

Смульский И.И., Кротов О.И. Новый алгоритм расчета инсоляции Земли / Институт криосферы Земли СО РАН. - Тюмень, 2013. - 38 с. - Илл.: 7.- Библиогр.: 23 назв. - Рус. Деп. в ВИНТИ 08.04.2013 № 103-В2013.

РОССИЙСКАЯ АКАДЕМИЯ НАУК
СИБИРСКОЕ ОТДЕЛЕНИЕ
ИНСТИТУТ КРИОСФЕРЫ ЗЕМЛИ

УДК 551.521.1+521.1

И.И. Смульский, О.И. Кротов

НОВЫЙ АЛГОРИТМ РАСЧЕТА ИНСОЛЯЦИИ ЗЕМЛИ

Тюмень 2013

Аннотация

Для исследования палеоклимата М. Миланковичем разработана теория инсоляции Земли. Расчеты инсоляции по упрощенным методам используются также в метеорологии, в строительстве и в др. областях. Новый алгоритм расчета инсоляции основан на результатах точного решения задачи 2-х тел. Он отличается от прежнего метода простотой и большей приспособленностью к компьютерным вычислениям. Приведено обоснование нового алгоритма, и представлена его реализация в среде MathCad. Рассчитаны распределения инсоляции по широте за год и за калорические полугодия в современную эпоху. Вычислено изменение инсоляции в эквивалентных широтах за 200 тыс. лет. Результаты расчетов сопоставлены с результатами других авторов и обоснована достоверность нового метода.

Рассчитана динамика инсоляции в современную эпоху. Показаны перспективы применения ее результатов для выяснения причин изменения природных процессов, которые зависят от инсоляции.

1. Введение

Количество тепла Солнца, поступающее на Землю, т.е. инсоляция Земли, является важным фактором процессов, происходящих на нашей планете. Одной из наиболее вероятной причиной геологических изменений в истории Земли может являться изменение ее инсоляции. На протяжении почти двух столетий изучается влияние инсоляции на климат Земли прошедших эпох. В этих исследованиях используется методика расчета инсоляции, которую в законченном виде представил М. Миланкович в своих работах, например, в работе [1]. Она является достаточно сложной. Поэтому ряд операций, как, например, вычисление инсоляции в эквивалентных широтах, обычно не проводится. В последнее время из-за сложности этой теории в литературе наблюдается ее непонимание. Например, в работе [2] утверждается, что “в своих расчетах Миланкович пренебрег прямым вкладом изменений эксцентриситета в инсоляционную кривую...”. В действительности М. Миланкович создал теорию расчета инсоляции Земли с учетом всех факторов, в том числе и эксцентриситета. Поэтому создание более простого алгоритма вычисления инсоляции будет способствовать ее пониманию и адекватному применению.

Изменение инсоляции по поверхности Земли и ее динамика представляет интерес специалистам в различных отраслях деятельности человека и в разных областях науки. Например, в строительстве расчеты инсоляции и ее нормирования играют важную роль для обоснования застройки городов [3]. При исследовании причин изменения различных факторов в биологии, медицине и в метеорологии все чаще

привлекается динамика инсоляции для поиска корреляционных связей. В этих работах авторы вынуждены развивать свои подходы по расчету инсоляции земной поверхности и влиянию на нее движения Венеры [4], других планет [5] и Луны [6]. В этих подходах, как правило, из всех факторов, от которых зависит инсоляция, учитывается только изменение расстояния между Землей и Солнцем. Например, в работе [6] получена амплитуда колебания инсоляции 84.9 мВт/м^2 за счет месячных изменений этого расстояния при движении Луны. Из приведенных примеров использования инсоляции видно, что создание простого алгоритма ее расчета с учетом всех факторов, от которых она зависит, является своевременным.

В разработанном М. Миланковичем [1] алгоритме расчета инсоляции Земли для определения зависимости долготы Солнца λ от времени t приближенным аналитическим методом интегрируется дифференциальное уравнение. Оно следует из второго закона Кеплера. На основании решений задачи двух тел мы получили [7] - [8] точную аналитическую зависимость для времени от полярного угла φ_o или долготы λ . Эта зависимость значительно упрощает выражение для инсоляции. Поэтому появляется большая ясность метода, и упрощаются вычисления.

2. Основные результаты задачи двух тел

Для расчета инсоляции Земли необходимо определять положения Солнца над точкой поверхности Земли. Так как относительно Земли происходит движение Солнца по орбите, идентичной орбите Земли, то параметры орбиты Земли используются для описания движения Солнца в течение года. Аналогично параметры вращательного движения Земли используются для расчета суточного движения Солнца.

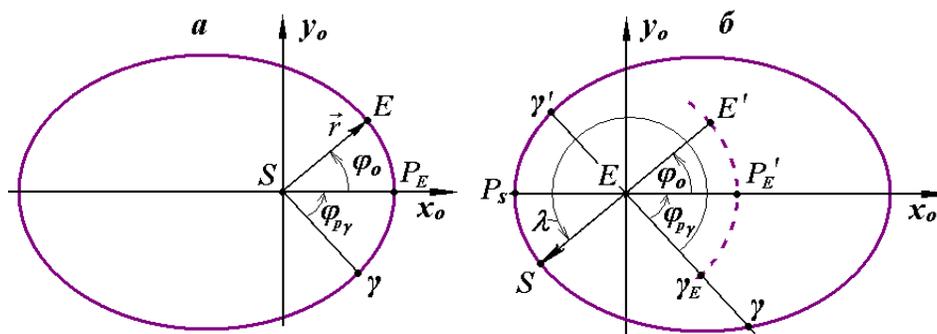


Рис. 1. Схемы движения Земли (E) по орбите вокруг Солнца (а) и Солнца (S) относительно Земли (б): γ - точка весеннего равноденствия; P_E – перигелий Земли; P_S – перигей Солнца; φ_o – полярный угол Земли; φ_{py} – угол перигелия Земли; $\nu = \angle \gamma E P_S$ – угол перигея Солнца; λ – долгота Солнца; пунктирная линия и точки E' , P'_E и γ_E на ней являются условными изображениями орбиты Земли на схеме орбитального движения Солнца.

На рис. 1 представлены схемы движений Земли относительно Солнца и Солнца относительно Земли. Плоскость орбиты Земли (рис. 1а) пересекает плоскость экватора

по линии $S\gamma$. Точку весеннего равноденствия γ по своей орбите Солнце проходит весной, а Земля – осенью. В т. γ Солнце находится в плоскости экватора Земли, поэтому по длительности день равняется ночи. Плоскости экватора и орбиты Земли изменяются в пространстве, поэтому точка γ по орбите Земли (рис. 1а) перемещается. Положение перигелия P_E также перемещается по орбите. Угол $\varphi_{p\gamma}$ измеряется между этими двумя точками γ и P_E .

Будем рассматривать движение планеты с массой m при ньютоновском воздействии на нее со стороны Солнца, масса которого равна M . Дифференциальные уравнения ее движения относительно Солнца в безразмерных величинах имеют вид [7]:

$$\frac{d^2\bar{r}}{d\bar{t}^2} = \alpha_1 \frac{\bar{r}}{\bar{r}^3}, \quad (1)$$

где $\bar{r} = r/R_p$ – безразмерный радиус положения планеты относительно Солнца;

$\bar{t} = t \cdot v_p/R_p$ – безразмерное время;

$\alpha_1 = \mu_1/(R_p v_p^2)$ – параметр траектории;

$\mu_1 = -G(M+m)$ – параметр взаимодействия;

G – гравитационная постоянная;

R_p – радиус перигелия;

v_p – скорость планеты в перигелии.

В безразмерных переменных \bar{r} , \bar{t} движение, как следует из (1), полностью определяется параметром траектории α_1 . Следует отметить, что этот параметр идентичен эксцентриситету e , и они связаны следующим выражением: $e = -(1 + \alpha_1)/\alpha_1$. В дифференциальных уравнениях электромагнитного взаимодействия [7] параметр α_1 играет аналогичную роль параметра траекторий, к которым понятие “эксцентриситет” неприменимо. Поэтому предпочтительно использовать параметр α_1 , а не эксцентриситет e .

В результате интегрирования уравнения (1) получено уравнение траектории $\bar{r}(\varphi_o)$ и зависимости для времени движения $t(r)$ от расстояния r между телами для различных случаев движения [7]. Уравнение траектории в полярной системе координат (r, φ_o) в размерных переменных имеет следующий вид

$$r = \frac{R_p}{(\alpha_1 + 1)\cos \varphi_o - \alpha_1}, \quad (2)$$

где φ_o – полярный угол тела на орбите, отсчитываемый от радиуса перигелия $r = SP_E = R_p$ (см. рис. 1а).

Уравнение (2) при $\alpha_1 = -1$ представляет окружность, при $-1 < \alpha_1 < -0.5$ – эллипс, при $\alpha_1 = -0.5$ – параболу, при $-0.5 < \alpha_1 < 0$ – гиперболу, а при $\alpha_1 = 0$ – прямую. Следует отметить, что при известной орбите параметр траектории α_1 может быть определен через наименьший R_p и наибольший R_a радиусы орбиты следующим образом:

$$\alpha_1 = -(R_p + R_a)/(2R_a).$$

Из этой формулы видно, что для окружности $R_p = R_a$ и параметр $\alpha_1 = -1$, а для параболы $R_a \rightarrow \infty$ и $\alpha_1 = -0.5$.

Скорость в перигелии согласно решениям задачи двух тел [8] рассчитывается по формуле

$$v_p = -\frac{2\pi\alpha_1 R_p}{P_{sd}(-2\alpha_1 - 1)^{3/2}}, \quad (3)$$

где P_{sd} – период обращения. В задаче двух тел он рассматривается относительно неускоренной системы координат. Для планеты – это период ее обращения вокруг Солнца относительно неподвижных звезд (сидерический период). Для Земли средняя величина периода $P_{sd} = 365.25636042$ дней. Это значение периода P_{sd} получено в результате обобщения данных наблюдения за всю историю астрономических наблюдений. При решении задачи взаимодействия планет, Солнца и Луны получено [9]-[10], что периоды обращения в разные эпохи колеблются вокруг величины P_{sd} в небольших пределах. Поэтому этим отличием пренебрегаем.

Чтобы найти зависимость времени от полярного угла в решение $t(r)$ задачи двух тел [8] подставляется зависимость $r(\varphi_o)$ согласно (2). Тогда время движения тела по орбите (см. рис. 1а) от точки перигелия P_E до точки E с углом φ_o рассчитывается по формуле

$$t_{fp} = t_{fp}' \text{ при } \varphi_o \leq \pi \text{ и } t_{fp} = 2 \cdot t_a - t_{fp}' \text{ при } \pi < \varphi_o \leq 2 \cdot \pi, \quad (4)$$

где

$$t'_{fp} = \frac{R_p}{v_p} \cdot \left\{ \frac{(\alpha_1 + 1)|\sin \varphi_o|}{(2\alpha_1 + 1)[(\alpha_1 + 1)\cos \varphi_o - \alpha_1]} + \frac{\alpha_1[\arcsin \frac{\alpha_1 + 1 - \alpha_1 \cos \varphi_o}{(\alpha_1 + 1)\cos \varphi_o - \alpha_1} - \pi/2]}{(-2\alpha_1 - 1)^{3/2}} \right\}.$$

Здесь время движения от перигелия до афелия, как следует из (4), при $\varphi_o = \pi$ равно

$$t_a = \frac{R_p}{v_p} \cdot \frac{-\pi\alpha_1}{(-2\alpha_1 - 1)^{3/2}}. \quad (5)$$

При подстановке v_p из (3) в (5) получаем $t_a = 0.5 \cdot P_{sd}$. В решениях полной орбитальной задачи и в наблюдениях время движения от перигелия до афелия t_a колеблется в небольших пределах вблизи значения $0.5 \cdot P_{sd}$. В такой постановке мы этими колебаниями пренебрегаем. Отметим пренебрежение колебаниями P_{sd} и t_a как первое упрощение.

3. Геометрические характеристики инсоляции

Рассмотрим облучение Солнцем S точки M земной поверхности (см. рис. 2). Используем все основные обозначения величин, принятые в работе М. Миланковича [1]. Плоскость горизонта в т. M на небесной сфере I нанесена горизонтальным кругом HH' . Перпендикуляр к плоскости HH' пересекает плоскость небесной сферы I в точке зенита Z . Солнце S совершает вокруг Земли годовое движение по орбите, которая проектируется на небесную сферу в виде круга эклиптики EE' . Движение происходит против стрелки часов с началом отсчета долготы λ Солнца в точке весеннего равноденствия γ . В этой точке Солнце находится в плоскости экватора, когда из южного полушария переходит в северное.

Суточное движение Солнца происходит следующим образом. Земля совместно с наблюдателем M , кругом горизонта HH' и меридианом $NZE'A'H'$ вращается вокруг оси вращения NM , которую называют осью мира. Вращение происходит против часовой стрелки. Поэтому Солнце относительно Земли и, в частности, относительно круга горизонта HH' по часовой стрелке перемещается по кругу $SrMdSd$ параллельно экватору AA' . В точке Sr оно восходит над горизонтом HH' , в точке Md находится в полдень, а в точке Sd заходит за горизонт. Часовой угол Солнца ω будем отсчитывать от точки полудня Md . Дуги от восхода до полудня $SrMd$ и от полудня до заката $MdSd$ имеют одинаковую длину, которую обозначим как ω_d . Поэтому часовой угол дня изменяется в пределах $-\omega_d \leq \omega \leq \omega_d$. Длительность дня равна $\omega_d = 2\omega_d$, а ночи $\omega_n = 24 - \omega_d$. Здесь мы использовали часовой угол ω в часах. Кроме того, далее он будет применяться в угловых единицах.

В представленном на рис. 2 положении наблюдателя M и Солнца S длительность дня ω_d больше длительности ночи ω_n . При нахождении Солнца S в точке E' длительность дня будет наибольшая. Это точка летнего солнцестояния. При нахождении Солнца S в точке E наибольшей будет длительность ночи. Это точка зимнего солнцестояния. А при нахождении Солнца S в точках γ или γ' его суточное перемещение будет происходить по кругу экватора AA' . Этот круг пересекает круг

горизонта HH' по его диаметру, поэтому время нахождения Солнца над горизонтом и под ним одинаково, т.е. длительность дня равна длительности ночи.

Если наблюдатель в точке M на рис. 2 будет находиться на большей широте, т.е. дуга HN будет больше, то окружность SMd не пересечет круг горизонта HH' . В этом случае для наблюдателя M наступит полярный день. При нахождении Солнца S в южном полушарии вблизи т. E круг его суточного движения также не пересечет линию горизонта HH' . В этом примере широты для наблюдателя в точке M наступит полярная ночь.

Плоскости экватора AA' и эклиптики EE' изменяются в пространстве, вследствие чего точка весеннего равноденствия γ по часовой стрелке перемещается в год на $50''.25641$. Как уже отмечалось, годовое движение Солнца проходит по кругу эклиптики EE' против часовой стрелки, что отражается изменением долготы λ , начиная от точки весеннего равноденствия γ . Поэтому время прохождения Солнцем двух последовательных точек весеннего равноденствия, т.е. тропический год $P_{tr} = 365.24219879$ дней, меньше сидерического года P_{sd} . Для того, чтобы сезоны года не смещались по датам, наш календарь основан на тропическом годе. Поэтому инсоляцию Земли по сезонам года и по полугодиям определяют на основании длительности тропического года.

