Сравнительная оценка влияния молекулярного рассеяния и общего содержания озона в атмосфере на характеристики УФ-радиации

И.Н. Мельникова¹, Т.А. Мурина², И.А. Мазепа³, И.С. Гаранина³

¹ Научно-исследовательский центр экологической безопасности РАН 197110, Санкт-Петербург, ул. Корпусная, 18 E-mail: <u>Irina.Melnikova@pobox.spbu.ru</u> ² Государственный политехнический университет ³ Российский государственный гидрометеорологический университет

Влияние УФ-радиации на живые организмы на поверхности земли очень важно, его воздействие, как положительное, так и отрицательное, обсуждалось многократно. Атмосфера Земли задерживает солнечную радиацию с длиной волны короче 0,28 мкм практически полностью. В качестве основного фактора в атмосфере, ослабляющего УФ-радиацию, фигурирует атмосферный озон, неравномерно распределенный по всей толще атмосферы и имеющий максимум на высоте 10-15 км. Весьма значительно ослабляет УФ-радиацию молекулярное рассеяния в атмосфере, воздействие которого оценено в работе. Для этого была рассмотрена модель однородной атмосферы для 6 длин волн: 0,28, 0,30, 0.32, 0,34, 0,36, 0,40 мкм, для 2-х значений атмосферного давления, соответствующих уровню моря и высоте 5000 м: 1000 и 500 мб, и для 3-х значений содержания озона в атмосфере: нормальное для лета и средних широт, уменьшенное на 10 и на 50%. Альбедо подстилающей поверхности принято 0 и 0,8. Расчет потоков солнечной УФ радиации и доли рассеянного света в потоке пропущенной солнечной радиации в условиях безоблачной атмосферы методом Эддингтона. Рассчитывались отраженный и пропущенный потоки солнечной УФ-радиации в зависимости от зенитного угла солнца, а также их отношение и доля рассеянной радиации в пропущенном потоке.

Введение

Влияние УФ-радиации на живые организмы на поверхности земли, как положительное, так и отрицательное, многократно обсуждалось [1-3]. Атмосфера Земли задерживает солнечную радиацию с длиной волны короче 0,28 мкм практически полностью. Наиболее биологически активной является УФ-В радиация в спектральном диапазоне 0,29-0,32 нм и поэтому зачастую радиация в этом диапазоне измеряется в эритемных единицах. В качестве основного фактора в атмосфере, ослабляющего УФ-радиацию, обычно рассматривается атмосферный озон, неравномерно распределенный по всей толще атмосферы и имеющий максимум на высоте 10-15 км. Однако, весьма значительно ослабляет УФ-радиацию также и молекулярное рассеяния в атмосфере. Данная работа посвящена оценке влияния молекулярного рассеяния на уменьшение потока пропущенной УФрадиации у поверхности земли. Для этого была рассмотрена простейшая модель однородной атмосферы для 2-х значений атмосферного давления, соответствующих уровню моря и высоте 5000 м: 1000 и 500 мб, и 3-х значений содержания озона в атмосфере: нормальное для лета и средних широт, уменьшенное на 10 и на 50%. Напомним, что самые значительные наблюдаемые уменьшения содержания озона составляют 30%. Потоки УФ-излучения рассчитывались в ряде длин волн в диапазоне 0,28-0,40 мкм. Выбрано два значения альбедо подстилающей поверхности 0 и 0,8. Рассматриваются потоки отраженной и пропущенной радиации, поток на вертикальную поверхность и некоторые другие характеристики.

Метод расчета

Расчет потоков солнечной УФ радиации и доли рассеянного света в потоке пропущенной солнечной радиации в условиях безоблачной атмосферы методом Эддингтона [4-6]. Оптическая толщина атмосферы обозначим τ_0 . Рассчитывались отраженный и пропущенный потоки солнечной УФ-радиации на горизонтальную и вертикальную поверхности в единицах потока от Солнца на верхней границе атмосферы $S_{\lambda}\mu_0$ в зависимости от зенитного угла солнца, а также их отношение и доля рассеянной радиации в пропущенном потоке.

