

## فاصله ی زمانی ی دو غروب ـ متوالی ی ماه<sup>۱</sup>

X1-036 (2006/02/12)

mamwad@mailaps.org

محمد خرمی

فاصله ی زمانی ی دو غروب ـ متوالی ی ماه، از روی هندسه ی مدار ـ ماه دور ـ زمین و چرخش ـ زمین محاسبه می شود.

### 0 مقدمه

وضعیت ـ نسبی ی زمین و ماه و خورشید، بعد از یک ماه ـ قمری تقریباً تکرار می شود. هر ماه ـ قمری 29.5 روز ـ خورشیدی است. یعنی طی ـ یک ماه ـ قمری، در یک نقطه از زمین به طور ـ میان گین 29.5 بار خورشید غروب می کند. حرکت ـ ماه و خورشید در آسمان چنان است که ماه از خورشید عقب می ماند و این عقب مانده گی، طی ـ یک ماه ـ قمری دقیقاً یک دور می شود. پس طی ـ یک ماه ـ قمری، در یک نقطه از زمین ماه به طور ـ میان گین 28.5 بار غروب می کند. از این جا معلوم می شود میان گین فاصله ی زمانی ی دو غروب ـ متوالی ی ماه ( $\bar{t}_m$ )

$$\bar{t}_m = \frac{29.5}{28.5} \bar{t}_s \quad (1)$$

است، که  $\bar{t}_s$  روز ـ خورشیدی ی میان گین (فاصله ی زمانی ی میان گین ـ دو غروب ـ متوالی ی خورشید در یک نقطه از زمین) است. پس

$$\bar{t}_m = 1.035 \bar{t}_s. \quad (2)$$

داریم

$$\bar{t}_s = 24 h. \quad (3)$$

از این جا

<sup>1</sup> این مقاله، با اجازه ی نویسنده، از منزل گاه ـ نویسنده برداشته شده است، و همه ی حقوق ـ آن برای ـ نویسنده محفوظ است.

$$\bar{t}_m - 24 \text{ h} = 50 \text{ min.} \quad (4)$$

این یعنی در یک نقطه از زمین، ماه به طور میانگین هر روز نسبت به روز قبل به طور میانگین 50 min دیرتر غروب می‌کند. البته روشن است که بحث را به نقاطی از زمین محدود کرده ایم که ماه طلوع و غروب دارد. سؤال این است که فاصله‌ی زمانی‌ی دو غروب متوالی‌ی ماه (روز قمری،  $t_m$ ) ثابت است یا نه، و اگر نه بسته‌گی‌ی آن به زمان و مکان چه گونه است.

## 1 هندسه‌ی مسئله

کلیات این مسئله بسیار شبیه مسئله‌ی حرکت‌ها‌ی زمین و خورشید است، که در [1] بررسی شده. محور چرخش زمین به دور خود را محور  $z$  می‌گیریم. به این ترتیب بردار سرعت زاویه‌ای‌ی چرخش زمین  $\hat{z} \omega_0$  است، که

$$\omega_0 = \frac{2\pi}{t_0}, \quad (5)$$

و  $t_0$  روز نجومی است. روز نجومی دوره‌ی چرخش زمین است، و رابطه‌اش با روز خورشیدی‌ی میانگین چنین است.

$$\frac{1}{t_0} = \frac{1}{t_s} + \frac{1}{y}, \quad (6)$$

که  $y$  سال خورشیدی است. از این جا معلوم می‌شود

$$t_0 = \bar{t}_s - 4 \text{ min.} \quad (7)$$

اندازه‌ی سرعت زاویه‌ای‌ی نجومی‌ی گردش ماه دور زمین (یعنی سرعت زاویه‌ای‌ی گردش نسبت به ستاره‌ها‌ی دور)  $\Omega_0$  است. رابطه‌ی این کمیت با ماه قمری‌ی میانگین ( $\bar{T}_m$ ) چنین است.

$$\frac{1}{\bar{T}_m} = \frac{1}{T_0} - \frac{1}{y}, \quad (8)$$

که  $T_0$  دوره‌ی گردش ماه دور زمین است:

$$T_0 = \frac{2\pi}{\Omega_0}. \quad (9)$$

جهت بردار سرعت زاویه‌ای‌ی نجومی‌ی گردش ماه دور زمین  $\hat{z}$  نیست بل که  $\hat{n}$  است، که با  $\hat{z}$  زاویه‌ی  $\eta$  می‌سازد. جهت ماه نسبت به مرکز زمین در زمان  $t$  را با  $\hat{r}_m(t)$  نمایش می‌دهیم. این