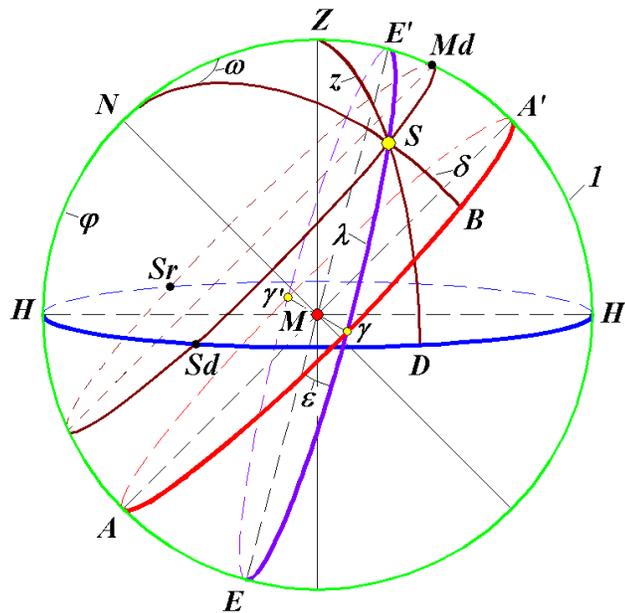


Рис. 2. Основные геометрические характеристики Солнца S при облучении точки M на земной поверхности: I - небесная сфера; HH' - плоскость горизонта; N - северный полюс; AA' - плоскость подвижного экватора; EE' - плоскость подвижной эклиптики, а ϵ - угол между плоскостями AA' и EE' ; Z - зенит точки M , а $z = \angle ZMS$ - зенитный угол Солнца; Дуга $HN = \varphi$ - географическая широта точки M ; $\omega = \angle ZNS$ - часовой угол Солнца, отсчитываемый от полудня; $\delta = SB$ - склонение Солнца; $\lambda = \gamma S$ - долгота Солнца.

4. Поток солнечного тепла

В пренебрежении поглощением солнечных лучей в межпланетном пространстве можем принять, что в единицу времени через сферические гелиоцентрические поверхности радиусами r и a протекает одинаковое количество тепла

$$4\pi r^2 dW_n(r)/dt = 4\pi a^2 dW_n(a)/dt, \quad (6)$$

где $dW_n(r)/dt$ – поток лучистой энергии через единицу поверхности на расстоянии r от Солнца в единицу времени; a – средний радиус земной орбиты, т.е. ее большая полуось $a = 0.5 (R_p + R_a)$, где R_a – радиус афелия.

Поток тепла на расстоянии от Солнца, равном a , называется солнечной постоянной J_0

$$J_0 = dW_n(a)/dt. \quad (7)$$

М. Миланкович использовал следующее ее значение $J_0 = 2$ кал/(см²·мин). Это значение в других единицах запишется так: $J_0 = 83.736$ кДж/(м²·мин) = 1395.6 Вт/м².

В настоящее время значение солнечной постоянной известно с большей точностью. Радиация Солнца исследуется с 1907 г. в Физико-метеорологической обсерватории Давоса в Швейцарии [11], которая с 1971 г. функционирует под эгидой Всемирной метеорологической организации. В 1996 г. на основе анализа данных различных радиометров было принято в виде мирового радиационного эталона (World Radiometric Reference – WRR) значение $J = 1366.784$ Вт/м². С 1978 г. измерение радиации Солнца проводится вне атмосферы – на спутниках. Как в наземных измерениях, так и в спутниковых поток солнечного тепла в каждой серии колеблется в пределах десятых долей процента. А во всех сериях солнечная радиация ступенчато изменяется в диапазоне от 1358 Вт/м² до 1375 Вт/м² [12]. В качестве космического абсолютного радиометрического эталона (SARR) принято значение солнечной радиации $J = 1366.22$ Вт/м² [13]. С целью сохранения преемственности с расчетами предшествующих авторов ниже во всех расчетах мы используем значение, принятое М. Миланковичем $J_0 = 83.736$ кДж/(м²·мин).

Из выражения (6) при обозначении (7) поток солнечной радиации запишется $dW_n(r)/dt = J_0 a^2 / r^2$. Тогда поток солнечного тепла на расстоянии r от Солнца на площадку земной поверхности, перпендикулярную лучам Солнца, будет:

$$\frac{dW_n}{dt} = \frac{J_0}{\rho^2}, \quad (8)$$

где $\rho = r/a$ – относительное расстояние до Солнца.

Линия зенита MZ (см. рис. 2) перпендикулярна рассматриваемой площадке. Если угол между Солнцем и зенитом равен z , то поток тепла в т. M будет

$$\frac{dW}{dt} = \frac{dW_n}{dt} \cdot \cos z. \quad (9)$$

Зенитный угол z Солнца зависит от угловых координат т. M и Солнца S . В сферическом треугольнике NZS известен угол $\angle N = \omega$ и две прилегающие стороны $NZ = \pi/2 - \varphi$ и $NS = \pi/2 - \delta$. Сторона ZS является дугой, которая измеряется центральным углом z (см. рис. 2), т.е. $z = ZS$. Этот угол и дуга определяется по теореме косинусов (стр. 30 [14])

$$\cos z = \cos(ZS) = \cos(\pi/2 - \delta) \cdot \cos(\pi/2 - \varphi) + \sin(\pi/2 - \delta) \cdot \sin(\pi/2 - \varphi) \cdot \cos \omega. \quad (10)$$

После подстановки (8) и (10) в (9) получаем закон облучения т. M в зависимости от ее широты φ и углов δ и ω положения Солнца

$$\frac{dW}{dt} = \frac{J_0}{\rho^2} \cdot (\sin \delta \cdot \sin \varphi + \cos \delta \cdot \cos \varphi \cdot \cos \omega). \quad (11)$$

В дальнейшем принимаем, что точки M земной поверхности на всех широтах φ имеют одинаковое относительное расстояние ρ до Солнца. В действительности это расстояние меняется в пределах величины радиуса Земли R_E . При этом закладывается относительная погрешность в расчет инсоляции порядка $R_E/a = 4.3 \cdot 10^{-5}$. Отметим это как упрощение 2. Третье упрощение связано с формой Земли. Зенитный угол Солнца z определяется по отношению к линии зенита ZM (см. рис. 2), которая проведена перпендикулярно поверхности Земли и проходит ее через центр. Для эллипсоидальной поверхности Земли это верно для точек M на полюсах и на экваторе. А на промежуточных широтах зенитный угол для эллипсоида будет немного отличаться от выражения (10). Четвертое упрощение связано с тем, что солнечная постоянная J_0 принимается неизменной. Как уже отмечалось, имеются небольшие ее колебания во времени. Возможно, в дальнейшем, будет выявлен закон их изменения, который можно будет заложить в расчет инсоляции. На данном этапе изменение инсоляции, вызванное этими четырьмя обстоятельствами, не учитываются.

5. Суточная инсоляция

Зенитный угол Солнца z согласно (10), а, следовательно, и поток облучения (11) в зависимости от широты φ точки M и углов δ и ω положения Солнца может принимать значения больше нуля, равные нулю и отрицательные. Положительные значения инсоляции dW/dt соответствуют дневному времени, нулевые – времени восхода и захода Солнца, а отрицательные – ночному времени.

Как отмечалось ранее, отсчет зенитного угла Солнца z на рис. 2 начинается с полудня. Поэтому наибольшее его отрицательное значение (-90°) будет соответствовать восходу, а наибольшее положительное значение ($+90^\circ$) – закату. Из условия $\cos z = 0$ в

формуле (10) или условия $dW/dt = 0$ в выражении (11) получаем зависимость часовых углов восхода и заката от широты φ точки M и склонения Солнца δ

$$\omega_0 = \arccos(-\operatorname{tg} \varphi \cdot \operatorname{tg} \delta). \quad (12)$$

Итак, дуги $SrMd$ и $MdSd$ на рис. 2 равны ω_0 , а дневное время определяется часовыми углами Солнца $-\omega_0 \leq \omega \leq \omega_0$. Поэтому удельное количество тепла, поступающее за световой день, т.е. за сутки на поверхность Земли в т. M , можно определить интегрированием (11) за дневное время. После перехода от времени t к часовому углу ω суточную инсоляцию получаем в виде:

$$W = \int_{-\omega_0}^{\omega_0} \frac{dW}{dt} \frac{dt}{d\omega} \cdot d\omega. \quad (13)$$

Здесь W – количество солнечной радиации, поступающей за сутки на 1 м^2 земной поверхности в т. M .

Так как отсчет времени осуществляется по среднему движению Солнца, то времени суток в минутах $\tau = 24 \cdot 60 = 1440$ мин. соответствует полный оборот $\omega = 2\pi$ Солнца вокруг Земли, т.е. в среднем $dt/d\omega = \tau/2\pi$. После подстановки $dt/d\omega$ и потока солнечной радиации согласно (11) в (13) получаем удельную суточную инсоляцию в следующем виде

$$W = \frac{J_0 \cdot \tau}{2\pi\rho^2} \int_{-\omega_0}^{\omega_0} (\sin \delta \cdot \sin \varphi + \cos \delta \cdot \cos \varphi \cdot \cos \omega) d\omega. \quad (14)$$

При записи формулы (14) мы пренебрегли изменением расстояния ρ точки M до Солнца за время одного оборота Земли вокруг своей оси. За это время также изменяется склонение δ Солнца (см. рис. 2) за счет его движения по эклиптике EE' . Пренебрежем также этим изменением. Отметим это как пятое упрощение. Его влияние значительно уменьшается, если значения ρ и δ относить к середине дня. При этих условиях в подынтегральном выражении (14) только $\cos \omega$ зависит от часового угла ω . В результате интегрирования (14) получаем удельную суточную инсоляцию в виде:

$$W = \frac{J_0 \cdot \tau}{\pi \cdot \rho^2} \cdot (\omega_0 \cdot \sin \delta \cdot \sin \varphi + \cos \delta \cdot \cos \varphi \cdot \sin \omega_0), \quad (15)$$

где часовой угол границы дня ω_0 определяется выражением (12).

Склонение Солнца δ можно выразить из прямоугольного сферического треугольника γSB (см. рис. 2), в котором угол B прямой, $\angle \gamma = \varepsilon$, а сторона γS определяет долготу Солнца λ , т.е. $\lambda = \gamma S$. По теореме синусов: $\sin \delta \sin \varepsilon = \sin \lambda \sin \pi/2$ находим угол склонения Солнца

$$\delta = \arcsin (\sin \varepsilon \cdot \sin \lambda). \quad (16)$$

В выражение (15) для суточной инсоляции входит относительное расстояние ρ центра Земли до Солнца. Согласно (2) расстояние $r = \rho \cdot a$ до Солнца определяется углом φ_o , который отсчитывается от перигея.

Угол перигелия Земли $\varphi_{p\gamma}$ отсчитывается от восходящего узла ее орбиты γ . Так как перигей Солнца P_S (см. рис. 1б) расположен диаметрально противоположно перигелию Земли P'_E , то угол перигея Солнца будет

$$\nu = \varphi_{p\gamma} + \pi. \quad (17)$$

Так как углы λ и ν (см. рис. 1б) отсчитываются от одной и той же точки, восходящего узла γ , то угловое расстояние Солнца от его перигея будет определяться углом

$$\varphi_o = \lambda - \nu = \lambda - \varphi_{p\gamma} - \pi. \quad (18)$$

При вычислении полярного угла φ_o необходимо учитывать ряд моментов, связанных с циклическостью изменения углов от 0 до 2π . Угол перигелия $\varphi_{p\gamma}$ от подвижного узла γ в наших решениях орбитальной и вращательной задач представлен в виде нарастающего по величине ряда чисел. Поэтому угол ν перигея Солнца необходимо превратить в ряд чисел с циклическим изменением углов от 0 до 2π . После выражения долготы λ в (18) через угол φ_o последний также необходимо привести к диапазону углов от 0 до 2π . Эти операции необходимо выполнять при исследовании эволюции инсоляции за большие интервалы времени.

Итак, в расстояние r входит согласно (2) и (18) долгота λ . Поэтому суточная инсоляция W по выражению (15) зависит от долготы λ Солнца и широты φ т. М на поверхности Земли. Долгота λ является короткопериодическим параметром, цикл изменения которого 1 год. А из долгопериодических параметров, которые входят в суточную инсоляцию W согласно (15), являются эксцентриситет e или параметр траектории α_1 , угол наклона ε и угол перигелия $\varphi_{p\gamma}$.

6. Изменение долготы Солнца по дням года

Солнце неравномерно движется по орбите, например, в перигее быстрее, а в апогее – медленнее. Поэтому для расчета инсоляции по дням года необходимо определить долготы Солнца, соответствующие этим дням, т.е. необходимо определить зависимость долготы от времени. Время движения t_{fp} от перигея до точки на орбите с углом φ_o определяется выражением (4). Согласно (18) в угол φ_o входит долгота Солнца λ . Тогда используя зависимость (4) для времени движения t_{fp} по орбите, можно определить ряд долгот, соответствующим дням года. Эта задача решается методом последовательных приближений. Вначале задается равномерный ряд долгот

$$\lambda_0 = \lambda_{0_{i-1}} + \Delta\lambda_0, i = 1, 2 \dots 365, \quad (19)$$

где $\lambda_0 = 0$; $\Delta\lambda_0 = 2\pi/365$.

По формуле (18) определяется соответствующий ряд углов $\varphi_{o,i}$ положения Солнца от перигея. Затем по формуле (4) определяется ряд моментов времени $t_{fp,1,i}$, которые соответствуют долготам (19).

Полученные дискретные величины $t_{fp,1,i}/ed$, где $ed = 24 \cdot 3600$ – количество секунд в сутках, отличаются от целых чисел дней в году $Td_i = 1, 2, \dots 365$. Поэтому рассчитывается уточненный ряд долгот

$$\lambda_{i0+1} = \lambda_{i0} + \frac{\lambda_{0_{i0+1}} - \lambda_{0_{i0}}}{t_{fp,1,i0+1} - t_{fp,1,i0}} \cdot ed; i0 = 0, 1, 2 \dots 365, \quad (20)$$

где $\lambda_{10} = 0$.

По новым значениям λ_{1i} рассчитываются углы $\varphi_{o,1,i}$ согласно (18), а затем по формуле (4) – уточненные моменты времени $t_{fp,2,i}$. Промежутки времени $t_{fp,2,i+1} - t_{fp,2,i}$ между соседними долготами должны быть равны продолжительности суток ed . Поэтому рассчитывается относительная величина погрешности времени между соседними долготами λ_{1i} в виде

$$\delta_{fp,1,i} = [(t_{fp,2,i+1} - t_{fp,2,i}) - ed] / ed, \quad (21)$$

а также средняя величина погрешности

$$\delta_{fp,1,m} = \sum_{i=1}^{365} \delta_{fp,1,i} / 365. \quad (22)$$

Величина $\delta_{fp,1,m}$ представляет среднюю относительную погрешность по времени, которую дает уточненный ряд долгот.