Выражения для полусферического потока отраженной солнечной радиации на верхней границе атмосферы (плоское альбедо атмосферы) $F^{\uparrow}(0,\mu_0)$ и потока пропущенной радиации у земной поверхности (освещенность поверхности или пропускание) $F^{\downarrow}(\tau_0,\mu_0)$ получаются путем решения уравнений для полусферических потоков с граничными условиями $F^{\uparrow}(\tau_0,\mu_0)=F^{\downarrow}(0,\mu_0)=0$, что соответствует допущению: альбедо поверхности A=0, где μ_0 - косинус зенитного угла Солнца и имеют вид следуя обозначениям [4,5]:

$$F^{\uparrow}(0,\mu_{0}) = m_{6} \left[(1 - \kappa \mu_{0})(a_{2} + \kappa \gamma_{3})e^{\kappa \tau_{0}} - (1 + \kappa \mu_{0})(a_{2} - \kappa \gamma_{3})e^{-\kappa \tau_{0}} - 2\kappa(\gamma_{3} - a_{2}\mu_{0})e^{-\frac{\tau_{0}}{\mu_{0}}} \right]$$

$$F^{\downarrow}(\tau_{0},\mu_{0}) = \left[1 - m_{6}(m_{1} - m_{2} - m_{3}) \right]e^{-\frac{\tau_{0}}{\mu_{0}}}$$

где введены обозначения:

$$m_{1} = (1 + \kappa \mu_{0})(a_{1} + \kappa \gamma_{4})e^{\kappa\tau}, \qquad m_{2} = (1 - \kappa \mu_{0})(a_{1} - \kappa \gamma_{4})e^{-\kappa\tau},$$

$$m_{3} = 2\kappa(\gamma_{4} + a_{1}\mu_{0})e^{\tau/\mu_{0}}, \qquad m_{4} = (\kappa + \gamma_{1})e^{\kappa\tau} + (\kappa - \gamma_{1})e^{-\kappa\tau},$$

$$m_{5} = 1 - \kappa^{2}\mu_{0}^{2}, \qquad m_{6} = \frac{\omega'}{m_{4}m_{5}},$$

$$a_{1} = \gamma_{1}\gamma_{4} + \gamma_{2}\gamma_{3}, \qquad a_{2} = \gamma_{1}\gamma_{3} + \gamma_{2}\gamma_{4},$$

$$\kappa = \sqrt{\gamma_{1}^{2} - \gamma_{2}^{2}}$$

$$\gamma_{1} = \frac{1}{4}[7 - \omega'(4 + 3g')], \qquad \gamma_{2} = -\frac{1}{4}[1 - \omega'(4 - 3g')]$$

$$\gamma_{3} = \frac{1}{4}(2 - 3g'\mu_{0}), \qquad \gamma_{4} = 1 - \gamma_{3},$$
(2)
(3)

Здесь: g' – параметр асимметрии индикатрисы рассеяния, ω' – альбедо однократного рассеяния. Учет альбедо поверхности производился согласно известным соотношениям, приведенным, например, в [6]:

$$\overline{F}^{\uparrow}(0,\mu_0) = F^{\uparrow}(0,\mu_0) + A_s V(\tau') \overline{F}^{\downarrow}(\tau_0,\mu_0)$$

$$\overline{F}^{\downarrow}(\tau_0,\mu_0) = \frac{F^{\downarrow}(\tau_0,\mu_0)}{1 - A_s A(\tau_0)}$$
(4)

где $A(\tau=0)$ и $V(\tau_0)$ - сферическое альбедо и пропускание выражаются следующими интегральными соотношениями:

$$A(\tau = 0) = 2\int_{0}^{1} F^{\uparrow}(0, \mu_{0})\mu_{0}d\mu_{0}$$

$$V(\tau_{0}) = 2\int_{0}^{1} F^{\downarrow}(\tau_{0}, \mu_{0})\mu_{0}d\mu_{0}$$
(5)

