-891. 1982.

- Козлов С.И., Власков В.А., Смирнова Н.В. Специализированная аэрономическая модель для исследований искусственной модификации средней атмосферы и нижней ионосферы. І. Требования к модели и основные принципы ее построения // Космич. исслед. Т. 26. № 5. C. 738-745. 1988.

- Козлов С.И., Ляхов А.Н., Беккер С.З. Основные принципы построения вероятностно-статистических моделей ионосферы для решения задач распространения радиоволн // Геомагнетизм и аэрономия. Т. 54. № 6. C. 767-779. 2014.

– Ляхов А.Н., Козлов С.И., Беккер С.З. Оценка точности расчетов по международной справочной модели ионосферы IRI-2016. І. Концентрация электронов // Геомагнетизм и аэрономия. Т. 59. № 1. С. 50-58. 2019.

Митра А.П. Воздействие солнечных вспышек на ионосферу Земли. М.: Мир, 370 с. 1977.

Нестерова И.И., Гинзбург Э.И. Каталог профилей электронной концентрации области D ионосферы. Новосибирск: изд-во ИГиГ, 210 с. 1985.

- Смирнова Н.В., Власков В.А. Моделирование высокоширотной *D*-области ионосферы / Динамические процессы и структура полярной ионосферы. Апатиты: КФ АН СССР. С. 42. 1980.

- Смирнова Н.В., Козлов С.И., Власков В.А. Специализированная аэрономическая модель для исследований искусственной модификации средней атмосферы и нижней ионосферы. II. Сопоставление результатов расчетов с экспериментальными данными // Космич. исслед. Т. 28. № 1. С. 77-84. 1990.

Смирнова Н.В., Козлов С.И., Власков В.А., Овчинников Н.А. Ионная кинетика, малые нейтральные и возбужденные составляющие в области D с повышенным уровнем ионизации. III. Вариации малых нейтральных и возбужденных составляющих // Космич. исслед. T. 22. № 4. C. 565–571. 1984.

- Хастед Дж. Физика атомных столкновений. М.: Мир, 710 с. 1965.

- Bekker S.Z., Ryakhovsky I.A., Korsunskaya J.A. Modeling of the lower ionosphere during solar X-ray flares of different classes // J. Geophys. Res. - Space. V. 126. № 2. e2020-JA028767. 2021.

https://doi.org/10.1029/2020JA0287676

- Danilov A.D., Rodevich A.Yu., Smirnova N.V. Problems with incorporating a new D-region model into the IRI // Adv. Space Res. V. 15. № 2. P. 165–167. 1995.

– Friedrich M., Torkar K.M. FIRI: A semiempirical model of the lower ionosphere // J. Geophys. Res. V. 106. № A10.
 P. 21409–21418. 2001.

- Friedrich M., Pock C., Torkar K. FIRI-2018, an updated empirical model of the lower ionosphere // J. Geophys. Res. - Space. V. 123. P. 6737-6751. 2018.

https://doi.org/10.1029/2018JA025437

- Gomonov A., Yurik R., Zolotov O. Earth's ionosphere D-region vertical electron density profile data during March 1–31, 2017 according to high-latitudinal Tumanny observatory partial reflection radar measurements and Polar Geophysical Institute's model // Data in Brief. V. 31. 105848. 2020.

- *Read G.C.* Influence of ionization on the neutral and ionized atmosphere / Dynamical and Chemical Coupling Between the Neutral and ionized atmosphere. Boston: D. Reidel Pub Co. P. 101. 1977.

- *Ruseh D.W., Stewart A.J., Hays P.B. et al.* The N1 (5200 A) dayglow // J. Geophys. Res. V. 80. № 16. P. 2300. 1975.

- *Swider Wi., Keneshea T.F.* Decrease of ozone and atomic oxygen in the lower mesosphere during PCA event // Planet. Space Sci. V. 21. P. 1969. 1973.

- *Thorne R.M.* Influence of relativistic electron precipitation on the lower ionosphere and stratosphere / Dynamical and Chemical Coupling Between the Neutral and ionized atmosphere. Boston: D. Reidel Pub Co. P. 161. 1977.

- Whitten R.C., Poppoff I.G., Edmonds R.S., Berning W.W. Effective recombination coefficients in the lower ionosphere // J. Geophys. Res. V. 70. № 7. P. 1737–1742. 1965.