Аналогичным образом, начиная с вычисления уточненного ряда долгот по формуле (20), могут быть повторены эти операции для получения новых уточнений λ_{2i} , λ_{3i} , λ_{4i} и т. д. Вычисления показывают, что после первого уточнения величина погрешности $\delta_{fp,1,m} = 7.09 \cdot 10^{-4}$, после второго $\delta_{fp,2,m} = 3.43 \cdot 10^{-5}$ и после третьего $\delta_{fp,3,m} = 7.15 \cdot 10^{-7}$. Величина относительной погрешности порядка $10^{-5} \div 10^{-7}$ вполне достаточна для дальнейших вычислений инсоляции. При необходимости ее уменьшения можно выполнить еще несколько уточнений по вышеизложенному алгоритму.

Далее рассчитывается погрешность определения долготы λ_{365} в последний, 365-й день года. Так как полный оборот Солнца вокруг Земли на угол $2 \cdot \pi$ происходит за сидерический год P_{sd} , то избыток дня сверх 365 дней $\Delta d_{sd} = P_{sd} - 365$. По рассчитанной долготе 365-го дня λ_{365} избыток дня будет

$$\Delta d_{sdc} = \frac{(2\pi - \lambda_{365}) \cdot 1d}{\lambda_{365} - \lambda_{364}}, \quad (23)$$

где $1d$ – 1 день, а Δd_{sdc} вычисляется в днях.

Разница между рассчитанным избытком дня и фактическим Δd_{sd} представляет накопленную погрешность долготы λ_{365} в днях, т.е. $\Delta \lambda_{365} = \Delta d_{sdc} - \Delta d_{sd}$. А относительная погрешность долготы будет $\delta \lambda_{365} = \Delta \lambda_{365} / \Delta d_{sd}$. Получены следующие значения этих величин после каждого из трех уточнений: $\Delta \lambda_{365} = -0.2$ дня; -161 сек; -11 сек; $\delta \lambda_{365} = -0.8$; -0.0073 ; $-4.97 \cdot 10^{-4}$. Как видно из этих данных, каждое уточнение уменьшает накопленную погрешность более чем на порядок.

7. Изменение суточной инсоляции по дням года

Перепишем выражение (15) для суточной инсоляции, выразив в нем склонение δ через долготу λ с помощью выражения (16). Далее под λ подразумеваем уточненную согласно алгоритму (20) - (22) долготу Солнца. Тогда согласно (15) суточная инсоляция будет

$$W = \frac{J_0 \cdot \tau}{\pi \cdot \rho^2} \cdot (\omega_0 \cdot \sin \varepsilon \cdot \sin \lambda \cdot \sin \varphi + \cos \varphi \cdot \sin \omega_0 \cdot \cos(\arcsin(\sin \varepsilon \cdot \sin \lambda))), \quad (24)$$

где часовой угол восходов и закатов согласно (12) запишется так:

$$\omega_0 = \arccos\{-\text{tg}[\arcsin(\sin \varepsilon \cdot \sin \lambda)] \cdot \text{tg} \varphi\}. \quad (25)$$

Относительное расстояние до Солнца в выражении (24) $\rho = r/a$, где r определяется выражением (2). Так как согласно задаче двух тел [7] - [8] $R_p/a = (2\alpha_1 + 1)/\alpha_1$, то с учетом выражения (18) для полярного угла φ_o относительное расстояние запишется в виде

$$\rho = \frac{(2\alpha_1 + 1)/\alpha_1}{(\alpha_1 + 1)\cos(\lambda - \varphi_{py} - \pi) - \alpha_1}, \quad (26)$$

где, как уже упоминалось ранее, параметр траектории α_1 однозначно связан с эксцентриситетом: $\alpha_1 = -1/(1 + e)$.

Итак, выражениями (24) - (26) полностью определяется удельная суточная инсоляция Земли на любой ее широте φ и в любой день года, соответствующих долготе λ . В ряде уточненных по дням долгот λ_i , где $i = 1 \dots 365$, долготы начинают отсчет с момента весеннего равноденствия, т.е. с 22 марта и заканчивают 21 марта следующего года. Отметим, что здесь имеется некоторое отличие рассчитанных долгот от тех, которые соответствуют календарным дням. Это обусловлено тем, что момент равноденствия не совпадает с началом дня, календарный год не совпадает с

тропическим годом P_{tr} и в високосный год скачком изменяется на один день. Поэтому далее будет рассмотрен расчет точных дат.

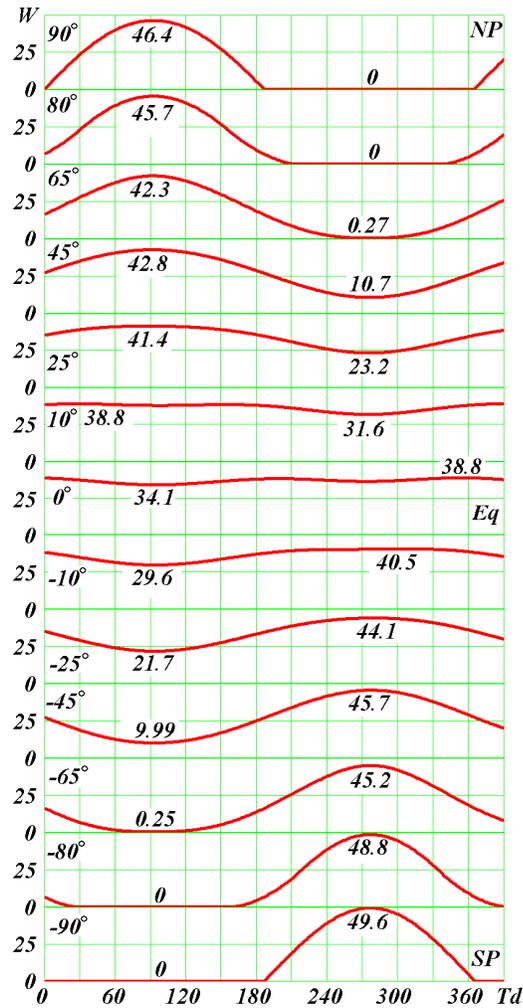


Рис. 3. Изменение суточной инсоляции W в МДж/м² по дням года на разных широтах φ от + 90° до - 90°. Время Td в днях отсчитывается от момента весеннего равноденствия 22 марта (эпоха 1950 г.). На графиках числами приведены широты в градусах, максимальная W_{max} и минимальная W_{min} суточные инсоляции на данной широте в МДж/м²: NP – северный полюс; Eq – экватор; SP – южный полюс.

Согласно (24) долгота λ определяет изменение суточной инсоляции W в течение года, а входящие в выражения (24) - (26) параметры ε , $f_{p\gamma}$, α_1 или e позволяют рассчитать суточную инсоляцию в любую эпоху и исследовать ее изменение. На рис. 3 представлено изменение суточной инсоляции во времени Td в днях на разных широтах от $\varphi = 90^\circ$ на северном полюсе до $\varphi = -90^\circ$ на южном полюсе. Счет в днях происходит от момента весеннего равноденствия 22 марта. В средних широтах северного полушария суточная инсоляция W в летнее время достигает максимального значения W_{max} и в зимнее время – минимального значения W_{min} . Их значения для каждой широты приведены на графиках. В высоких широтах минимальная инсоляция $W_{min} = 0$, т.е.

наступает полярная ночь. На экваторе ($\varphi = 0^\circ$) имеется два минимума и два максимума. Максимумы соответствуют моментам прохождения Солнца через экватор, т.е. в период равноденствий, а минимумы – в период солнцестояний.

Наибольшая суточная инсоляция, как видно из графиков, имеет место на полюсах во время полярного дня, например, на Северном полюсе $W_{max} = 46.4$ МДж/м², а на южном $W_{max} = 49.6$ МДж/м². На экваторе максимальная суточная инсоляция значительно меньше и равна $W_{max} = 38.8$ МДж/м². В то же время минимальная инсоляция $W_{min} = 34.1$ МДж/м² немного отличается от максимальной. Однако, минимальная инсоляция на экваторе, как видно из рис. 3, является наибольшей из минимальных на всех широтах.

Из сравнения W_{max} и W_{min} видно, что летние инсоляции в южном полушарии больше, а зимние меньше, чем соответствующие инсоляции в северном полушарии. Это обусловлено тем, что в северном полушарии перигелий приходится на зимнее время.

8. Инсоляция за год

Как уже отмечалось, тропический год длится больше чем 365 дней. Определяется избыток дня в тропическом году $\Delta d_{tr} = P_{tr} - 365$. Тогда полная инсоляция Q_T за год может быть рассчитана суммированием суточных инсоляций так:

$$Q_T = \sum_{i=1}^{365} W_i + W_{365} \cdot \Delta d_{tr}, \quad (27)$$

где W_i – рассчитанная согласно (24) суточная инсоляция в зависимости от долготы Солнца λ_i , а W_{365} – суточная инсоляция последнего дня.

Основное отличие нашего расчета инсоляции от метода М. Миланковича заключается в расчете инсоляции за промежутки времени, которые включают ряд дней, например, за сезоны, полугодия и за год. М. Миланкович находит аналитические выражения для инсоляции за необходимые интервалы времени. С этой целью ему приходится выполнять ряд математических преобразований и приближений. Суть их заключается в том, чтобы найти аналитическую зависимость времени от долготы, а затем поток радиации dW/dt , представленный выражением (11), проинтегрировать по необходимому промежутку времени.

В отличие от М. Миланковича мы находим интегрированием потока dW/dt только суточную инсоляцию. Затем для каждого дня на основе решения (4) задачи двух тел мы определяем долготу. Так как отчет долготы и дней начинается с точки весеннего равноденствия, то любой период времени можно задать по количеству дней. При этом для каждого конца дня суточная инсоляция определяется выражением (24).

Поэтому инсоляция за любой отрезок времени определяется суммированием суточных инсоляций. Именно так и была определена в выражении (27) годовая инсоляция.

При определении астрономических сезонов и полугодий для северного полушария так, как определял их Миланкович [1], номера дней и их количество рассчитываются по долготы λ : весна – $\lambda = 0 \div 90^\circ$; лето – $\lambda = 90^\circ \div 180^\circ$; осень – $\lambda = 180^\circ \div 270^\circ$; зима – $\lambda = 270^\circ \div 360^\circ$; летнее полугодие – $\lambda = 0^\circ \div 180^\circ$; зимнее полугодие – $\lambda = 180^\circ \div 360^\circ$. Суммированием суточных инсоляций (24) по рассчитанным номерам дней и их количеству определяются инсоляции за сезоны и полугодия. Следует отметить, что вышеупомянутые астрономические периоды определяются значением долготы λ , поэтому количества дней будут не целые числа, т.е. будут включать в себя части дня.

Этот путь оказался возможным, потому что мы воспользовались решениями для времени задачи двух тел (см. п. 5.2 [7]). М. Миланкович связь долготы λ Солнца со временем t устанавливает на основании дифференциального уравнения (см. (34) [1]):

$$\frac{1}{2} \rho^2 \frac{d\lambda}{dt} = \frac{\pi}{P_{sd}} \sqrt{1 - e^2}. \quad (28)$$

Уравнение (28) М. Миланкович интегрирует приближенными аналитическими методами. Как уже отмечалось, в работе [7] приведены точные аналитические решения задачи двух тел для четырех возможных случаев движения: по эллипсу, параболе, гиперболе и для случая прямолинейного движения. Формулой (4) представлена зависимость времени от полярного угла φ_0 или долготы λ для эллиптического движения. Таким образом, формулами (4) и (28) выражена основная математическая разница нашего метода от метода М. Миланковича.

Следует отметить также алгоритмическую разницу. М. Миланкович основывался на технологии ручных вычислений. Поэтому ему необходимо было получить аналитические зависимости. Мы основываемся на компьютерных вычислениях. Поэтому инсоляцию за интервалы времени мы рассчитываем с помощью суммирования или выборки из массива суточных инсоляций.

9. Инсоляция за калорическое полугодие

В астрономической теории палеоклимата важную роль играет инсоляция за летнее и зимнее полугодия. Однако в связи с движением перигелия Земли относительно восходящего узла длина астрономических летнего и зимнего полугодий изменяется. Поэтому были введены калорические полугодия одинаковой длины. Согласно М. Миланковичу [1], летнее калорическое полугодие определяется так, чтобы инсоляция W любого его дня была больше инсоляции любого дня зимнего полугодия.

Как уже отмечалось, год P_{tr} определяется количеством дней между двумя прохождениями Солнца точки весеннего равноденствия γ . Величина P_{tr} почти на четверть дня превышает число 365. Для нахождения калорических полугодий рассматривается инсоляция за два равных промежутка по 182 дня (см. рис. 4). Их сумма меньше P_{tr} , но это отличие неважно для нахождения полугодий.

Мы разработали два способа расчета калорических полугодий. При первом способе определяется наибольшая суточная инсоляция W_{max} в году (см. рис. 4) и соответствующий номер дня K_{max} . Задается начальный номер для летней инсоляции

$$K_{stp} = K_{max} - 91 - \Delta K_{stp}, \quad (29)$$

где $\Delta K_{stp} = 2$ при широте $|\phi| \geq 45^\circ$; $\Delta K_{stp} = 5$ при $25^\circ < |\phi| < 45^\circ$; $\Delta K_{stp} = 70$ при $|\phi| \leq 25^\circ$.

Величина смещения ΔK_{stp} начального номера дня была установлена в результате расчетов летней инсоляции на разных широтах.

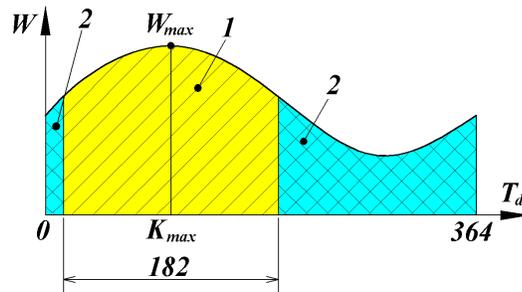


Рис. 4. К определению калорических полугодий: 1 – летнее калорическое полугодие; 2 – зимнее калорическое полугодие; W – суточная инсоляция, T_d – время в днях.

Чтобы упростить вычисление летней инсоляции, создается массив инсоляций V_{i2} , $i2 = 1, 2, \dots, 730$, который включает два массива W_i инсоляций за год:

$$V_i = W_i; V_{i+365} = W_i. \quad (30)$$

Расширенный массив суточных инсоляций V_{i2} необходим, чтобы выбранный интервал для полугодия (см. рис. 4) не разрывался на части.

Рассматривается несколько вариантов летних полугодий с начальными индексами, изменяющимися в диапазоне $j_s = K_{stp} \dots K_{stp} + 2\Delta K_{stp}$. Рассчитываются суммы инсоляций за эти полугодия с длительностью 182 дня:

$$VS_{j_s} = \sum_{j_s+j_3}^{j_s+182} V_{j_s+j_3}, \quad (31)$$

где $j_3 = 0, 1, \dots, 181$; здесь $j_s = j_s$ и $j_3 = j_3$, т.е. по-разному записанные индексы – идентичны.