Откуда, выполняя интегрирование, можно получить выражения для величины A(0) в случае диффузной радиации, следуя [4]

$$A(0) = \frac{\gamma_2 \left(1 - e^{-2\kappa\tau_0} \right)}{\kappa + \gamma_1 + (\kappa - \gamma_1) e^{-2\kappa\tau_0}}$$
(6)

и для величины $V(\tau_0)$ согласно [4,5]):

$$V(\tau_0) = \frac{2\kappa e^{-\kappa\tau_0}}{\kappa + \gamma_1 + (\kappa - \gamma_1)e^{-2\kappa\tau_0}}$$
(7)

Причем, согласно [6] можно принять приближенное равенство:

$$A(0) \approx \frac{4}{4+3(1-g)\tau_0}$$
.

Доля рассеянного света в падающем потоке может быть вычислена по формуле

$$tt = \frac{\overline{F}^{\downarrow}(\tau_0, \mu_0) - \exp(-\frac{\tau_0}{\mu_0})}{\overline{F}^{\downarrow}(\tau_0, \mu_0)}$$
(8)

Для анализа характеристик радиации, выходящей из слоя, оказывается полезным исследовать отношение отраженного потока на верхней границе атмосферы к потоку, пропущенному слоем атмосферы (не путать с альбедо поверхности, где в определении стоит поток вверх, отраженный поверхностью на уровне нижней границы атмосферы):

$$rr = \frac{\overline{F}^{\uparrow}(\tau = 0, \mu_0)}{\overline{F}^{\downarrow}(\tau_0, \mu_0)}.$$

Для оценки потенциальной УФ-опасности для здоровья человека следует иметь значения потоков прямой и диффузной радиации на вертикальную поверхность (поток УФ-радиации, приходящий на кожу стоящего вертикально человека), применяя следующие соотношения для потока прямой радиации на вертикальную поверхность, ориентированную на солнце:

$$\overline{F}^{\downarrow}_{vert}(\tau_0,\mu_0)_{direct} = \frac{F^{\downarrow}(\tau_0,\mu_0)}{2}$$
(9)

и для потока суммарной радиации на вертикальную поверхность, ориентированную на солнце:

$$\overline{F}^{\downarrow}_{vert}(\tau_0,\mu_0)_{Sum} = \frac{\overline{F}^{\downarrow}(\tau_0,\mu_0)}{2} + \overline{F}^{\downarrow}(\tau_0,\mu_0)\sin(\mu_0)$$
(10)

Соответственно, поток суммарной радиации на вертикальную поверхность, ориентированную от солнца выражается формулой:

$$\overline{F}^{\downarrow}_{vert}(\tau_0,\mu_0)_{Sum} = \overline{F}^{\downarrow}(\tau_0,\mu_0)\sin(\mu_0)$$
(11)

Для получения потоков в энергетических единицах необходимо полученные значения умножить на величину внеатмосферного значения потока и косинус зенитного угла солнца $S_{\lambda}\mu_{0}$.

Оптическая модель атмосферы

Для расчета радиационных характеристик необходимо задать оптическую модель атмосферы – набор оптических параметров, описывающих среду и падающее излучение. Расчет характеристик радиации проводился в 6 длинах волн: 0,28, 0,30, 0.32, 0,34, 0,36, 0,40 мкм. Будем рассматривать простейшую вертикально однородную модель атмосферы, так как согласно выводу, сделанному в [6] при определении потоков пропущенной радиации подобное приближение внесет ошибку в пределах нескольких процентов (<10%). Считаем, также, что в молекулярной атмосфере присутствуют атмосферные аэрозоли, рассеивающие и поглощающие свет. Введем следующие величины:

• оптическая толщина безоблачной атмосферы $\tau_0 = \tau_{a,p} + \tau_{a,n} + \tau_{Rel} + \tau_{oz}$,

где τ_{ap} - оптическая толщина аэрозольного рассеяния, τ_{an} - оптическая толщина аэрозольного поглощения, τ_{Rel} и τ_{oz} - оптические толщины молекулярного (рэлеевского) рассеяния и поглощения озоном;