جهت با

$$\hat{\mathbf{r}}_m(t) = R[\Phi(t) \hat{\mathbf{n}}] \hat{\mathbf{r}}_m(0) \quad (10)$$

داده می‌شود، که  $R$  عمل‌گر دوران به اندازه  $\Phi$  زاویه  $\Phi$  حول محور  $\hat{\mathbf{n}}$ ، و  $\Phi(t)$  زاویه  $\Phi$  گردش ماه طی زمان  $t$  است:

$$\dot{\Phi} = \Omega_0. \quad (11)$$

جهت یک نقطه از سطح زمین نسبت به مرکز زمین در زمان  $t$  را با  $\hat{\mathbf{r}}(t)$  نمایش می‌دهیم. این جهت هم با

$$\hat{\mathbf{r}}(t) = R(\omega_0 t \hat{\mathbf{z}}) \hat{\mathbf{r}}(0) \quad (12)$$

داده می‌شود. غروب (یا طلوع) در یک نقطه از زمین زمان  $t$  رخ می‌دهد که جهت آن نقطه نسبت به مرکز زمین بر جهت ماه نسبت به مرکز زمین عمود باشد:

$$\hat{\mathbf{r}}_m(t) \cdot \hat{\mathbf{r}}(t) = 0. \quad (13)$$

داریم

$$\hat{\mathbf{r}}_m(t) \cdot \hat{\mathbf{r}}(t) = \hat{\mathbf{r}}_m(0) \cdot \{R[-\Phi(t) \hat{\mathbf{n}}] R(\omega_0 t \hat{\mathbf{z}}) \hat{\mathbf{r}}(0)\}. \quad (14)$$

سرعت زاویه  $\Phi$  چرخش زمین تقریباً ثابت است. اگر سرعت زاویه‌ای  $\Phi$  گردش ماه هم ثابت و جهت آن با سرعت زاویه‌ای  $\omega_0$  چرخش زمین موازی می‌بود، آنگاه

$$\hat{\mathbf{r}}_m(t) \cdot \hat{\mathbf{r}}(t) = \hat{\mathbf{r}}_m(0) \cdot \{R[(\omega_0 - \Omega_0) t \hat{\mathbf{z}}] \hat{\mathbf{r}}(0)\}, \quad (15)$$

که در این صورت وضعیت نسبی ماه و یک نقطه  $\Phi$  معین در زمین، بر حسب زمان دوره‌ای با دوره  $\tau$

$$\tau := \frac{2\pi}{\omega_0 - \Omega_0} \quad (16)$$

می‌شد. در این حالت فاصله  $\Phi$  زمانی دو غروب متوالی  $\tau$  ماه در هر نقطه  $\Phi$  زمین، همواره  $\tau$  می‌بود. اما سرعت زاویه‌ای  $\Phi$  گردش ماه ثابت نیست، و جهت این سرعت زاویه‌ای هم با جهت سرعت زاویه‌ای  $\omega_0$  چرخش زمین موازی نیست. به همین خاطر فاصله  $\Phi$  دو غروب متوالی  $\tau$  ماه در هر نقطه  $\Phi$  زمین، نه ثابت است و نه مستقل از مکان. البته روز قمری میانگین از رابطه‌ای شبیه رابطه بالا به دست می‌آید:

$$\frac{1}{\bar{t}_m} = \frac{1}{t_0} - \frac{1}{T_0}, \quad (17)$$

$$= \frac{1}{\bar{t}_s} - \frac{1}{\bar{T}_m}, \quad (18)$$

که در آن از (6) و (8) استفاده شده است.