Максимальная величина ряда величин VS_{j_s} с индексом j_{p0} принимается как основное слагаемое инсоляции за летнее калорическое полугодие. А полная инсоляция определяется выражением:

$$Q_S = \max(VS_{jS}) + 0.5 \cdot (1 + \Delta d_{tr}) \cdot V_{jp0+182}. \quad (32)$$

В формуле (32) дополнительное слагаемое $0.5 \cdot (1 + \Delta d_{tr}) \cdot V_{jp0+182}$ обусловлено прибавлением инсоляции за половину разности тропического года и рассматриваемого периода $2 \cdot 182 = 364$ дня.

Итак, при этом способе летнее калорическое полугодие определяется максимальной инсоляцией за 182 дня.

При втором способе расчета летнего калорического полугодия рассматривается j_S вариантов летних полугодий и выбираются начальный и конечный день летнего полугодия так, чтобы инсоляция их была больше, чем инсоляция ближайших дней зимнего полугодия. Эти два способа равноценны, так как выбранные полугодия совпадают.

При известной инсоляции летнего полугодия рассчитывается инсоляция за зимнее калорическое полугодие

$$Q_W = Q_T - Q_S. \quad (33)$$

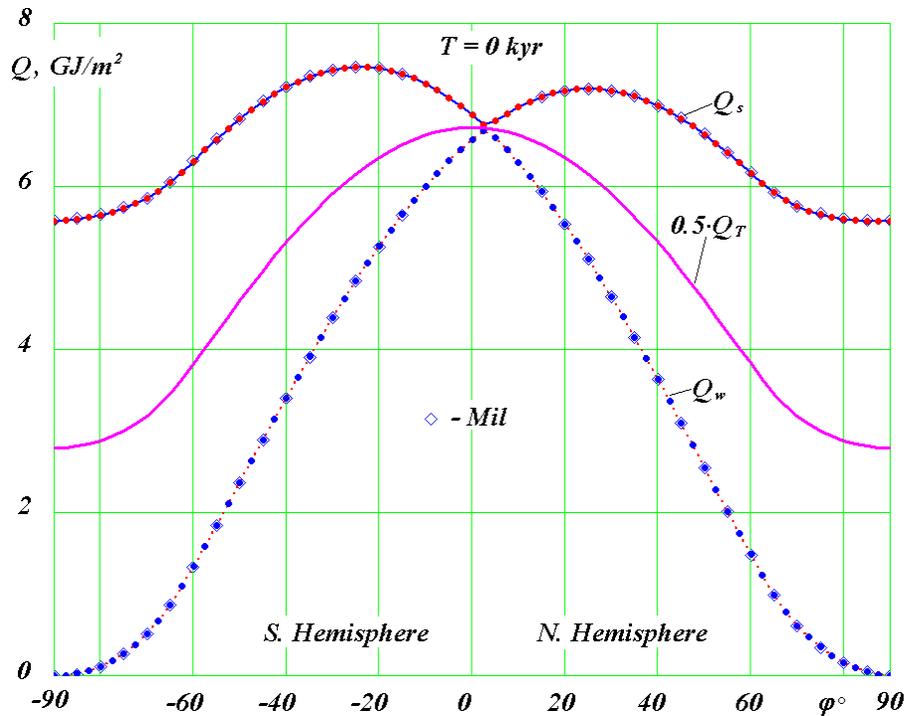


Рис. 5. Распределение по широте Земли удельного тепла в ГДж/м² в современную эпоху (1950 г.): Q_S – за летнее калорическое полугодие; Q_W – за зимнее калорическое полугодие; Q_T – за весь год; на графике величина Q_T уменьшена в два раза; $\varphi > 0$ – северное полушарие; $\varphi < 0$ – южное полушарие; Mil – расчеты М. Миланковича для эпохи 1800 г.

На рис. 5 приведены изменения по широте φ летней Q_S , зимней Q_W и уменьшенной в 2 раза годовой Q_T инсоляции в современную эпоху. Инсоляция за год Q_T от экватора монотонно убывает к полюсам. При этом на полюсах она в 2.4 раза меньше, чем на экваторе. Зимняя инсоляция Q_W вблизи экватора имеет максимальное

значение, а на полюсах стремится к нулю. Летняя инсоляция Q_S имеет максимальные значения вблизи тропиков ($\varphi = \pm \varepsilon^\circ = \pm 23.4^\circ$) и наименьшие значения на полюсах. При этом в современную эпоху летняя инсоляция Q_S на Северном полюсе, как видно из графика на рис. 5, меньше, чем на Южном. Также летняя инсоляция на северном тропике в 1.04 раза меньше, чем на южном.

10. Инсоляция в эквивалентных широтах

Состояние климата в данном географическом месте, кроме инсоляции, зависит от других факторов. Чтобы иметь возможность по величине инсоляции определять изменения климата в разные эпохи, М. Миланкович [1] предложил выражать инсоляцию Земли в эквивалентных широтах. Если в эпоху T летняя инсоляция Q_S на широте φ была такая, как в современную эпоху T_0 летом на широте φ_0 , то инсоляция в эквивалентных широтах будет $I = \varphi_0$. По величине такой инсоляции I в пункте с географической широтой φ можно сказать, насколько произошло потепление или похолодание климата.

Представленная на рис. 5 летняя инсоляция Q_S в эпоху 1950 г. была принята за стандартную. Обозначим ее значения на разных широтах как $Q_{S,n,i3}$ и $\varphi_{n,i3}$, где n – значок стандартной широты, $i3$ – индекс конкретного значения широты. Итак, имеется функциональная зависимость для стандартной летней инсоляции $Q_{S,n,i3}(\varphi_{n,i3})$. Для определения стандартной широты, на которой инсоляция Q_S в эпоху T будет равна $Q_{S,n}$ в эпоху T_0 , необходимо использовать обратную зависимость $\varphi_{n,i3}(Q_{S,n,i3})$. Однако, т.к. инсоляция $Q_{S,n}$, как видно из графика на рис. 5, имеет несколько максимумов, то зависимость $\varphi_{n,i3}(Q_{S,n,i3})$ неоднозначна. Поэтому необходимо ее разбить на монотонные участки. Например, для северного полушария рассматривается участок от минимального значения $Q_{S,n,min}$ при $\varphi = 87.5^\circ$ и с индексом $imin$ до максимального значения $Q_{S,n,max}$ при $\varphi = \varepsilon^\circ$ и с индексом $imax$.

Так как зависимость $\varphi_{n,i3}(Q_{S,n,i3})$ для стандартной инсоляции дискретна, то инсоляция в эквивалентных широтах при любом значении удельной инсоляции Q_S находится с помощью параболической интерполяции

$$I = A_{iQ-1} \cdot Q_S^2 + B_{iQ-1} \cdot Q_S + C_{iQ-1}; \quad (34)$$

где iQ – индекс начала параболического участка аппроксимации.

Входящие в формулу (34) коэффициенты A_{i3} , B_{i3} и C_{i3} для любого индекса $i3$ рассчитываются так:

$$A_{i3} = \frac{\frac{\varphi_{n,i3+2} - \varphi_{n,i3+1}}{Q_{S,n,i3+2} - Q_{S,n,i3+1}} - \frac{\varphi_{n,i3+1} - \varphi_{n,i3}}{Q_{S,n,i3+1} - Q_{S,n,i3}}}{Q_{S,n,i3+2} - Q_{S,n,i3}}; \quad (35)$$

$$B_{i3} = \frac{\varphi_{n,i3+2} - \varphi_{n,i3+1}}{Q_{S,n,i3+2} - Q_{S,n,i3+1}} - A_{i3} \cdot (Q_{S,n,i3+2} + Q_{S,n,i3+1}); \quad (36)$$

$$C_{i3} = \varphi_{n,i3+1} - A_{i3} \cdot (Q_{S,n,i3+1})^2 - B_{i3} \cdot Q_{S,n,i3+1}, \quad (37)$$

где $i3 = i_{mx} \dots i_{min-2}$.

Индекс iQ в выражении (34) подбирается так, чтобы рассматриваемое в эпоху T значение инсоляции Q_S находилось между значениями $Q_{S,n,iQ-1}$ и $Q_{S,n,iQ}$.

Итак, по известной удельной летней инсоляции Q_S в кДж/м² в эпоху T летняя инсоляция I в эквивалентных широтах определяется по выражениям (34) - (37) в зависимости от стандартной летней инсоляции $Q_{S,n}(\varphi_n)$ в эпоху 1950 г. Ее вид представлен графиком Q_S на рис. 5. Для летней инсоляции в северном полушарии на монотонном участке $25^\circ \leq \varphi \leq 87.5^\circ$ в табл. 1 представлены распределения стандартной инсоляции по широте и коэффициенты A, B, C .

Таблица 1. Распределение стандартной летней инсоляции $Q_{S,n}$ в кДж/м² по широте северного полушария (эпоха 1950 г.) и коэффициенты A, B, C интерполяционной параболы при $J_0 = 83.736$ кДж/(м²·мин).

| $i3$ | φ_n | $Q_{S,n}$ | A | B | C |
|------|-------------|-----------|----------------|----------------|------------|
| 1 | 25 | 7198511 | -1.586825E-08 | 0.22787858 | -818091.62 |
| 2 | 27.5 | 7193482.5 | -1.305063E-09 | 0.018607205 | -66291.062 |
| 3 | 30 | 7176406.7 | -3.5779392E-10 | 0.0050386608 | -17702.802 |
| 4 | 32.5 | 7147447 | -1.4359084E-10 | 0.0019853727 | -6822.3648 |
| 5 | 35 | 7106727.9 | -7.3370248E-11 | 0.00099094642 | -3301.7795 |
| 6 | 37.5 | 7054735.1 | -4.192297E-11 | 0.00054922519 | -1750.6619 |
| 7 | 40 | 6991670.4 | -2.6076644E-11 | 0.00032880899 | -984.20762 |
| 8 | 42.5 | 6917939.3 | -1.7191908E-11 | 0.00020662631 | -564.15994 |
| 9 | 45 | 6834036.5 | -1.1777458E-11 | 0.00013312729 | -314.74172 |
| 10 | 47.5 | 6740568.2 | -8.226025E-12 | 8.5613197E-5 | -155.83001 |
| 11 | 50 | 6638283.5 | -5.7080254E-12 | 5.2460194E-5 | -46.711181 |
| 12 | 52.5 | 6528122.1 | -3.7293019E-12 | 2.6856673E-5 | 36.105695 |
| 13 | 55 | 6411290.4 | -1.9029696E-12 | 3.6610174E-6 | 109.74904 |
| 14 | 57.5 | 6289386.7 | 2.8443607E-13 | -2.3580964E-5 | 194.55854 |
| 15 | 60 | 6164627.4 | 4.2047288E-12 | -7.1427882E-5 | 340.53552 |
| 16 | 62.5 | 6040307.7 | 2.0009759E-11 | -0.00026049237 | 905.89164 |
| 17 | 65 | 5921990.6 | 6.0889024E-11 | -0.00074065184 | 2315.7568 |
| 18 | 67.5 | 5823804.4 | 8.5878878E-11 | -0.0010299741 | 3153.1396 |
| 19 | 70 | 5753783.9 | 1.3723453E-10 | -0.0016181826 | 4837.383 |
| 20 | 72.5 | 5699845.5 | 2.3455868E-10 | -0.0027235597 | 7975.9714 |
| 21 | 75 | 5657840 | 4.9616553E-10 | -0.0056753239 | 16302.244 |
| 22 | 77.5 | 5625366.5 | 1.1992349E-09 | -0.013568618 | 38456.459 |
| 23 | 80 | 5601538.9 | 4.3162616E-09 | -0.048438005 | 135975 |

| | | | | | |
|----|------|-----------|---------------|-------------|-----------|
| 24 | 82.5 | 5585207.6 | 4.5065099E-08 | -0.50323412 | 1404964.3 |
| 25 | 85 | 5575751.7 | 4.5065099E-08 | -0.50323412 | 1404964.3 |
| 26 | 87.5 | 5572727.9 | 4.5065099E-08 | -0.50323412 | 1404964.3 |

Аналогичным образом в эквивалентных широтах могут быть рассчитаны годовая и зимняя инсоляции.

Рассмотренный алгоритм расчета суточной W , годовой Q_T , летней Q_S , зимней Q_W инсоляций, а также инсоляции в эквивалентных широтах I был реализован в среде MathCad в виде программы Insl2bd.mcd (см. Приложение). Для расчета эволюции инсоляции дополнительно задаются данные об эволюции орбитального и вращательного движения Земли в виде ряда величин: T , e , $\varphi_{p\gamma}$ и ε . Они считываются из файла с именем, например (см. Приложение), INSO_LA2004.txt или OrAllc_8.prn. Для расчета летней инсоляции I в эквивалентных широтах в файле InscvSNJ.prn задается ряд величин: i , $Q_{S,n}$, φ_n , A , B и C из табл. 1. В программе используется также ряд не упомянутых здесь условий, которые обеспечивают работоспособность алгоритма при возможных сочетаниях используемых параметров.

11. Проверка достоверности алгоритма

М. Миланкович в табл. 14 [1] приводит распределение инсоляции по широте за калорические полугодия в эпоху 1800 г. Эти результаты приведены в канонических единицах, введенных М. Миланковичем. С помощью коэффициента $K_{Kn} = 10^{-5} \cdot P_{ir} \cdot ed \cdot J_0 / 60 = 440$ их можно пересчитать в кДж/м^2 . По вышерассмотренному алгоритму для эпохи 1800 г. были рассчитаны летние и зимние инсоляции для северного и южного полушарий. Они практически совпадают с расчетами М. Миланковича. Отличия не превышают величины 0.1%, и, как правило, обусловлены единицами последнего разряда чисел, которые приведены в табл. 14 [1].

На графиках рис. 5, рассчитанных для эпохи 1950 г. по новому алгоритму летней Q_S и зимней инсоляции Q_W , ромбиками нанесены результаты расчета М. Миланковича. Несмотря на то, что эти результаты относятся к разным эпохам 1950 г. и 1800 г., они практически не различаются на графиках. Относительное отличие этих результатов для разных эпох находится на уровне сотых долей процента и достигает наибольшего значения 0.6% для широты $\varphi = 80^\circ$.

Следует отметить отсутствие расчетов инсоляции М. Миланковича в экваториальной области. Оно является иллюстрацией проблем прежней методики в этой области. М. Миланковичу необходимо было весь интервал широт разбивать на диапазоны и выводить разные выражения для инсоляции, например, в полярных и в средних широтах.

Были выполнены расчеты по проверке алгоритма расчета инсоляции в эквивалентных широтах. В работе Шараф и Будниковой [15] инсоляция в эквивалентных широтах приведена в графическом виде. Однако в этой работе не приведены числовые данные об эволюции орбитального и вращательного движения Земли. Эти данные приведены в работе Ляскара и др. [16]. В этом случае в программе (см. Приложение) использовался файл INSO_LA2004.txt с параметрами об эволюции орбитального и вращательного движения Земли за 21 млн. лет. Эти данные доступны на сайте [17]. Основываясь на данных этого файла, мы рассчитали инсоляцию I в эквивалентных широтах за 200 тыс. лет в будущее. На рис. 6 наши расчеты сопоставлены с расчетами Шараф и Будниковой. Как видно, они практически совпадают. Небольшие отличия в экстремальных точках могут быть обусловлены двумя обстоятельствами: различием исходных данных Ляскара и др. [16] и Шараф и Будниковой [15], а также графическим характером результатов последних авторов.