• альбедо однократного рассеяния (вероятность выживания кванта) $\omega = (\tau_{ap} + \tau_{Rel})/\tau_0$;

Модель атмосферы в нашем случае будем описывать следующими параметрами, значения которых выбраны согласно данным [8]:

 $\tau_{\rm Rel}$ 1000мб - оптическая толщина молекулярного рассеяния атмосферы на уровне моря;

*т*_{Rel} 500мб - оптическая толщина молекулярного рассеяния атмосферы на высоте 5 км;

 τ_{ap} и τ_{an} аэрозольная оптическая толщина рассеяния и поглощения;

тог оптическая толщина поглощения озона для нормального содержания (I);

0,9 *т*_{ог} – оптическая толщина поглощения озона для содержания, уменьшенного на 10% (II);

0,5 *т*_{oz} – оптическая толщина поглощения озона для содержания, уменьшенного вдвое (III);

 $\tau_{,i,1000}$ и $\tau_{,i,500}$ - суммарная оптическая толщина для і-той модели атмосферы на уровне моря и на высоте 5 км;

 $\omega_{1,1000}$ и $\omega_{1,500}$ – альбедо однократного рассеяния для і-той модели атмосферы на уровне моря и на высоте 5 км;

 S_{λ} – спектральная солнечная постоянная по данным [7];

Спектральные значения оптических параметров приведены в Табл. 1.

Модель	λ, мкм	0,28	0,30	0,32	0,34	0,36	0,40
	$ au_{ m Rel}$ 1000мб	1,5160	1,1524	0,8885	0,6974	0,5547	0,3640
	$\tau_{\rm Rel}$ 500мб	0,7580	0,5762	0,4443	0,3487	0,2774	0,1820
	$ au_{an}$	0,3870	0,3711	0,3550	0,3390	0,3390	0,2760
	$ au_{ m an}$	0,0400	0,0400	0,0400	0,0400	0,0400	0,0400
	<i>т</i> _{рас} 1000мб	1,9030	1,5235	1,2435	1,0364	0,8937	0,6400
	500мб	1,1450	0,9473	0,7993	0,6877	0,6164	0,4580
Ι	$ au_{ m oz}$	36,140	3,4450	0,3061	0,0220	0,61(-3)	0,0000
II	$0.9 \tau_{oz}$	32,431	3,1001	0,2750	0,0191	0,55(-3)	
III	$0.5 \tau_{oz}$	18,070	1,7233	0,1530	0,0110	0,30(-3)	
т		20.000	5 0005	1 5000	1 000 4	0.0110	0.6000
I I	$ au_{ m I,1000}$	38,080	5,0085	1,5896	1,0984	0,9440	0,6800
	$ au_{ m II,1000}$	34,374	4,6276	1,5585	1,0955	0,9440	
111	$ au_{\mathrm{III},1000}$	20,013	3,0068	1,4365	1,0874	0,9430	
Ι	$\omega_{0\mathrm{I},1000}$	0,04044	0,30418	0,78227	0,94355	0,95657	0,94118
II	$\omega_{0 \text{ II},1000}$	0,05934	0,32922	0,79788	0,94605	0,95657	
III	W _{0 III,1000}	0,10566	0,50669	0,86564	0,953099	0,95758	
Ι	$ au_{ m I,500}$	37,325	4,4670	1,1454	0,7497	0,6671	0,4980
II	$ au_{ m II,500}$	33,616	4,1220	1,1143	0,7468	0,6665	
III	$ au_{ m III,500}$	19,255	2,7451	0,9923	0,7387	0,6640	
Ι	$\omega_{0 L500}$	0,03067	0,18914	0,69784	0,91730	0,93089	0,91967
II	$\omega_{0.11,500}$	0,03448	0,20471	0,71731	0,92086	0,93173	
III	$\omega_{0 \text{ III } 500}$	0,05946	0,31505	0,8055	0,93096	0,93524	
	· 11,500						
	S_{λ} ,Вт м ⁻² нм ⁻¹	87,9615	305,720	793,823	1195,79	1294,811	1850,01

Таблица 1. Оптическая модель однородной безоблачной атмосферы в УФ диапазоне

Альбедо подстилающей поверхности выбрано 0 и 0,8.