فرض کنید در زمان  $t = 0$  صفر، در یک نقطه از زمین ماه غروب کند. در این حالت،

$$\hat{\mathbf{r}}(0) \cdot \hat{\mathbf{r}}_m(0) = 0. \quad (19)$$

اما ضمناً  $\hat{\mathbf{r}}_m$  همیشه بر سرعت  $\hat{\mathbf{r}}$  زاویه‌ای  $\gamma$  گردش  $\gamma$  ماه دور زمین عمود است. پس،

$$\hat{\mathbf{r}}_m(0) \propto \hat{\mathbf{r}}(0) \times \hat{\mathbf{n}}. \quad (20)$$

بردار  $\mathbf{r}_m(t)$  با

$$\begin{aligned} \mathbf{r}_m(t) &= R[\Phi(t) \hat{\mathbf{n}}] \mathbf{r}_m(0), \\ \mathbf{r}_m(0) &= \hat{\mathbf{r}}(0) \times \hat{\mathbf{n}}, \end{aligned} \quad (21)$$

با جهت  $\hat{\mathbf{n}}$  ماه نسبت به مرکز زمین موازی است و شرط  $\gamma$  غروب  $\gamma$  ماه را می‌شود عمودشدن  $\hat{\mathbf{r}}$  این بردار بر  $\hat{\mathbf{r}}(t)$  گرفت.

غروب  $\gamma$  بعدی  $\gamma$  ماه در آن نقطه، در  $t = t_m$  رخ می‌دهد. به این ترتیب،

$$[R(\omega_0 t_m \hat{\mathbf{z}}) \hat{\mathbf{r}}(0)] \cdot \{R(\Omega_0 t_m \hat{\mathbf{n}}) [\hat{\mathbf{r}}(0) \times \hat{\mathbf{n}}]\} = 0. \quad (22)$$

هدف یافتن  $\gamma$  جواب  $\gamma$  از این معادله برای  $t_m$  است که به  $t_0$  نزدیک است.

## 2 حل تقریبی

تعریف می‌کنیم

$$\begin{aligned} \delta &:= t_m - t_0, \\ \hat{\mathbf{u}} &:= \hat{\mathbf{r}}(0), \\ \mathbf{v} &:= \mathbf{r}_m(0). \end{aligned} \quad (23)$$

معادله ي (22) می شود

$$[R(\omega_0 \delta \hat{z}) \hat{u}] \cdot [R(\Omega_0 t_m \hat{n}) (\hat{u} \times \hat{n})] = 0. \quad (24)$$

فرض کنیم زاویه‌ها ي  $(\omega_0 \delta)$  و  $(\Omega_0 t_m)$  کوچک اند. تا مرتبه ي اول نسبت به این زاویه‌ها داریم

$$\begin{aligned} \hat{r}(t_m) &= \hat{u} + \omega_0 \delta \hat{z} \times \hat{u}, \\ \mathbf{r}_m(t_m) &= \mathbf{v} + \Omega_0 t_m \hat{n} \times \mathbf{v}. \end{aligned} \quad (25)$$

به این ترتیب، معادله ي (24) تا مرتبه ي یک نسبت به این زاویه‌ها می شود

$$\omega_0 \delta (\hat{z} \times \hat{u}) \cdot \mathbf{v} + \Omega_0 t_m (\hat{n} \times \mathbf{v}) \cdot \hat{u} = 0. \quad (26)$$

با جاگذاری ي  $\mathbf{r}_m(0)$  از (21)،

$$\begin{aligned} (\hat{z} \times \hat{u}) \cdot \mathbf{v} &= -[\hat{z} \cdot \hat{n} - (\hat{z} \cdot \hat{u})(\hat{n} \cdot \hat{u})], \\ (\hat{n} \times \mathbf{v}) \cdot \hat{u} &= 1 - (\hat{n} \cdot \hat{u})^2, \end{aligned} \quad (27)$$

که نتیجه می دهد

$$\delta = \frac{\Omega_0 t_m}{\omega_0} \frac{1 - (\hat{n} \cdot \hat{u})^2}{\hat{z} \cdot \hat{n} - (\hat{z} \cdot \hat{u})(\hat{n} \cdot \hat{u})}. \quad (28)$$

البته تا مرتبه ي یک نسبت به  $\Omega_0 t_m$  (یا  $\omega_0 \delta$ )، جواب در واقع

$$\delta = \frac{\Omega_0 t_0}{\omega_0} \frac{1 - (\hat{n} \cdot \hat{u})^2}{\hat{z} \cdot \hat{n} - (\hat{z} \cdot \hat{u})(\hat{n} \cdot \hat{u})}, \quad (29)$$

است.

اگر  $\hat{n}$  با  $\hat{z}$  برابر باشد، آن گاه (28) به شکل ساده ي

$$\delta = \frac{\Omega_0 t_m}{\omega_0} \quad (30)$$

در می آید، که (17) میان گین - آن است.