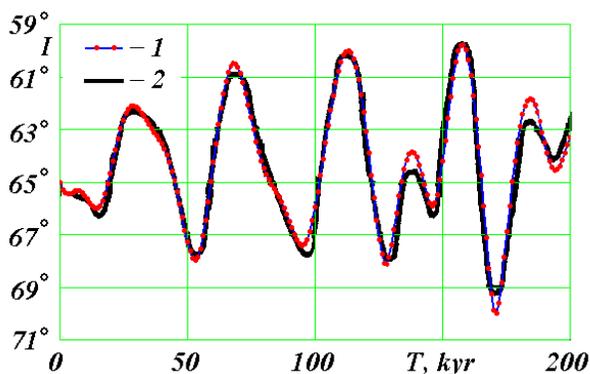


Рис. 6. Сравнение инсоляций в эквивалентных широтах, рассчитанных по двум методикам: новой (1) и Миланковича (2). Инсоляция 1 рассчитана по параметрам эволюции орбитального и вращательного движения Ляскара и др. [16]- [17], 2 – графические результаты расчетов Шараф и Будниковой [15].

Итак, все выполненные проверки подтвердили идентичность результатов нового алгоритма расчета инсоляции результатам алгоритма М. Миланковича.

12. Динамика инсоляции в современную эпоху

Как уже отмечалось вначале, расчеты инсоляции Земли в современную эпоху используются в разных областях. По изложенному алгоритму с помощью представленной в Приложении программы Ins12bd.mcd инсоляцию можно рассчитать, задавшись параметрами орбиты Земли и плоскости экватора для эпохи 2000.0 г. [18]

$$e_0 = 0.01670863; \quad \varepsilon_0 = 0.4090926; \quad \varphi_{p\gamma_0} = 1.7965956; \quad JD_{p0} = 2451548.541, \quad (38)$$

где JD_{p0} – определенный по нашим данным юлианский день прохождения среднего Солнца через перигелий; ему соответствует календарная дата 05.01.2000 г. и время 1:30:00 по Гринвичу.

Параметры e_0 , ε_0 и $\varphi_{p\gamma_0}$ являются осредненными элементами орбиты Земли и положениями ее оси, которыми в астрономии характеризуется движение “среднего” Солнца и “средней” оси вращения Земли. Эпохе 2000.0 г. соответствует юлианский день $JD_0 = 2451545$ и календарная дата 01.01.2000 и время 12:00:00 по Гринвичу.

По алгоритму в п. 6 программы, описанному формулой (15), рассчитывается распределение суточной инсоляции W по широте и дням года. Счет дней года начинается с точки весеннего равноденствия, которой соответствует номер дня $j = 0$. А номер дня j_p , соответствующий моменту прохождения Солнцем перигелия, определяется долготой перигелия λ_p . Юлианская дата каждого дня JD_d определяется, если в этом есть необходимость, количеством дней k_d , прошедших после юлианской даты перигелия JD_p ,

$$JD_d = JD_p + k_d. \quad (39)$$

В случае, если день предшествует дате перигелия, $k_d < 0$. Календарный день года определяется по переводным таблицам соответствия юлианских дней JD_d определенной дате (см., например, [19]). Промежуток времени движения Солнца от перигелия до момента равноденствия определяется по формуле (4) при долготе $\lambda = 0$. В п. 4 программы количество времени от перигелия до дня равноденствия выражено параметром $t_{p\gamma d}$, т.е. $k_d = t_{p\gamma d} = 76.84$. Тогда определенный согласно (39) юлианский день равноденствия в эпоху $JD_{\gamma_0} = 2451625.6$. Ему соответствует календарная дата 22 марта 2000 г. и время 02:24 по Гринвичу.

По рассмотренному в п. 5 программы ряду долгот λ_i рассчитываются дни, которые соответствуют сезонам года, границы которых уже отмечались ранее: весна $0^\circ < \lambda < 90^\circ$, лето $90^\circ < \lambda < 180^\circ$, осень $180^\circ < \lambda < 270^\circ$ и зима $270^\circ < \lambda < 360^\circ$ или соответствуют астрономическому лету $0^\circ < \lambda < 180^\circ$ или астрономической зиме $180^\circ < \lambda < 360^\circ$. Суммированием суточных инсоляций определяются инсоляции за эти периоды времени.

По п.8 программы в Приложении рассчитывается инсоляция за год и за калорические полугодия. Как уже отмечалось ранее, распределения инсоляции по широте за 1950 г. и 1800 г. отличаются преимущественно в сотых долях процента. Поэтому, когда не важны короткопериодические колебания инсоляции, то рассчитанную с неизменными параметрами e_0 , ε_0 , $\varphi_{p\gamma_0}$ и JD_{p_0} инсоляцию можно использовать на интервале порядка 100 лет.

Для исследования причин короткопериодических изменений в метеорологии, медицине, биологии и др. областях, которые обусловлены инсоляцией, необходимы

более точные ее расчеты. На рис. 7 представлена динамика инсоляции за 100 лет. Она основана на результатах решения орбитальной задачи с помощью системы Galactica [20] и задачи о вращении Земли [21] при одновременном воздействии на нее планет, Солнца и Луны. Динамика орбитального движения рассматривается относительно неподвижного экватора Земли, а вращательное движение Земли – относительно неподвижной орбиты Земли. Затем полученные параметры пересчитываются в относительные величины ε и $\varphi_{p\gamma}$ определяющие положение подвижной орбиты относительно подвижного экватора. Поэтому все колебания орбиты Земли и плоскости экватора включаются в колебания углов ε , $\varphi_{p\gamma}$ и эксцентриситета e .

Таблица 2. Динамика параметров орбиты Земли и ее оси вращения за 100 лет от 30.12.1949 г. с $JD_{49} = 2433280.5$; T – в сидерических столетиях; JD – юлианский день эпохи; e – эксцентриситет орбиты; ε – угол наклона между подвижными орбитой и экватором, $\varphi_{p\gamma}$ – угол между перигелием орбиты и ее подвижным восходящим узлом на плоскости подвижного экватора. JD_p – юлианский день прохождения Землей перигелия.

| T , столетия | JD | e | ε | $\varphi_{p\gamma}$ | JD_p |
|----------------|-------------|---------------|---------------|---------------------|-------------|
| 0 | 2433280.500 | 0.01674220136 | 0.4091616307 | 1.787141716 | 2433284.737 |
| 0.05 | 2435106.782 | 0.01672566559 | 0.4091879678 | 1.781436815 | 2435109.814 |
| 0.1 | 2436933.064 | 0.01676227585 | 0.4092257260 | 1.788220450 | 2436936.972 |
| 0.15 | 2438759.345 | 0.01673867665 | 0.4091642935 | 1.788629228 | 2438764.131 |
| 0.2 | 2440585.627 | 0.01673105105 | 0.4091133198 | 1.800851582 | 2440590.997 |
| 0.25 | 2442411.909 | 0.01671231153 | 0.4091644133 | 1.797431716 | 2442415.087 |
| 0.3 | 2444238.191 | 0.01672990037 | 0.4091759892 | 1.782235510 | 2444242.099 |
| 0.35 | 2446064.473 | 0.01676031787 | 0.4091001848 | 1.793227470 | 2446069.258 |
| 0.4 | 2447890.754 | 0.01669882216 | 0.4090794136 | 1.794799473 | 2447894.371 |
| 0.45 | 2449717.036 | 0.01673052444 | 0.4091332328 | 1.787641468 | 2449721.529 |
| 0.5 | 2451543.318 | 0.01672283742 | 0.4091164493 | 1.808234553 | 2451548.542 |
| 0.55 | 2453369.600 | 0.01671511876 | 0.4090402810 | 1.805005623 | 2453372.485 |
| 0.6 | 2455195.882 | 0.01669494496 | 0.4090512378 | 1.803246385 | 2455199.498 |
| 0.65 | 2457022.163 | 0.01670168259 | 0.4091002365 | 1.801029825 | 2457026.802 |
| 0.7 | 2458848.445 | 0.01675111524 | 0.4090517953 | 1.807771818 | 2458853.815 |
| 0.75 | 2460674.727 | 0.01669781681 | 0.4089876396 | 1.791918327 | 2460678.928 |
| 0.8 | 2462501.009 | 0.01671860947 | 0.4090259849 | 1.808659189 | 2462506.086 |
| 0.85 | 2464327.291 | 0.01669587424 | 0.4090541814 | 1.822946059 | 2464332.806 |
| 0.9 | 2466153.572 | 0.01669390754 | 0.4089876672 | 1.799729397 | 2466157.042 |
| 0.95 | 2467979.854 | 0.01671288342 | 0.4089473460 | 1.804742513 | 2467984.055 |
| 1 | 2469806.136 | 0.01667219608 | 0.4089995992 | 1.808594771 | 2469809.460 |

Параметры орбит планет определялись с интервалом 1 год, поэтому в эти расчеты вошли их короткопериодические изменения с периодами несколько лет. Решения для вращательного движения содержат суточные, полумесячные, полугодовые колебания, а также колебания с периодом 18.6 лет. Чем больше период, тем больше амплитуда этих колебаний.

По полученным параметрам ε , $\varphi_{p\gamma}$ и e с помощью программы в Приложении была рассчитана динамика инсоляции. В табл. 2 эти параметры приведены с интервалом 5 лет. Кроме того в табл. 2 приведены юлианские дни эпохи JD и моментов прохождения Землей перигелия JD_p . В программе `InsI2bd.mcd` все эти параметры считываются из файла `OrAl1c_8.prn`. Следует отметить, что файлы данных `OrAl1c_8.prn` и `InsCvSNJ.prn`, а также файл программы `InsI2bd.mcd` доступны по адресу [22].

На графике годовой инсоляции Q_T для широты 80° северного полушария (см. рис. 7) хорошо видны колебания с периодом 18.6 лет. Они обусловлены воздействием прецессионного движения Луны на вращательное движение Земли: ось Земли колеблется с этим периодом. Амплитуда колебания инсоляции в этом случае составляет 532 кДж/м^2 . В годовой инсоляции Q_T имеются еще полугодовые колебания с амплитудой 31 кДж/м^2 , которых на графике из-за их малой величины не видно.

В инсоляции Q_S за летнее калорическое полугодие на широте 80° наряду с колебаниями с периодом 18.6 лет видны колебания более короткого периода. В большей мере они просматриваются в зимней инсоляции Q_W . Эти колебания инсоляции обусловлены колебаниями угла перигелия φ_p орбиты Земли с периодами 2.75 и 11.86 лет, а также ее эксцентриситета e с периодами 3.98 года и 11.86 лет. Если для летней инсоляции колебания перигелия незначительны, то для зимней инсоляции они даже превосходят колебания с периодом 18.6 лет.

На широте 80° все три инсоляции: Q_T , Q_S и Q_W имеют общий ниспадающий тренд. Он обусловлен долгопериодическим уменьшением угла наклона ε между плоскостями экватора и орбиты.

Как видно из рис. 7 с изменением широты $\varphi = 65^\circ, 45^\circ, 25^\circ$ и 0° динамика инсоляции качественно изменяется. На широте 65° в летней инсоляции Q_S сильнее проявляются колебания перигелия и эксцентриситета. На широте 45° эти колебания становятся главными для летней Q_S и зимней Q_W инсоляций. При этом летняя и зимняя инсоляции изменяются в противофазе друг к другу. Кроме того в летней и зимней инсоляции отсутствует нисходящий тренд, который был на предыдущих широтах.

На широтах 25° и 0° появляется восходящий тренд для годовой инсоляции Q_T , а также летней – на широте 25° и зимней – на широте 0° . На этих широтах летняя и зимняя инсоляции также колеблются в противофазе. В их колебаниях проявляются периоды изменения перигелия 2.75 года и эксцентриситета 3.98 года, а период 18.6 лет колебания угла наклона ε отражается только в изменении годовой инсоляции Q_T .

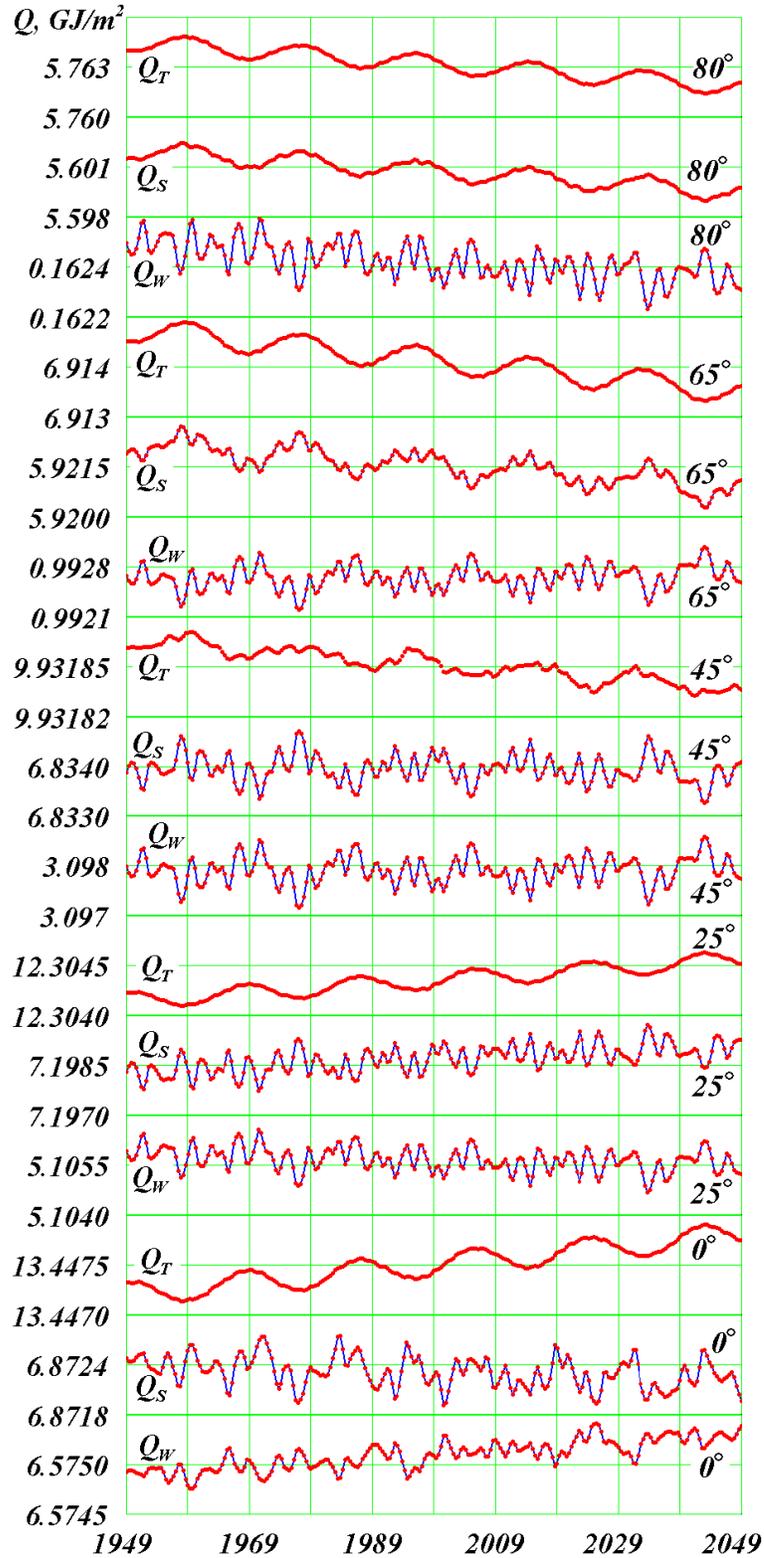


Рис. 7. Динамика инсоляции за 100 лет, начиная с 30.12.1949 г., на разных широтах северного полушария. Обозначения см. рис. 5.