Принято приближение изотропного рассеяния (g = 0), так как в данном рассмотрении нас интересуют потоки восходящего и нисходящего излучения, а форма релеевской индикатрисы близка к изотропной и оказывает влияние только на угловое распределение интенсивности излучения. Расчет потоков выполнен для зенитных углов солнца: 0, 15, 30, 45, 60, 75 градусов.

Результирующими величинами являются:

Потоки отраженной и пропущенной радиации; отношение отраженного атмосферой потока на верхней границе к пропущенному потоку на уровне подстилающей поверхности; доля диффуз-

ной радиации в пропущенном потоке; поток на вертикальную плоскость, ориентированную к солнцу и от солнца. Все величины приводятся на рисунках для зенитного угла солнца 45°.

Результаты расчетов

На рисунках представлены рассчитанные характеристики УФ-радиации для зенитного угла солнца 45°.

На рис. 1 представлена спектральная зависимость в логарифмическом масштабе отношения отраженного атмосферой потока к пропущенному потоку, которая показывает, насколько отраженный атмосферой поток УФ радиации превосходит пропущенный к подстилающей поверхности в диапазоне 0,28 – 0,30 мкм. Видно, что если для длин волн больше 0630 мкм разница между моделями (содержанием озона) и давлением в атмосфере практически отсутствует, то для длины волны короче 0,30 мкм содержание озона заметно влияет на рассматриваемую величину.



Рис. 1 Отношение отраженного потока к пропущенному в зависимости от длины волны для моделей атмосферы I (отмечено ромбами) и II (отмечено треугольниками) и двух случаев атмосферного давления 500 (штриховая линия) и 1000 мб (сплошная линия)

Спектральная зависимость отраженного потока (рис. 2) формируется двумя процессами – релеевским рассеянием, определяющим возрастание в коротковолновой области и уменьшение, вызванное поглощением озоном. Альбедо поверхности очень слабо влияет на отраженный поток и на величину отношения отраженного потока, к пропущенному.



Рис. 2. Поток отраженной радиации в относительных единицах S_Aµ₀

На рис. З представлена доля диффузной радиации в потоке на подстилающую поверхность. Видно, как меняется по спектру доля рассеянной УФ-радиации в пропущенном потоке для 2-х моделей содержания озона в атмосфере и 2-х значений альбедо подстилающей поверхности. Увеличение альбедо поверхности от 0 до 0,8 приводит к увеличению доли рассеянной радиации, причем влияние альбедо поверхности значительнее для длин волн длиннее 0,3 мкм. Вполне закономерно сильное влияние величины атмосферного давления на увеличение доли диффузной радиации. Содержание озона в атмосфере выявляется в области длин волн короче 0,30 мкм.



Рис. 3. Доля диффузной радиации в пропущенном потоке УФ-радиации в зависимости от длины волны

Спектральные зависимости потока, пропущенного атмосферой к подстилающей поверхности, в энергетических единицах демонстрируются на рис. 4. Увеличение альбедо поверхности до 0,8 по влиянию на поток у подстилающей поверхности равнозначно уменьшению содержания озона на 50%. Так же как и увеличение высоты над уровнем моря до 5000 м (уменьшение давление до 500 мб). Интересно, что влияние увеличения альбедо поверхности на поток УФ-радиации у поверхности оказывается значительнее, чем уменьшение давления.