از رابطه ي (29) می شود مرتبه ي  $\delta$  را به دست آورد. با توجه به این که نسبت  $\omega_0$  به  $\Omega_0$  تقریباً 30 است،  $\delta$  از مرتبه ي  $(1/30)$  - روز است، که می شود 50 دقیقه. این در واقع همان رابطه ي (4) است. از این جا معلوم می شود خطا ي نسبی ي ناشی از جاگذاری ي  $t_0$  به جا ي  $t_m$  در (28)، از مرتبه ي  $(1/30)$  است. ضمناً خطا ي نسبی ي ناشی از چشم پوشی از جمله‌ها ي  $(\omega_0 \delta)^2$  در برابر -  $(\omega_0 \delta)$ ، از مرتبه ي  $(2\pi/30)$ ، یا  $(1/5)$  است. به این ترتیب انتظار می رود با وارد کردن - جمله‌ها ي مرتبه ي دو نسبت به  $(\omega_0 \delta)$  یا  $(\Omega_0 t_0)$ ، مقدار  $\delta$  با دقت - چند دقیقه به دست آید.

پس معادله ی (24) را تا مرتبه ی دوم نسبت به زاویه‌ها ی  $(\omega_0 \delta)$  و  $(\Omega_0 t_m)$  بنویسیم. معادله‌ها ی (25) می‌شوند

$$\begin{aligned}\hat{\mathbf{r}}(t_m) &= \hat{\mathbf{u}} + \omega_0 \delta \hat{\mathbf{z}} \times \hat{\mathbf{u}} + \frac{(\omega_0 \delta)^2}{2} \hat{\mathbf{z}} \times (\hat{\mathbf{z}} \times \hat{\mathbf{u}}), \\ \mathbf{r}_m(t_m) &= \mathbf{v} + \Omega_0 t_m \hat{\mathbf{n}} \times \mathbf{v} - \frac{(\Omega_0 t_m)^2}{2} \mathbf{v}.\end{aligned}\quad (31)$$

در رابطه ی دوم از این استفاده شده که  $\hat{\mathbf{n}}$  بر  $\mathbf{v}$  عمود است. به این ترتیب، تا مرتبه ی دوم،

$$\begin{aligned}(\omega_0 \delta) (\hat{\mathbf{z}} \times \hat{\mathbf{u}}) \cdot \mathbf{v} + (\Omega_0 t_m) (\hat{\mathbf{n}} \times \mathbf{v}) \cdot \hat{\mathbf{u}} + (\omega_0 \delta) (\Omega_0 t_m) (\hat{\mathbf{z}} \times \hat{\mathbf{u}}) \cdot (\hat{\mathbf{n}} \times \mathbf{v}) \\ + \frac{(\omega_0 \delta)^2}{2} [\hat{\mathbf{z}} \times (\hat{\mathbf{z}} \times \hat{\mathbf{u}})] \cdot \mathbf{v} = 0.\end{aligned}\quad (32)$$

با استفاده از (21)،

$$\begin{aligned}(\hat{\mathbf{z}} \times \hat{\mathbf{u}}) \cdot (\hat{\mathbf{n}} \times \mathbf{v}) &= -(\hat{\mathbf{n}} \cdot \hat{\mathbf{u}}) [(\hat{\mathbf{n}} \times \hat{\mathbf{z}}) \cdot \hat{\mathbf{u}}], \\ [\hat{\mathbf{z}} \times (\hat{\mathbf{z}} \times \hat{\mathbf{u}})] \cdot \mathbf{v} &= (\hat{\mathbf{z}} \cdot \hat{\mathbf{u}}) [(\hat{\mathbf{n}} \times \hat{\mathbf{z}}) \cdot \hat{\mathbf{u}}].\end{aligned}\quad (33)$$

به این ترتیب،

$$\begin{aligned}\delta &= \frac{\Omega_0 t_m}{\omega_0} \frac{1 - (\hat{\mathbf{n}} \cdot \hat{\mathbf{u}})^2}{\hat{\mathbf{z}} \cdot \hat{\mathbf{n}} - (\hat{\mathbf{z}} \cdot \hat{\mathbf{u}}) (\hat{\mathbf{n}} \cdot \hat{\mathbf{u}})} \\ &+ \frac{(\Omega_0 t_m)^2}{\omega_0} \frac{(\hat{\mathbf{n}} \times \hat{\mathbf{z}}) \cdot \hat{\mathbf{u}}}{\hat{\mathbf{z}} \cdot \hat{\mathbf{n}} - (\hat{\mathbf{z}} \cdot \hat{\mathbf{u}}) (\hat{\mathbf{n}} \cdot \hat{\mathbf{u}})} \left\{ \frac{\hat{\mathbf{z}} \cdot \hat{\mathbf{u}}}{2} - \frac{(\hat{\mathbf{n}} \cdot \mathbf{u}) [1 - (\hat{\mathbf{n}} \cdot \hat{\mathbf{n}})^2]}{\hat{\mathbf{z}} \cdot \hat{\mathbf{n}} - (\hat{\mathbf{z}} \cdot \hat{\mathbf{u}}) (\hat{\mathbf{n}} \cdot \hat{\mathbf{u}})} \right\}.\end{aligned}\quad (34)$$