Представленная на рис. 7 динамика инсоляции представляет широкий спектр ее изменения во времени и по поверхности Земли. Эти изменения получены в рамках

строго детерминированного рассмотрения взаимодействия тел Солнечной системы и геометрических характеристик освещения Земли Солнцем. Детерминированный подход дает разные частоты, разные тренды, которые по-разному проявляются для соответствующих инсоляций Q_T , Q_S и Q_W . Если мы обратимся к какому-либо процессу, происходящему в природе, например, к изменению погоды или климата, то также обнаруживаем широкий спектр изменения. Так как одни причины изменения неизвестны, а механизм действия других причин не установлен, то исследователь вынужден использовать статистические методы для установления вероятностных связей. Поэтому установленное знание об этом процессе также носит вероятностный характер, который допускает появление непредусмотренных ситуаций. Тем не менее, со временем ряд причин удастся установить, и казавшиеся ранее случайные процессы становятся полностью объяснимы.

Как уже отмечалось ранее, измерения инсоляции дают ее колебания в некотором диапазоне, причем не повторяющиеся от одной серии к другой. Исследователи склонны относить их к неустойчивой деятельности Солнца. В свете результатов, представленных на рис. 7, следует, что эти измерения должны быть таковыми, потому что точные изменения инсоляции Земли не повторяются ни по поверхности Земли, ни во времени. По-видимому, из результатов наблюдения необходимо вычитать эти изменения. Тогда остаток можно будет объяснять деятельностью Солнца.

Как уже упоминалось ранее, в работе [6] исследовалось влияние обращения Луны на изменения инсоляции, которое авторы рассчитали с учетом только изменения расстояния между Землей и Солнцем. В результате выполненных нами расчетов инсоляции следует, что наибольшее влияние на инсоляцию оказывает прецессия орбиты Луны. Она дает на широте 80° колебания годовой инсоляции с периодом 18.6 лет и амплитудой 532 кДж/м^2 , в то время как колебания инсоляции с периодом 0.5 года имеют амплитуду почти в 20 раз меньшую. При годовом обращении Земли расстояние Земля-Солнце меняется на несколько порядков больше, чем при месячных обращениях Луны. Поэтому при точном расчете инсоляции влияние на нее орбитального движения Луны практически отсутствует. Авторам работы [6] неизвестен действительный механизм зависимости инсоляции от движений Земли и Луны, поэтому они задаются гипотезой о воздействии на инсоляцию орбитального движения Луны. Затем они создают теорию расчета инсоляции в зависимости от расстояния Земля-Солнце и рассчитывают массив инсоляции за 300 лет. В результате спектрального анализа массива эти авторы находят вероятностную гармонику с периодом сидерического месяца и амплитудой 84.9 мВт/м^2 (милливатт на м^2). Это небольшая величина по

сравнению с солнечной постоянной $J_0 = 1395.6 \text{ Вт/м}^2$. Как мы отмечали, при точном методе расчета инсоляции в ее результатах не ощущается на несколько порядков большее влияние орбитальное движение Земли. А орбитальное движение Луны вызывает прецессию оси вращения Земли и в виде полумесячных, а не месячных колебаний. Именно полумесячные колебания влияют на инсоляцию Земли, а не колебания расстояния Земля-Солнце в процессе орбитального движения Луны. В тоже время Луна действительно оказывает наибольшее из остальных тел влияние на инсоляцию, как мы отмечали ранее, с периодом 18.6 лет и амплитудой 532 кДж/м^2 в годовой инсоляции. Однако это воздействие Луны обусловлено прецессией орбиты Луны и влиянием этого движения на динамику оси вращения Земли.

Мы детально рассмотрели этот пример, т.к. он является типичным случаем индетерминированного подхода к изучению природных процессов. Как отмечалось в работе [23], такие подходы не направлены на выяснение всех причин, определяющих рассматриваемое явление. При этих подходах представляется достаточным принять во внимание несколько гипотетических причин, а затем на большом статистическом материале подтвердить их вероятность осуществления. Как показано в этом примере, статистическое подтверждение такой причины может быть, однако в действительности явление определяется совсем другими обстоятельствами.

Оба приведенных примера показывают, что точные расчеты инсоляции будут способствовать более качественному анализу тех природных процессов, которые определяются радиацией Солнца.

Заключение

В работе рассмотрена новая математическая теория расчета инсоляции. Отличие от алгоритма теории М. Миланковича заключается, во-первых, в другом методе расчета зависимости долготы Солнца от времени. В новой методике эта зависимость основана на точном решении задачи двух тел. Во-вторых, новая методика предназначена для компьютерных вычислений. Это позволяет исследователю самому определять виды обработок инсоляции, а не ограничиваться лишь теми, которые были развиты при создании методики.

В процессе изложения методики расчета инсоляции были упомянуты допущенные упрощения. Первое упрощение связано с отличием орбитального движения Земли от результатов задачи 2-х тел. В работе [8] показано, что эти отличия несущественны, если параметры орбиты изменяются в соответствии с ее эволюцией.

Второе упрощение заключается в том, что расстояние точки M земной поверхности до Солнца на всех широтах принимается равным расстоянию между

центрами Земли и Солнца. Для инсоляции Земли это упрощение дает ничтожную погрешность. Возможно, для большой планеты, например для Юпитера, в каких-то случаях отличие расстояний на разных широтах необходимо учитывать.

При третьем упрощении пренебрегается несферичностью Земли. Если в дальнейшем инсоляция будет широко использоваться, то, по-видимому, понадобится в ее расчетах учесть и форму Земли. Возможно, при рассмотрении таких быстровращающихся планет, как Юпитер и Сатурн, учет формы планет будет приводить к существенным коррекциям инсоляции.

При четвертом упрощении мы пренебрегаем изменением расстояния ρ и углового положения δ и λ Солнца при вычислении интеграла (15) для суточной инсоляции. Если относить значения этих параметров к середине интервала интегрирования, т.е. к полудню, то погрешность будет ничтожна. Однако, для медленно вращающихся планет, таких как Венера и Меркурий, интеграл (15) необходимо вычислять с учетом изменения ρ , λ и δ .

Пятое упрощение заключается в том, что излучение Солнца принято постоянным. Согласно исследованиям последних десятилетий выявлены небольшие колебания солнечной радиации. Если из результатов измерения будут вычтены колебания инсоляции, обусловленные Землей, то они представят динамику инсоляции Солнца. Среднесуточным значением этой величины можно будет заменить J_0 в выражении (24). Тогда расчеты инсоляции будут учитывать изменение активности Солнца.

Новая методика расчета инсоляции проверена во всех режимах. Рассчитанные по ней результаты совпали с результатами расчетов по методике М. Миланковича. С одной стороны, это свидетельствует о достоверности новой методики, а с другой стороны, совпадение результатов подтверждает достоверность методики М. Миланковича.

Настоящая методика расчета инсоляции разрабатывалась более 10 лет. На ранних этапах в работе принимал участие И.К. Филатов.

Литература

1. *Миланкович М.* Математическая климатология и астрономическая теория колебаний климата. – М. – А.: ГОНТИ, 1939, 256 с.
2. *Большаков В.А., Капица А.П.* Уроки развития орбитальной теории палеоклимата // Вестник Российской Академии Наук, 2011, т. 81, № 7, с. 603-612.
3. *Бахарев Д.В., Орлова Л.Н.* О нормировании и расчете инсоляции // Светотехника, 2006. № 1. с. 18-27.

4. *Иванов В.В.* Периодические колебания погоды и климата // Успехи физ. Наук, 2002, т. 172, № 7, с. 777-811.
5. *Богданов М.Б. Катрущенко А.В. Сурков А.Н.* Изменения инсоляции, вызванные планетными возмущениями орбиты Земли и вариацией солнечной постоянной // Известия Саратовского университета. Новая серия. Сер.: Науки о Земле, 2006. Т. 6 вып. 1. С. 3 - 9.
6. *Богданов М.Б. Катрущенко А.В.* Изменения инсоляции, вызванные влиянием Луны // Известия Саратовского университета. Новая серия. Сер.: Науки о Земле, 2008. Т. 8 вып. 1 С. 3 - 5
7. *Смульский И.И.* Теория взаимодействия. - Новосибирск: Из-во Новосиб. ун-та, НИЦ ОИГГМ СО РАН, 1999 г. - 294 с. http://www.ikz.ru/~smulski/TVfulA5_2.pdf.
8. *Смульский И.И.* Математическая модель Солнечной системы / В сб. Теоретические и прикладные задачи нелинейного анализа. Российская Академия Наук: ВЦ им. А.А. Дородницына. М.: ВЦ РАН А.А. Дородницына, 2007. С. 119-138. <http://www.ikz.ru/~smulski/Papers/MatMdSS5.pdf>.
9. *Мельников В.П., Смульский И.И.* Астрономическая теория ледниковых периодов: Новые приближения. Решенные и нерешенные проблемы. – Новосибирск: Академическое изд-во “Гео”, 2009. – 98 с. Книга на двух языках. С обратной стороны: Melnikov V.P., Smulsky J.J. Astronomical theory of ice ages: New approximations. Solutions and challenges. – Novosibirsk: Academic Publishing House “GEO”, 2009. – 84 p. <http://www.ikz.ru/~smulski/Papers/AsThAnR.pdf>
10. *Smulsky J.J. and Smulsky Ya.J.* Dynamic Problems of the Planets and Asteroids, and Their Discussion // International Journal of Astronomy and Astrophysics, 2012, 2, 129-155. doi:10.4236/ijaa.2012.23018. <http://www.scirp.org/journal/PaperDownload.aspx?paperID=23224>
11. *Fröhlich C. and Fisterle W.* VIRGO Radiometry: PMO6V // TSI Workshop, NIST, 18 – 20 July 2005. <http://www.pmodwrc.ch>.
12. *Willson R.C. and Mordvinov A.V.* Secular total solar irradiance trend during solar cycles 21–23 // Geophys. Res. Lett., 2003, 30(5), 1199, doi:10.1029/2002GL016038.
13. *Crommelynck D., Fichot A., Lee III R.B., and Romero J.* First realisation of the space absolute radiometric reference (SARR) during the ATLAS 2 flight period // Adv. Space Res., 1995, 16, 17-23.
14. Справочное руководство по небесной механике и астродинамике / Под ред. Дубошина Г.Н. Изд. 2-е, доп. и перераб. М., Наука, 1976, 862 с.

15. *Шараф Ш.Г. и Будникова Н.А.* Вековые изменения элементов орбиты Земли и астрономическая теория колебаний климата // Тр. Инст. теоретич. астрономии. - Вып. XIV. - Л.: Наука, 1969 г. - с. 48 - 109.
16. *Laskar J., Robutel P., Joutel F., Gastineau M., Correia A.C.M., and Levrard B.* A Long-term numerical solution for the Earth // *Icarus* 170, 2004. Iss. 2: 343-364.
17. <http://www.imcce.fr/Equipes/ASD/insola/earth/La2004/INSOLP.LA2004.BTL.ASC>
18. *Simon J.L., Bretagnon P., Chapront J. et. al.* Numerical Expression for Precession Formulae and Mean Elements for the Moon and the Planets // *Astron. and Astrophys*, 1994, vol. 282, p. 663-683.
19. Труды ИПА РАН. Вып. 10. Эфемеридная астрономия. – Санкт-Петербург: ИПА РАН, 2004 – 488 с.
20. *Smulsky J.J.* The System of Free Access Galactica to Compute Interactions of N-Bodies. *I.J.Modern Education and Computer Science*, 2012, 11, 1-20. Published Online December 2012 in MECS (<http://www.mecspress.org/>) doi:10.5815/ijmecs.2012.11.01.
21. *Smulsky J.J.* The Influence of the Planets, Sun and Moon on the Evolution of the Earth's Axis // *International Journal of Astronomy and Astrophysics*, 2011, 1, 117-134. doi:10.4236/ijaa.2011.13017. Published Online September 2011 (<http://www.SciRP.org/journal/ijaa>).
22. <http://www.ikz.ru/~smulski//Data/Insol/>
23. *Смутьский И.И.* Анализ уроков развития астрономической теории палеоклимата // *Вестник Российской Академии Наук*, 2013. Т. 83. № 1. С. 31-39. doi:10.7868/S0869587313010118

Приложение. Программа расчета инсоляции Земли в среде MathCad

Insl2bd.mcd. Программа расчета инсоляции Земли на основе результатов задачи 2-х тел.

Завершено 15.02.2013 г. Модифицировано 06.02.2014 г.