Рис. 4. Спектральные зависимости потока пропущенной УФ-радиации на горизонтальную поверхность в энергетических единицах для 2-х моделей атмосферы (I – сплошная или штриховая линии) и III – пунктирная линия), 2-х значений атмосферного давления (1000 мб – отмечено квадратами и 500 мб – треугольниками) и 2-х значений альбедо поверхности (A=0 – прозрачные значки на кривых и A=0,8 – сплошные значки)

Спектральная зависимость потока на вертикальную поверхность показаны на рис. 5, а угловые зависимости – на рис. 6. Поток на вертикальную поверхность хорошо моделирует освещение тела стоящего человека. Оказывается, что при освещении солнцем под углом 45° на вертикальную поверхность поток при нормальном содержании озона (особенно в случае альбедо поверхности A=0,8) равен и даже превосходит поток УФ-радиации при содержании озона, уменьшенном вдвое. Из угловой зависимости потоков на горизонтальную и вертикальную поверхности следует, что при зенитных углах освещения превышающих 30° поток на вертикальную поверхность превосходит поток на горизонтальную поверхность. Причем на длине волны 0,32 мкм и углах освещения больших 60° поток в атмосфере с нормальным содержанием озона примерно равен потоку с уменьшенным вдвое содержанием озона.



Рис. 5. Спектральные зависимости потока пропущенной УФ-радиации на вертикальную поверхность в энергетических единицах для модели атмосферы I, 2-х значений атмосферного давления (1000 мб – отмечено квадратами и 500 мб – треугольниками) и 2-х значений альбедо поверхности (A=0 – прозрачные значки на кривых и A=0,8 – сплошные значки). Вертикальная поверхность ориентирована к солнцу (сплошные линии) и от солнца (штриховые)



Рис. 6. Угловые зависимости потока пропущенной УФ-радиации на горизонтальную (квадраты) и вертикальную (треугольники) поверхности для длин волн 0,30 и 0,32 мкм (указано на рис.) для атмосферного давления 1000 мб и моделей атмосферы I (прозрачные значки) и II (сплошные значки)

Заключение

В качестве основного компонента в атмосфере, ослабляющего УФ-радиацию, является атмосферный озон. Однако, весьма важным ослабляющим фактором следует признать молекулярное рассеяния в атмосфере, на что указывает сравнение результатов в случае атмосферного давления 1000 и 500 мб. Также большое влияние оказывает геометрия освещения и альбедо поверхности. Так, при рассмотренных сочетаниях указанных факторов поток УФ-радиации при нормальном содержании озона в атмосфере превосходит поток при содержании озона, уменьшенном вдвое.

Литература

1. *Kondratyev K.Y., Varotsos C.A.* Global total ozone dynamics - Impact on surface solar ultraviolet radiation variability and ecosystems // *Environmental Science and Pollution Research* 1996 V. 3 No. 4, P. 205-209.

2. *Kondratyev K.Y., Varotsos C.A.* Global total ozone dynamics - Impact on surface solar ultraviolet radiation variability and ecosystems .1. Global ozone dynamics and environmental safety // Environmental Science and Pollution Research, 1996, V. 3, No. 3, P. 153-157.

3. Varotsos C., Kondratyev K.Y., Katsikis S. On the relationship between total ozone and solar ultraviolet radiation at St Petersburg, Russia // Geophysical Research Letters, 1995, V. 22, No. 24, P. 3481-3484.

4. *Harshvardhan, M.D. King.* Comparative accuracy of diffuse radiative properties computed using selected multiple scattering approximations // Journal of the Atmospheric Sciences, V. 50, 1993, P. 247-259.

5. *King*, *M.D.*, *Harshvardhan*. Comparative accuracy of the albedo, transmission, and absorption for selected multiple scattering approximations // NASA Reference Publications, 1160, 41 p.

6. Минин И.Н. Теория переноса излучения в атмосферах планет // М.: Наука, 1988. 264 с.

7. Jacqueline Lenoble. Laboratoire d'Optique Atmospherique\UFR de Physique Bat. P5\USTL\59655 Villeneuve d'Ascq\France\Universite des Sciences et Technologies de Lille\station name Villard_St_Pancrace // частное сообщение.

8. Радиационные характеристики атмосферы и земной поверхности, под ред. К.Я. Кондратьева // Л.: Гидрометеоиздат, 1969. 564 с.