در این رابطه هم می‌شود به جا ی  $t_m$ ، در جمله ی اول  $(t_0 + \delta)$  و در جمله ی دوم  $t_0$  گذاشت. حتا می‌شود در جمله ی اول هم به جا ی  $t_m$  خود  $t_0$  را گذاشت. علت آن است که  $(\delta/t_0)$  از مرتبه ی  $(\Omega_0 t_m)^2$  است. پس خطا ی ناشی از در نظر نگرفتن جمله‌ها ی  $(\Omega_0 t_m)^3$ ، با خطا ی ناشی از جاگذاری ی  $t_0$  به جا ی  $t_m$  در جمله ی اول هم‌مرتبه است. پس

$$\begin{aligned}\delta &= \frac{\Omega_0 t_0}{\omega_0} \frac{1 - (\hat{\mathbf{n}} \cdot \hat{\mathbf{u}})^2}{\hat{\mathbf{z}} \cdot \hat{\mathbf{n}} - (\hat{\mathbf{z}} \cdot \hat{\mathbf{u}}) (\hat{\mathbf{n}} \cdot \hat{\mathbf{u}})} \\ &+ \frac{(\Omega_0 t_0)^2}{\omega_0} \frac{(\hat{\mathbf{n}} \times \hat{\mathbf{z}}) \cdot \hat{\mathbf{u}}}{\hat{\mathbf{z}} \cdot \hat{\mathbf{n}} - (\hat{\mathbf{z}} \cdot \hat{\mathbf{u}}) (\hat{\mathbf{n}} \cdot \hat{\mathbf{u}})} \left\{ \frac{\hat{\mathbf{z}} \cdot \hat{\mathbf{u}}}{2} - \frac{(\hat{\mathbf{n}} \cdot \mathbf{u}) [1 - (\hat{\mathbf{n}} \cdot \hat{\mathbf{n}})^2]}{\hat{\mathbf{z}} \cdot \hat{\mathbf{n}} - (\hat{\mathbf{z}} \cdot \hat{\mathbf{u}}) (\hat{\mathbf{n}} \cdot \hat{\mathbf{u}})} \right\}.\end{aligned}\quad (35)$$

تغییر  $\delta$  به خاطر تغییر بردارها  $\hat{\mathbf{u}}$  و  $\hat{\mathbf{n}}$  را بررسی می‌کنیم. داریم

$$\hat{\mathbf{z}} \cdot \hat{\mathbf{n}} = \cos \eta, \quad (36)$$

در نقطه ای از زمین با عرض جغرافیایی  $\lambda$ ,

$$\hat{\mathbf{z}} \cdot \hat{\mathbf{u}} = \sin \lambda, \quad (37)$$

رابطه ی ساده‌تر (29) می‌شود

$$\delta = \frac{\Omega_0 t_0}{\omega_0} f(y), \quad (38)$$

که

$$f(y) := \frac{1 - y^2}{\cos \eta - y \sin \lambda}. \quad (39)$$

در این‌جا،

$$y := \hat{\mathbf{n}} \cdot \hat{\mathbf{u}}, \quad (40)$$

و

$$y = \cos \eta \sin \lambda + x \sin \eta \cos \lambda, \quad (41)$$

که

$$x := \cos \xi. \quad (42)$$

$\xi$  زاویه ی  $\hat{\mathbf{u}}$  با صفحه ی شامل  $\hat{\mathbf{n}}$  و  $\hat{\mathbf{z}}$  است.