1. Константы

$$\begin{aligned}
 p2 &:= 2\pi \quad rd := 57.29577951308232 \quad ed := 24\cdot 3600 \quad \tau := 1440 \quad kJpm2 := 41.868 \\
 Psd &:= 365.25636042 \quad Psds := Psd \cdot ed \quad \Delta dsd := Psd - 365 \quad Ptr := 3.652421987910^2 \quad k_{sj} := \frac{365.25636042}{365.25} \\
 G &:= 6.6725910^{-11} \quad mErt := 5.974210^{24} \quad ae := 1.495978710^{11} \quad MS := 332951.3mErt \quad M1 := -G \cdot (MS + mErt) \\
 Am &:= 1.0979607703095810^{13} \quad k_v := 2.8742511020124870^{-4} \quad Mss := 1.99178735028210^{30} \\
 am &:= 1.3625480002930080^{-2}
 \end{aligned}$$

Солнечная постоянная по М. Миланковичу
 $C = 2$ (кал/(кв.см*мин))=83.736 кДж/(кв.м*мин)=1395.6 Вт/кв.м.

$$C := 2 \quad J_0 := C \cdot kJpm2 \quad J_0 = 83.736$$

Параметры орбиты Земли и плоскости экватора для эпохи 2000.0 г. для расчета инсоляции без учета изменения орбитального и вращательного движений Земли

$$\begin{aligned}
 ec0 &:= 1.6708634210^{-2} \quad \epsilon_0 := 0.409092629689404 \quad fpy_0 := 1.796595647267463 \quad Tp_0 := 0.500143001 \\
 JD49 &:= 2433280.5 \quad JDp_0 := JD49 + Tp_0 \cdot 100 \cdot Psd \quad JDp_0 = 2.45154854122347910^6
 \end{aligned}$$

2. Считывание из файлов параметров изменения орбитального и вращательного движений Земли

Файл Laskar J. и др. [14]. Время T2 в тысячелетиях.

$$\begin{aligned}
 R1 &:= \text{RrrrEADPRN}("INSO_LA2004.txt") \quad N41 := 200 \quad di := 1 \\
 T2_{i4} &:= 10 \cdot R1_{i4 \cdot di, 0} \quad ec_{i4} := R1_{i4 \cdot di, 1} \quad \epsilon_{i4} := R1_{i4 \cdot di, 2} \quad fpy_{i4} := R1_{i4 \cdot di, 3}
 \end{aligned}$$

Авторский файл. Время T2 в сидерических столетиях от 31.12.49 г.

$$\begin{aligned}
 R1 &:= \text{READPRN}("OrAllc_8.prm ") \quad N41 := 2500 \quad di := 10 \quad N4 := \frac{N41}{di} \quad i4 := 0..N4 \quad i5 := 0 \\
 T2_{i4} &:= R1_{i4 \cdot di, 0} \quad ec_{i4} := R1_{i4 \cdot di, 1} \quad fpy_{i4} := R1_{i4 \cdot di, 2} \quad \epsilon_{i4} := R1_{i4 \cdot di, 3} \quad JD_{i4} := R1_{i4 \cdot di, 4} \quad T_{jy_{i4}} := k_{sj} \cdot T2_{i4} \cdot 100 \quad T2_{i5} = 0
 \end{aligned}$$

3. Параметр траектории, радиус перигелия, скорость в нем и время движения до афелия

$$\begin{aligned}
 all_{i4} &:= \frac{-1}{1 + ec_{i4}} \quad Rp_{i4} := am \cdot \frac{(2 \cdot all_{i4} + 1)}{all_{i4}} \quad vp_{i4} := \frac{-p2 \cdot all_{i4} \cdot Rp_{i4} \cdot Am}{Psds \cdot (-2 \cdot all_{i4} - 1)^{1.5}} \quad ta_{i4} := - \left(\frac{Rp_{i4} \cdot Am}{vp_{i4}} \right) \cdot \frac{\pi \cdot all_{i4}}{(-2 \cdot all_{i4} - 1)^{1.5}}
 \end{aligned}$$

4. Полярный угол и время движения Солнца в плоскости его орбиты по задаче двух тел

J - количество частей в году или точек по долготе Солнца.

λ_0 - ряд долгот Солнца с членами равномерно отстоящими на величину $d\lambda_0$.

λ - ряд долгот с членами равномерно отстоящими по времени.

\tilde{f}_i - полярный угол (аномалия) и радиус ra_0 - движения Солнца.

ν - долгота перигея Солнца от точки весеннего равноденствия.

tp_0 - время движения Солнца от перигея до точки с полярным углом \tilde{f}_i .

trp - время движения Солнца от перигея до точки весеннего равноденствия.

$$J := 365 \quad d\lambda_0 := \frac{2 \cdot \pi}{J} \quad \lambda_{0_0} := 0 \quad j_0 := 0..J \quad j_1 := 1..J \quad j_3 := 1..J + 1 \quad j_{03} := 0..J + 1$$

$$\lambda_{0_{j_1}} := \lambda_{0_{j_1 - 1}} + d\lambda_0 \quad \lambda_{0_{J+1}} := \lambda_{0_J} + d\lambda_0 \quad \lambda_{0_0} = 0 \quad \lambda_{0_J} = 6.283185307179618$$

$$v_{0_{i_4}} := fp\gamma_{i_4} + \pi \quad v_{0T_{i_4}} := \text{floor}\left(\frac{v_{0_{i_4}}}{p_2}\right) \quad v_{i_4} := v_{0_{i_4}} - v_{0T_{i_4}} \cdot p_2 \quad fi_{0_{i_4, j_03}} := \lambda_{0_{j_03}} - v_{i_4}$$

$$fi_{1_{i_4, j_03}} := \text{if}(fi_{0_{i_4, j_03}} < 0, fi_{0_{i_4, j_03}} + p_2, fi_{0_{i_4, j_03}}) \quad fi_{i_4, j_03} := \text{if}(fi_{1_{i_4, j_03}} > p_2, fi_{1_{i_4, j_03}} - p_2, fi_{1_{i_4, j_03}})$$

$$ra_{0_{i_4, j_03}} := \frac{Rp_{i_4} \cdot Am}{\left[(al_{1_{i_4}} + 1) \cdot \cos(fi_{i_4, j_03}) - al_{1_{i_4}} \right]}$$

$$tp_{0_{i_4, j_03}} := \frac{Rp_{i_4} \cdot Am}{vp_{i_4}} \cdot \left[\frac{(al_{1_{i_4}} + 1) \cdot |\sin(fi_{i_4, j_03})|}{(2 \cdot al_{1_{i_4}} + 1) \cdot \left[(al_{1_{i_4}} + 1) \cdot \cos(fi_{i_4, j_03}) - al_{1_{i_4}} \right]} + \frac{al_{1_{i_4}} \cdot \left[\text{asin}\left[\frac{al_{1_{i_4}} + 1 - al_{1_{i_4}} \cdot \cos(fi_{i_4, j_03})}{(al_{1_{i_4}} + 1) \cdot \cos(fi_{i_4, j_03}) - al_{1_{i_4}}} \right] - 0.5 \cdot \pi}{(-2 \cdot al_{1_{i_4}} - 1)^{1.5}} \right]$$

$$tp_{i_4, j_03} := \text{if}(fi_{i_4, j_03} > \pi, 2 \cdot ta_{i_4} - tp_{0_{i_4, j_03}}, tp_{0_{i_4, j_03}}) \quad tp_{1_{i_4, j_03}} := \text{if}(\lambda_{0_{j_03}} > v_{i_4}, 2 \cdot ta_{i_4} + tp_{i_4, j_03}, tp_{i_4, j_03})$$

$$tp\gamma_{i_4} := tp_{i_4, 0} \quad tp\gamma d_{i_4} := \frac{tp\gamma_{i_4}}{ed} \quad JD\gamma_{0_{i_4}} := JDp_0 + tp\gamma d_{i_4} \quad tp\gamma d_{i_5} = 76.84146897257328$$

5. Расчет долгот с членами, равномерно отстоящими по времени

Первое уточнение ряда долгот

$$JD\gamma_{0_{i_5}} = 2.4516255990269210^6$$

$$Td_{j_3} := j_3 \quad \lambda_{i_{j_03}} := 0 \quad \lambda_{i_{i_4, j_0+1}} := \lambda_{i_{i_4, j_0}} + \frac{\lambda_{0_{j_0+1}} - \lambda_{0_{j_0}}}{tp_{1_{i_4, j_0+1}} - tp_{1_{i_4, j_0}}} \cdot 1 \cdot ed$$

$$d\lambda_0 = 1.72142063210399910^{-2}$$

$$fi_{2_{i_4, j_03}} := \lambda_{i_{i_4, j_03}} - v_{i_4} \quad fi_{3_{i_4, j_03}} := \text{if}(fi_{2_{i_4, j_03}} < 0, fi_{2_{i_4, j_03}} + p_2, fi_{2_{i_4, j_03}}) \quad fi_{4_{i_4, j_03}} := \text{if}(fi_{3_{i_4, j_03}} > p_2, fi_{3_{i_4, j_03}} - p_2, fi_{3_{i_4, j_03}})$$

$$tp_{2_{i_4, j_03}} := \frac{Rp_{i_4} \cdot Am}{vp_{i_4}} \cdot \left[\frac{(al_{1_{i_4}} + 1) \cdot |\sin(fi_{4_{i_4, j_03}})|}{(2 \cdot al_{1_{i_4}} + 1) \cdot \left[(al_{1_{i_4}} + 1) \cdot \cos(fi_{4_{i_4, j_03}}) - al_{1_{i_4}} \right]} + \frac{al_{1_{i_4}} \cdot \left[\text{asin}\left[\frac{al_{1_{i_4}} + 1 - al_{1_{i_4}} \cdot \cos(fi_{4_{i_4, j_03}})}{(al_{1_{i_4}} + 1) \cdot \cos(fi_{4_{i_4, j_03}}) - al_{1_{i_4}}} \right] - 0.5 \cdot \pi}{(-2 \cdot al_{1_{i_4}} - 1)^{1.5}} \right]$$

$$tp_{3_{i_4, j_03}} := \text{if}(fi_{4_{i_4, j_03}} > \pi, 2 \cdot ta_{i_4} - tp_{2_{i_4, j_03}}, tp_{2_{i_4, j_03}}) \quad tp_{4_{i_4, j_03}} := \text{if}(\lambda_{i_{i_4, j_03}} > v_{i_4}, 2 \cdot ta_{i_4} + tp_{3_{i_4, j_03}}, tp_{3_{i_4, j_03}})$$

Второе уточнение ряда долгот

$$\lambda_{i_{2_{i_4, j_03}}} := 0 \quad \lambda_{i_{2_{i_4, j_0+1}}} := \lambda_{i_{2_{i_4, j_0}}} + \frac{\lambda_{i_{i_4, j_0+1}} - \lambda_{i_{i_4, j_0}}}{tp_{4_{i_4, j_0+1}} - tp_{4_{i_4, j_0}}} \cdot 1 \cdot ed$$

$$fi_{5_{i_4, j_03}} := \lambda_{i_{2_{i_4, j_03}}} - v_{i_4} \quad fi_{6_{i_4, j_03}} := \text{if}(fi_{5_{i_4, j_03}} < 0, fi_{5_{i_4, j_03}} + p_2, fi_{5_{i_4, j_03}}) \quad fi_{7_{i_4, j_03}} := \text{if}(fi_{6_{i_4, j_03}} > p_2, fi_{6_{i_4, j_03}} - p_2, fi_{6_{i_4, j_03}})$$

$$tp_{5_{i_4, j_03}} := \frac{Rp_{i_4} \cdot Am}{vp_{i_4}} \cdot \left[\frac{(al_{1_{i_4}} + 1) \cdot |\sin(fi_{7_{i_4, j_03}})|}{(2 \cdot al_{1_{i_4}} + 1) \cdot \left[(al_{1_{i_4}} + 1) \cdot \cos(fi_{7_{i_4, j_03}}) - al_{1_{i_4}} \right]} + \frac{al_{1_{i_4}} \cdot \left[\text{asin}\left[\frac{al_{1_{i_4}} + 1 - al_{1_{i_4}} \cdot \cos(fi_{7_{i_4, j_03}})}{(al_{1_{i_4}} + 1) \cdot \cos(fi_{7_{i_4, j_03}}) - al_{1_{i_4}}} \right] - 0.5 \cdot \pi}{(-2 \cdot al_{1_{i_4}} - 1)^{1.5}} \right]$$

$$tp_{6_{i_4, j_03}} := \text{if}(fi_{7_{i_4, j_03}} > \pi, 2 \cdot ta_{i_4} - tp_{5_{i_4, j_03}}, tp_{5_{i_4, j_03}}) \quad tp_{7_{i_4, j_03}} := \text{if}(\lambda_{i_{2_{i_4, j_03}}} > v_{i_4}, 2 \cdot ta_{i_4} + tp_{6_{i_4, j_03}}, tp_{6_{i_4, j_03}})$$

Третье уточнение ряда долгот

$$\lambda_{i4,j03} := 0 \quad \lambda_{i4,j0+1} := \lambda_{i4,j0} + \frac{\lambda_{i4,j0+1} - \lambda_{i4,j0}}{tp7_{i4,j0+1} - tp7_{i4,j0}} \cdot 1 \cdot ed$$

$$fi8_{i4,j3} := \lambda_{i4,j3} - v_{i4} \quad fi9_{i4,j3} := \text{if}(fi8_{i4,j3} < 0, fi8_{i4,j3} + p2, fi8_{i4,j3}) \quad fi10_{i4,j3} := \text{if}(fi9_{i4,j3} > p2, fi9_{i4,j3} - p2, fi9_{i4,j3})$$

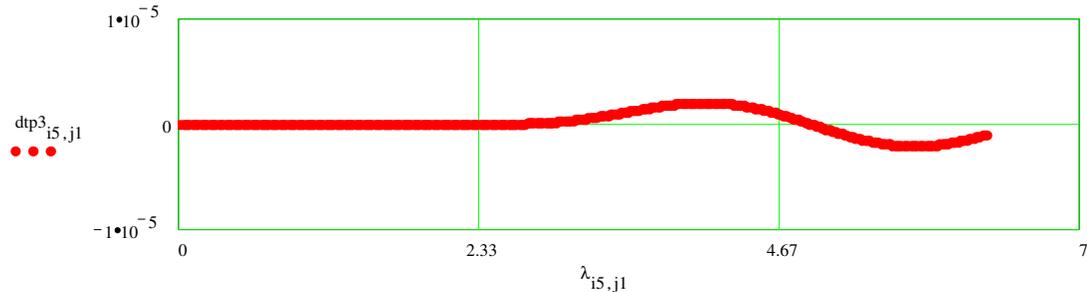
Проверки промежутков времени при уточненном ряде долгот

$$tp8_{i4,j3} := \frac{Rp_{i4} \cdot Am}{vp_{i4}} \left[\frac{(all_{i4} + 1) \cdot |\sin(fi10_{i4,j3})|}{(2 \cdot all_{i4} + 1) \cdot [(all_{i4} + 1) \cdot \cos(fi10_{i4,j3}) - all_{i4}]} + \frac{all_{i4} \cdot \left[\text{asin} \left[\frac{all_{i4} + 1 - all_{i4} \cdot \cos(fi10_{i4,j3})}{(all_{i4} + 1) \cdot \cos(fi10_{i4,j3}) - all_{i4}} \right] - 0.5 \cdot \pi \right]}{(-2 \cdot all_{i4} - 1)^{1.5}} \right]$$

$$tp9_{i4,j3} := \text{if}(fi10_{i4,j3} > \pi, 2 \cdot ta_{i4} - tp8_{i4,j3}, tp8_{i4,j3}) \quad tp10_{i4,j3} := \text{if}(\lambda_{i4,j3} > v_{i4}, 2 \cdot ta_{i4} + tp9_{i4,j3}, tp9_{i4,j3})$$

$$dtp3_{i4,j1} := \frac{(tp10_{i4,j1+1} - tp10_{i4,j1}) - ed}{ed} \quad ddtps3_{i4,0} := 0 \quad ddtps3_{i4,j1} := ddtps3_{i4,j1-1} + |dtp3_{i4,j1}|$$

$$\frac{ddtps3_{i5,J}}{J} = 7.164539252599219 \cdot 10^{-7} \quad T2_{i5} = 0$$



Погрешности определения длительности года.