بررسی را به جاهای محدود کنیم که عرض جغرافیایی نشان بزرگ نیست، تا ماه همیشه طلوع و غروب داشته باشد:

$$|\lambda| + \tilde{\eta} < \frac{\pi}{2}, \quad (43)$$

که

$$\tilde{\eta} := \cos^{-1}(|\cos \eta|), \quad (44)$$

یعنی  $\tilde{\eta}$  زاویه ی حاده ی راستای سرعت زاویه‌ای ی چرخش زمین با راستای سرعت زاویه ای ی گردش ماه دور زمین است. از شرط (43) نتیجه می‌شود مخرج  $f$ ، به ازای  $|x| \leq 1$  تغییر علامت نمی‌دهد.

$f$  در  $x = \pm 1$  فرینه می‌شود. داریم

$$\begin{aligned}
 f_{\pm} &:= f(x = \pm 1), \\
 &= \frac{\cos(\lambda \pm \eta)}{\cos \lambda}.
 \end{aligned} \tag{45}$$

جز این،  $f$  ممکن است در  $y = y_*$  هم فرینه شود، که  $y_*$  صفر - مشتق - نسبت به  $y$  است:

$$(1 + y_*^2) \sin \lambda - 2 y_* \cos \eta = 0. \tag{46}$$

این معادله دو ریشه دارد که حاصل ضربشان یک است. ریشه ای که اندازه اش بزرگتر از یک است قابل قبول نیست. پس،

$$y_* = \frac{\cos \eta}{\sin \lambda} \left[ 1 - \sqrt{1 - \left( \frac{\sin \lambda}{\cos \eta} \right)^2} \right]. \tag{47}$$

از این جا نتیجه می شود

$$x_* = \frac{\cos \eta}{\sin \lambda \cos \lambda \sin \eta} \left[ \cos^2 \lambda - \sqrt{1 - \left( \frac{\sin \lambda}{\cos \eta} \right)^2} \right]. \tag{48}$$

این مقدار  $x$  قابل قبول است، اگر قدر مطلق آن نابزرگ تر از یک باشد:

$$-1 \leq \frac{\cos \eta}{\sin \lambda \cos \lambda \sin \eta} \left[ \cos^2 \lambda - \sqrt{1 - \left( \frac{\sin \lambda}{\cos \eta} \right)^2} \right] \leq 1. \tag{49}$$

$\sin \eta$  و  $\cos \lambda$  نامنفی اند. پس شرطها ی بالا را می شود چنین نوشت.

$$\cos \lambda \cos(|\lambda| + \tilde{\eta}) - \sqrt{\cos^2 \eta - \sin^2 \lambda} \leq 0, \tag{50}$$

$$\cos \lambda \cos(|\lambda| - \tilde{\eta}) - \sqrt{\cos^2 \eta - \sin^2 \lambda} \geq 0, \tag{51}$$

که با استفاده از

$$\cos^2 \eta - \sin^2 \lambda = \cos(|\lambda| - \tilde{\eta}) \cos(|\lambda| + \tilde{\eta}), \tag{52}$$

می شوند

$$\cos |\lambda| - \sqrt{\frac{\cos(|\lambda| - \tilde{\eta})}{\cos(|\lambda| + \tilde{\eta})}} \leq 0, \tag{53}$$

$$\cos |\lambda| - \sqrt{\frac{\cos(|\lambda| + \tilde{\eta})}{\cos(|\lambda| - \tilde{\eta})}} \geq 0. \tag{54}$$



شرط - (53) می‌شود

$$\frac{\cos(|\lambda| - \bar{\eta})}{\cos(|\lambda| + \bar{\eta})} \geq \cos^2 |\lambda|. \quad (55)$$

این شرط به ازای  $\bar{\eta} = 0$  برقرار است. شرط - (43) تضمین می‌کند مخرج - طرف - چپ - (55) مثبت است. ضمناً داریم

$$\begin{aligned} \frac{\partial}{\partial \bar{\eta}} \left[ \frac{\cos(|\lambda| - \bar{\eta})}{\cos(|\lambda| + \bar{\eta})} \right] &= \frac{\sin(2|\lambda|)}{\cos^2(|\lambda| + \bar{\eta})}, \\ &\geq 0, \end{aligned} \quad (56)$$

پس طرف - چپ - (55)، نسبت به  $\bar{\eta}$  نازولی است. به این ترتیب (55) و در نتیجه (53) اتحاد است. شرط - (54) می‌شود

$$\frac{\cos(|\lambda| + \bar{\eta})}{\cos(|\lambda| - \bar{\eta})} \leq \cos^2 |\lambda|. \quad (57)$$

این شرط اتحاد نیست. این بار مشتق - طرف - چپ نسبت به  $\bar{\eta}$  نامثبت است، و نامساوی هم به ازای  $\bar{\eta} = 0$  برقرار نیست (مگر  $\lambda$  هم صفر باشد). شرط - (57) هم‌ارز است با

$$\sin(2|\lambda|) \leq [3 + \cos(2|\lambda|)] \tan \bar{\eta}, \quad (58)$$

یا

$$\tan(\bar{\eta}) \geq \frac{\sin(2|\lambda|)}{3 + \cos(2|\lambda|)}. \quad (59)$$

می‌شود هم شرط را بر حسب  $|\lambda|$  به دست آورد:

$$\sin(2|\lambda| - \bar{\eta}) \leq 3 \sin \bar{\eta}, \quad (60)$$

که می‌شود

$$\bar{\eta} \geq \sin^{-1} \left( \frac{1}{3} \right), \quad (61)$$

و

$$\bar{\eta} \leq \sin^{-1} \left( \frac{1}{3} \right) \wedge \left[ \frac{\bar{\eta}}{2} + \frac{1}{2} \sin^{-1}(3 \sin \bar{\eta}) \leq |\lambda| \leq \frac{\bar{\eta}}{2} - \frac{1}{2} \sin^{-1}(3 \sin \bar{\eta}) + \frac{\pi}{2} \right]. \quad (62)$$

با فرض - این که این شرط برقرار است،  $f$  یک فرینه ی دیگر هم دارد:

$$\begin{aligned}
 f_* &:= f(y_*), \\
 &= \frac{2}{\cos \eta} \left[ 1 + \sqrt{1 - \left( \frac{\sin \lambda}{\cos \eta} \right)^2} \right]^{-1}.
 \end{aligned} \tag{63}$$

علامت  $f$  عوض نمی‌شود. پس هر سه فرینه ی آن یا مثبت اند یا منفی. چون فرینه ی  $f_*$  بین  $f_{\pm}$  رخ می‌دهد، مقدار  $f_*$  یا از هر دو ی  $f_{\pm}$  کوچک‌تر است، یا از هر دو ی  $f_{\pm}$  بزرگ‌تر. روشن است که

$$|f_*| \geq \frac{1}{\cos \tilde{\eta}} \geq \cos \tilde{\eta} \geq \frac{\cos(\tilde{\eta} + |\lambda|)}{\cos |\lambda|}. \tag{64}$$

پس  $|f_*|$  از قدر مطلق دست کم یک ی از دو فرینه ی دیگر بزرگ‌تر است، و در نتیجه از قدر مطلق هر دو فرینه ی دیگر بزرگ‌تر است.

خلاصه،  $f$  سه فرینه دارد ( $f_*$  و  $f_{\pm}$ ) اگر (61) یا (62) برقرار باشند، و دو فرینه دارد ( $f_{\pm}$ ) اگر نه (61) برقرار باشد و نه (62). اگر (61) یا (62) برقرار باشند، آن‌گاه

$$\frac{\cos(\tilde{\eta} + |\lambda|)}{\cos |\lambda|} \leq |f| \leq \frac{2}{\cos \tilde{\eta}} \left[ 1 + \sqrt{1 - \left( \frac{\sin |\lambda|}{\cos \tilde{\eta}} \right)^2} \right]^{-1}, \tag{65}$$

و اگر نه (61) برقرار باشد و نه (62)، آن‌گاه

$$\frac{\cos(\tilde{\eta} + |\lambda|)}{\cos |\lambda|} \leq |f| \leq \frac{\cos(\tilde{\eta} - |\lambda|)}{\cos |\lambda|}. \tag{66}$$

### 3 مقادارهای عددی

مشخصات مدار ماه دور زمین را می‌شود در مثلاً [2] یافت. مدار ماه دور زمین بیضی یی با خروج از مرکز  $e$  است، که

$$e = 0.055. \tag{67}$$

دوره ی گردش ماه دور زمین هم

$$T_0 = 27.3 \text{ d} \tag{68}$$

است.  $\hat{z}$  (جهت - سرعت - زاویه‌ای ی چرخش - زمین)، در مقیاس - سال ثابت است. زاویه ی این بردار با بردار - عمود بر مدار - زمین دور - خورشید  $\alpha$  است:

$$\alpha = 23.5^\circ. \quad (69)$$

$\hat{n}$  (جهت - سرعت - زاویه‌ای ی گردش - ماه دور - زمین) ثابت نیست و با دوره ی 19 سال تغییر می‌کند، اما  $\beta$  (زاویه ی این بردار با بردار - عمود بر مدار - زمین دور - خورشید) تقریباً ثابت است:

$$\beta = 5^\circ. \quad (70)$$

به این ترتیب  $\eta$  ثابت نیست:

$$\cos \eta = \cos \alpha \cos \beta + \sin \alpha \sin \beta \cos \gamma. \quad (71)$$