Проверка точности определения дней в сидерическом году: Δdsd - остаток дня до конца сидерического года.

$$\Delta dsdc := \frac{(p2 - \lambda_{i5,J}) \cdot 1}{\lambda_{i5,J} - \lambda_{i5,J-1}} \quad \Delta \Delta dg := \Delta dsdc - \Delta dsd \quad \Delta \Delta dg = -1.270670467160007 \cdot 10^{-4} \quad \Delta \Delta dg \cdot ed = -10.97859283626246$$

$$\delta \lambda_{365} := \frac{\Delta dsdc - \Delta dsd}{\Delta dsd} \quad \delta \lambda_{365} = -4.956578192374239 \cdot 10^{-4}$$

Радиус га движения Солнца по орбите в зависимости от ряда долгот с членами, равномерно отстоящими по времени.

$$ra_{i4,j1} := \frac{Rp_{i4} \cdot Am}{[(all_{i4} + 1) \cdot \cos(\lambda_{i4,j1} - v_{i4}) - all_{i4}]} \quad \rho_{i4,j1} := \frac{ra_{i4,j1}}{ae}$$

6. Суточная инсоляция в кДж/(кв. м)

If - количество точек по географической широте.

i11 - индекс конкретного значение широты.

ϕ - географическая широта места.

δ - склонение Солнца.

ω_0 - часовой угол восхода и захода Солнца

$$jd := 0 \quad j2 := jd..J \quad If := 36 \quad d\phi := \frac{\pi}{If} \quad \phi_0 := \frac{\pi}{2} + d\phi \quad i11 := 1..If + 1 \quad \phi_{i11} := \phi_{i11-1} - d\phi \quad \phi_{g_{i11}} := \phi_{i11} \cdot rd \quad i11 := 6$$

$$\begin{aligned} \sin \delta_{i4,j1} &:= \sin(\varepsilon_{i4}) \cdot \sin(\lambda_{i4,j1}) & \delta_{i4,j1} &:= \operatorname{asin}(\sin \delta_{i4,j1}) & \cos \delta_{i4,j1} &:= \cos(\delta_{i4,j1}) & \tan \delta_{i4,j1} &:= \tan(\delta_{i4,j1}) \\ z_{i4,j1} &:= -\tan \delta_{i4,j1} \cdot \tan(\phi_{i11}) & z_{i4,j1} &:= \operatorname{if}(-1 < z_{i4,j1} < 1, z_{i4,j1}, -1) & \omega_{i4,j1} &:= \operatorname{acos}(z_{i4,j1}) \\ W\tau_{i4,j1} &:= \frac{J_0 \cdot \tau}{\pi \cdot (\rho_{i4,j1})^2} \cdot (\omega_{i4,j1} \cdot \sin \delta_{i4,j1} \cdot \sin(\phi_{i11}) + \cos \delta_{i4,j1} \cdot \cos(\phi_{i11}) \cdot \sin(\omega_{i4,j1})) \\ W\tau_{i4,j1} &:= \operatorname{if}(W\tau_{i4,j1} < 0, 0, W\tau_{i4,j1}) & W_{i4,j2-jd} &:= W\tau_{i4,j2} \end{aligned}$$

7. Инсоляция за год и за астрономические полугодия

$$\begin{aligned} \Delta \operatorname{dtr} &:= \operatorname{Ptr} - 365 & \Delta \operatorname{dtr} &= 0.242198789999975 \\ Ws_{i4,0} &:= 0 & Ws_{i4,j1} &:= Ws_{i4,j1-1} + W_{i4,j1} & Q_{T_{i4}} &:= Ws_{i4,365} + W_{i4,J} \cdot \Delta \operatorname{dtr} \\ is & \text{ - число дней астрономического года} \\ \operatorname{Ind}_{i4,j1} &:= \operatorname{if}(\lambda_{i4,j1} - \pi < 0, j1, 0) & \operatorname{Ind}_{i5,j1} &:= \operatorname{Ind}_{i5,j1} & is &:= \max(\operatorname{Ind}_{i5}) & is &= 1.86 \cdot 10^2 & T_{i5} &= 0 \\ Q_{AS_{i4}} &:= Ws_{i4,is} & Q_{AW_{i4}} &:= Q_{T_{i4}} - Q_{AS_{i4}} & Q_{AS_{i5}} &= 5.97795623839102810^6 & Q_{AW_{i5}} &= 9.36564345630410^5 \end{aligned}$$

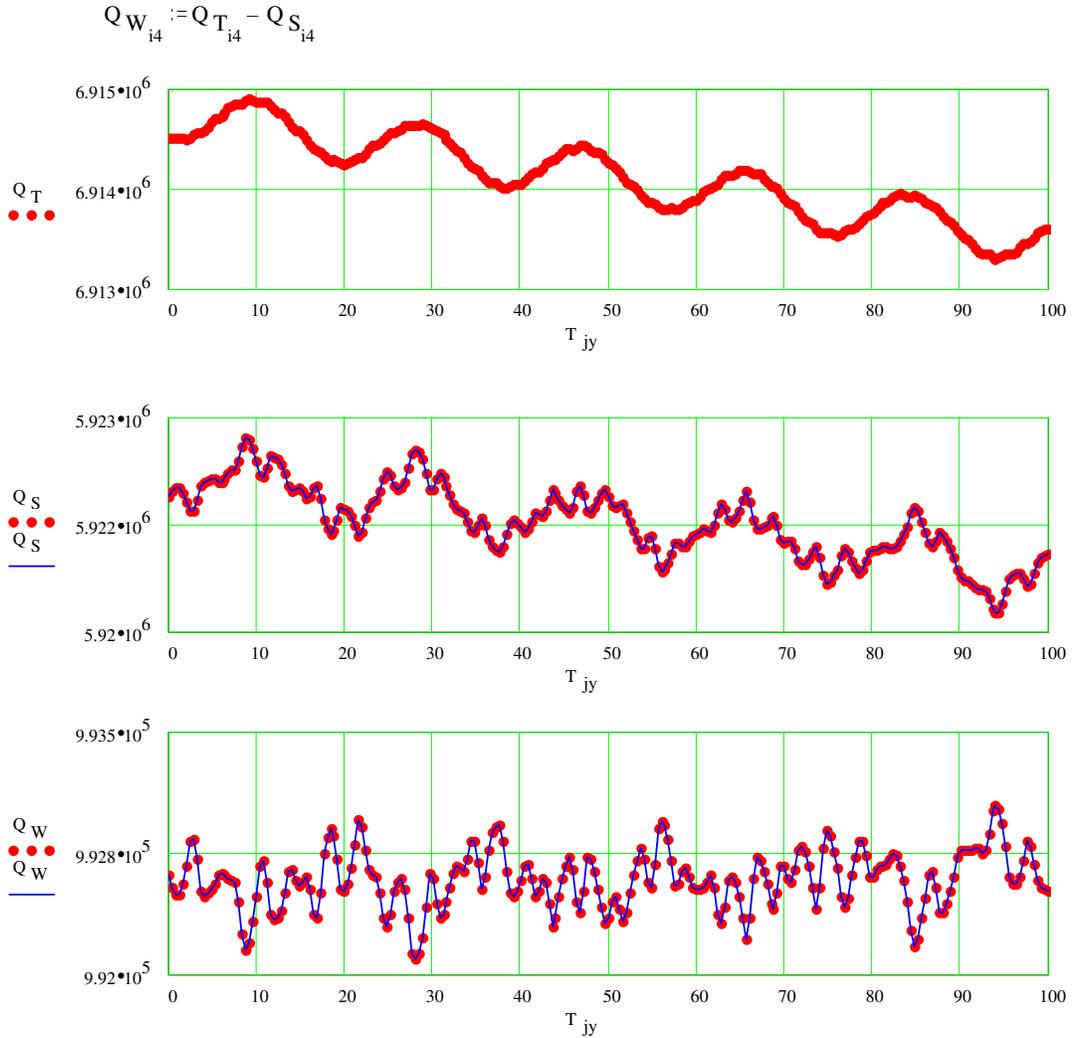
8. Инсоляция за калорические полугодия

Определение калорических полугодий

$$\begin{aligned} i11 &= 6 & \phi_{gm} &:= |\phi_{g_{i11}}| & \phi_{g_{i11}} &= 65.00000000000003 \\ \operatorname{kns} &:= \operatorname{if}(\phi_{g_{i11}} \leq 6, 1, 2) & J &:= J \cdot \operatorname{kns} & j6 &:= 1..J \\ V_{i4,j1} &:= W_{i4,j1} & V_{i4,365+j1} &:= W_{i4,j1} & \operatorname{dKstp1} &:= \operatorname{if}(26 < \phi_{gm} < 45, 20, 8) & \operatorname{dKstp} &:= \operatorname{if}(\phi_{gm} \leq 26, 90, \operatorname{dKstp1}) & \operatorname{kns} &= 2 \\ \operatorname{Kmax} &:= \operatorname{for} \ i4 \in 0..N4 \\ & \left| \begin{array}{l} \operatorname{max} \leftarrow 0 \\ \operatorname{for} \ j6 \in 0..J \\ \left| \begin{array}{l} \operatorname{Kmax}_{i4} \leftarrow j6 \ \operatorname{if} \ \operatorname{max} \leq V_{i4,j6} \\ \operatorname{max} \leftarrow V_{i4,j6} \ \operatorname{if} \ \operatorname{max} \leq V_{i4,j6} \end{array} \right. \\ \operatorname{Kmax}_{i4} \end{array} \right. \\ \operatorname{Kstp0}_{i4} &:= \operatorname{Kmax}_{i4} - 91 - \operatorname{dKstp} & \operatorname{Kstp}_{i4} &:= \operatorname{if}(\operatorname{Kstp0}_{i4} < 0, \operatorname{Kstp0}_{i4} + 365, \operatorname{Kstp0}_{i4}) & \operatorname{Kfp}_{i4} &:= \operatorname{Kstp}_{i4} + 181 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} Q_S &:= \left| \begin{array}{l} \operatorname{for} \ i \in 0..N4 \\ \left| \begin{array}{l} jchs \leftarrow \operatorname{Kstp}_i \\ \operatorname{while} \ V_{i,jchs} \leq V_{i,jchs+182} \\ \left| \begin{array}{l} jchs \leftarrow jchs + 1 \\ \operatorname{Ip0} \leftarrow jchs \\ \operatorname{VSp}_0 \leftarrow 0 \\ \operatorname{for} \ j4 \in 0..181 \\ \left| \begin{array}{l} \operatorname{VSp}_{j4+1} \leftarrow \operatorname{VSp}_{j4} + V_{i,\operatorname{Ip0}+j4} \\ \operatorname{Q}_{S_i} \leftarrow \operatorname{VSp}_{181+1} + 0.5 \cdot (1 + \Delta \operatorname{dtr}) \cdot V_{i,\operatorname{Ip0}+182} \end{array} \right. \end{array} \right. \end{array} \right. \\ \operatorname{Q}_s \end{array} \right. \end{aligned}$$

Инсоляция за летнее и зимнее калорические полугодия



Динамика инсоляции. Время в юлианских годах. $\phi_{g_{111}} = 65.00000000000003$ $T_{2_{15}} = 0$

Инсоляция в канонических единицах М. Миланковича. k - переводной коэффициент при переходе к каноническим единицам.

$$k := \frac{10^{-5} \cdot \text{Ptr} \cdot \text{ed} \cdot J_0}{60} \quad k = 4.4040845891346390^2$$

$$V\text{Sum}_{g_{i4}} := \frac{Q_{S_{i4}}}{k} \quad V\text{W}_{g_{i4}} := \frac{Q_{W_{i4}}}{k} \quad V\text{Sum}_{g_{15}} = 1.34463885864656710^4 \quad V\text{W}_{g_{15}} = 2.25385613880597210^3$$

9. Инсоляция в эквивалентных широтах

$$i0mn := 35 - 10$$

$$i30 := 0..23$$

$$i0mn = 25$$

$$R2 := \text{READPRN}("InsCvSNJ.prn ")$$

$$MnV0 := 5.5727279401419270^6$$

$$MxV0 := 7.1985110038481340^6$$

$$QSN0_{i30} := R2_{i30,0}$$

$$fgN0_{i30} := R2_{i30,1}$$

$$Av1_{i30} := R2_{i30,2}$$

$$Bv1_{i30} := R2_{i30,3}$$

$$Cv1_{i30} := R2_{i30,4}$$

$$QSN1_{i4} := \text{if}(Q_{S_{i4}} > MnV0, Q_{S_{i4}}, MnV0)$$

$$QSN_{i4} := \text{if}(QSN1_{i4} < MxV0, QSN1_{i4}, MxV0)$$

$$\text{In3}_{i30,i4} := \text{if}(\text{QSN0}_{i30} \geq \text{QSN}_{i4}, i30, 0) \quad \text{iv0max} := \max(\text{In3}) \quad \text{iv0max} = 16 \quad \text{MnV0}(T1) := \text{MnV0}$$

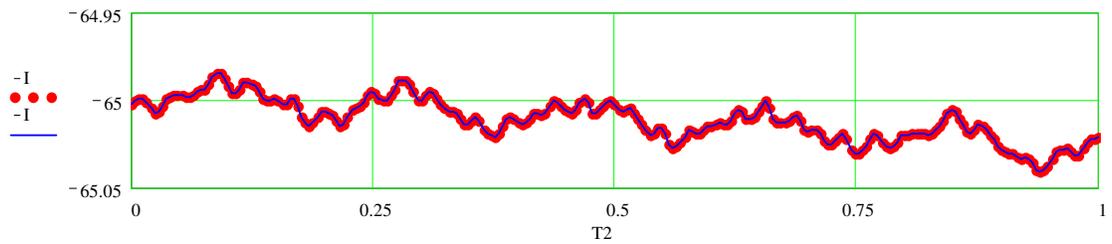
iv0 := for i4 ∈ 0..N4

$$\left| \begin{array}{l} \text{max} \leftarrow 0 \\ \text{for } i6 \in 0..23 \\ \quad \left| \begin{array}{l} \text{iv1}_{i4} \leftarrow \text{In3}_{i6,i4} \quad \text{if } \text{max} \leq \text{In3}_{i6,i4} \\ \text{max} \leftarrow \text{In3}_{i6,i4} \quad \text{if } \text{max} \leq \text{In3}_{i6,i4} \end{array} \right. \\ \text{iv1} \end{array} \right.$$

$$\text{iv1}_{i4} := \text{if}(\text{iv0}_{i4} = i0mn, i0mn - 2, \text{iv0}_{i4}) \quad \text{ivmax} := \max(\text{iv1}) \quad \text{iv1min} := \min(\text{iv1}) \quad \text{ivmax} = 16 \quad \text{iv1min} = 15$$

$$\text{iv}_{i4} := \text{if}(\text{iv1}_{i4} = 0, \text{iv1}_{i4} + 1, \text{iv1}_{i4}) \quad \text{ivmin} := \min(\text{iv}) \quad \text{ivmin} = 15$$

$$I_{i4} := A v1_{\text{iv}_{i4}-1} \cdot (\text{QSN}_{i4})^2 + B v1_{\text{iv}_{i4}-1} \cdot \text{QSN}_{i4} + C v1_{\text{iv}_{i4}-1} \quad \phi_{g_{i11}} = 65.00000000000003 \quad T2_{i5} = 0$$



Инсоляция в эквивалентных широтах

Печатается в соответствии с решением Ученого Совета Института криосферы Земли
Сибирского отделения Российской академии наук от 4 апреля 2013 г., протокол № 6.