$\gamma$  زاویه ای متغیر است، اما تغییرات آن در مقیاس - چند ماه چشم‌گیر نیست. دیده می‌شود آن چه  $\delta$  را متغیر می‌کند، تغییرات  $\Omega_0$  و بردار  $\hat{u}$  است: از تغییر  $\hat{n}$  طی - چندماه می‌شود چشم پوشید. برای تعیین - محدوده ی تغییرات  $\delta$ ، کافی است همان شکل - ساده ی (29) را به کار ببریم. چون مدار - ماه دور - زمین دایره نیست،  $\Omega_0$  ثابت نیست. بر اساس - قانون - دوم - کپلر [a]،

$$\Omega_0 r_m^2 = \text{const.}, \quad (72)$$

که  $r_m$  فاصله ی ماه تا زمین است. از این‌جا نتیجه می‌شود

$$\frac{\Delta \Omega_0}{\Omega_0} = 2 e, \quad (73)$$

$$= 0.1.$$

پس تغییر - نسبی ی  $\delta$  به خاطر - تغییر  $\Omega_0$  از مرتبه ی 10% است. از (69) تا (71) معلوم می‌شود

$$18.5^\circ \leq \eta \leq 28.5^\circ. \quad (74)$$

عرض - جغرافیایی ی تهران  $35.5^\circ$  است. از این داده‌ها معلوم می‌شود برای تهران دست‌کم یک ی از شرطها ی (61) یا (62) برقرار است. نتیجه می‌شود

$$0.72 \leq f \leq 1.18, \quad \eta = 18.5^\circ,$$

$$0.54 \leq f \leq 1.30, \quad \eta = 28.5^\circ. \quad (75)$$

این یعنی در تهران، فاصله ی بین - دو غروب - متوالی ی ماه بین - 27 min تا 65 min است. البته خود - این گستره 10% خطا دارد به خاطر - ثابت گرفتن -  $\Omega_0$ ، و از مرتبه ی 20% خطا به خاطر - در نظر گرفتن - مرتبه ها ی بالاتر. اگر کلاً 30% خطا در نظر بگیریم، گستره ی  $t_m$  ممکن است به 20 min تا 90 min هم برسد.

## 4 مرجع ها

[1] محمد خرمی، فریناز روشنی، احمد شریعتی، و امیرحسین فتح‌اللهی؛ "ساعت - آفتابی"، (X1-004 (2001/08/01 (گاما، ش 3، تابستان - 1383، صص 58 تا 80)

[2] Kennet R. Lang; "Astrophysical data: planets and stars", (Springer Verlag, 1992) chapter 4

## 5 اسم - خاص

[a] Kepler

مسئله ی 4. یک یا چند رسانا در نظر بگیرید که بار - خالص ی رو ی - آن‌ها نباشد. اگر بار - نقطه ای ی -  $q$  را، که مثبت فرض می‌کنیم، در مجاورت - این رساناها بگذاریم، رو ی - سطح - رساناها یک توزیع - بار - سطحی القا می‌شود ( $\sigma$ ). اگر سطح - رویه‌ها را  $\Sigma$  بنامیم، می‌دانیم که  $\int_{\Sigma} \sigma da = 0$  (در این جا  $da$  عنصر - سطح است). چگالی ی - بار - سطحی در بعضی جاها مثبت، و در بعضی جاها منفی است. مجموعه ای را که  $\sigma$  در آن جا مثبت است  $\Sigma_+$  می‌نامیم. و تعریف می‌کنیم  $Q := \int_{\Sigma_+} \sigma da$ . در باره ی -  $Q$  چه می‌توان گفت؟ آیا این ادعا که «اگر یک رسانا داشته باشیم، و رسانا بار -  $q$  را در بر نگرفته باشد، همواره  $Q < q$  است» درست است؟ آیا این ادعا برای ی - هر تعداد ی از رسانا هم درست است؟