

آنالِما

mamwad@mailaps.org

محمد خرمی

جهت خُرشید از دیدِ یک نقطه ی ثابت در سطحِ زمین (نسبت به زمین) محاسبه میشود. به این ترتیب شکلِ آنالِما [1] (مکانِ هندسی ی این جهت در یک زمانِ قرارداری ی ثابت) به دست می‌آید.

0 قراردادها

جهتِ سرعتِ زاویه‌ای ی مدارِ زمین (عمود بر صفحه ی مدارِ زمین) را با \hat{c} ، جهتِ اعتدالِ بهاری را با \hat{q} ، و جهتِ محورِ قطبی ی زمین را با \hat{p} نشان میدهیم. زاویه ی \hat{c} با \hat{p} را با γ نشان میدهیم. در یک نقطه از سطحِ زمین (رصدگاه)، مماس بر زمین به سوی شرق و شمال را با \hat{e} و \hat{n} ، و عمود بر سطحِ زمین به سوی بالا را با \hat{u} نشان میدهیم. $(\hat{e}, \hat{n}, \hat{u})$ در یک نقطه از سطحِ زمین را کنجِ متناظر با آن نقطه مینامیم. بُعد و میل را با ترتیب η و δ ، و ارتفاع و سمت را با ترتیب α و β نشان میدهیم. بُعدِ یک جهت زاویه ی تصویرِ آن جهت بر صفحه ی استوایی با \hat{q} (جهتِ اعتدالِ بهاری) است، که پادساعتگرد سنجیده میشود. میلِ یک جهت زاویه ی آن جهت نسبت به صفحه ی استوایی (عمود بر \hat{p}) است، که به سوی شمال سنجیده میشود. ارتفاعِ یک جهت

زاویه ی آن جهت با مماس بر زمین است، که به سو ی بالا سنجیده میشود. سمت یک جهت زاویه ی تصویر آن جهت بر مماس بر زمین با جهت شمالی ی مماس بر زمین (\hat{n}) است، که ساعتگرد سنجیده میشود. سرعت زاویه ی نجومی ی زمین را با ω_a ، و سرعت زاویه ای ی خُرشیدی ی میانگین زمین را با $\bar{\omega}$ نشان میدهیم. داریم

$$\bar{\omega} = \frac{2\pi}{d}, \quad (1)$$

که d یک روز (24 ساعت) است، و

$$(\omega_a - \bar{\omega})y = 2\pi, \quad (2)$$

که y یک سال است. دوران به اندازه ی θ حُل $\hat{\theta}$ را با $R(\theta \hat{\theta})$ نشان میدهیم. داریم

$$[R(\theta \hat{\theta})] \mathbf{r} = \hat{\theta} (\hat{\theta} \cdot \mathbf{r}) + \hat{\theta} \times (\mathbf{r} \times \hat{\theta}) \cos \theta + (\hat{\theta} \times \mathbf{r}) \sin \theta. \quad (3)$$

همچنین، اگر P یک دوران باشد،

$$R(P\theta) = P[R(\theta)]P^{-1}. \quad (4)$$

دیده میشود

$$\hat{\omega} = [R(\gamma \hat{q})] \hat{p}, \quad (5)$$

و

$$\hat{r}(\eta, \delta) = [R(\eta \hat{p})] [R(\delta \hat{q} \times \hat{p})] \hat{q}, \quad (6)$$

که $\hat{r}(\eta, \delta)$ جهت ی با بُعد η و میل δ است.

1 بُعد و میل خُرشید و رصدگاه

زمان قراردادی ی اعتدال بهاری را با \tilde{t}_0 نشان میدهیم. این زمان طبعن به مبدئ قراردادی ی سنجش بسته گی دارد. جهت خُرشید را با \hat{s} نشان میدهیم. داریم

$$\hat{s}(t) = \{R[\phi(t) \hat{\omega}]\} \hat{q}, \quad (7)$$

که t زمان نسبت به اعتدال بهاری است:

$$t := \tilde{t} - \tilde{t}_0, \quad (8)$$

و ϕ زاویه ی جهت خُرشید نسبت به اعتدال بهاری است. از (4)، (5)، و (7) نتیجه میشود

$$\begin{aligned}\hat{s} &= [R(\gamma \hat{q})] [R(\phi \hat{p})] [R(\gamma \hat{q})]^{-1} \hat{q}, \\ &= \hat{p} \times \hat{q} \cos \gamma \sin \phi + \hat{p} \sin \gamma \sin \phi + \hat{q} \cos \phi, \\ &= [R(\eta_s \hat{p})] [R(\delta_s \hat{q} \times \hat{p})] \hat{q}, \\ &= \hat{p} \times \hat{q} \sin \eta_s \cos \delta_s + \hat{p} \sin \delta_s + \hat{q} \cos \eta_s \cos \delta_s,\end{aligned}\quad (9)$$

که η_s بُعد و δ_s میل خُرشید است. به این ترتیب،

$$\delta_s = \sin^{-1}(\sin \gamma \sin \phi), \quad (10)$$

$$\eta_s = \text{Itn}(\cos \gamma, \phi), \quad (11)$$

که Itn پیوسته است، و داریم

$$\text{Itn}(a, b) = \tan^{-1}(a \tan b) + k \pi \text{sgn}(a), \quad \left(k - \frac{1}{2}\right) \pi < b < \left(k + \frac{1}{2}\right) \pi, \quad (12)$$

که k صحیح و sgn تابع علامت است.

میل رصدگاه هم ان عرض جغرافیایی ی رصدگاه است. زمان قراردادی ی ظهر در روز اعتدال بهاری در رصدگاه را با t_1 نشان میدهم. جهت رصدگاه را با \hat{u} نشان میدهم. در ظهر رصدگاه، بُعد رصدگاه و خُرشید یکسان است. پس

$$\hat{u}(t_1) = \{R[\eta_s(t_1) \hat{p}]\} [R(\lambda \hat{q} \times \hat{p})] \hat{q}, \quad (13)$$

که λ عرض جغرافیایی ی رصدگاه است. زمین با سرعت زاویه ای ی $\omega_a \hat{p}$ در \hat{u} خُدش میچرخد. پس،

$$\begin{aligned}\hat{u}(t) &= \{R[\omega_a(t - t_1) \hat{p}]\} \hat{u}(t_1), \\ &= \{R[\omega_a(t - t_1) \hat{p}]\} \{R[\eta_s(t_1) \hat{p}]\} [R(\lambda \hat{q} \times \hat{p})] \hat{q}.\end{aligned}\quad (14)$$

داریم

$$(\hat{e}, \hat{n}, \hat{u})(\eta, \delta) = [R(\eta \hat{p})] [R(\delta \hat{q} \times \hat{p})] (\hat{e}, \hat{n}, \hat{u})(0, 0). \quad (15)$$

که $(\hat{e}, \hat{n}, \hat{u})(\eta, \delta)$ کنج متناظر با نقطه ای با بُعد و میل به ترتیب η و δ است. داریم

$$(\hat{e}, \hat{n}, \hat{u})(0, 0) = (\hat{p} \times \hat{q}, \hat{p}, \hat{q}). \quad (16)$$

به این ترتیب،

$$(\hat{e}, \hat{n}, \hat{u})(t) = \{R[\omega_a(t-t_1)\hat{p}]\} \{R[\eta_s(t_1)\hat{p}]\} [R(\lambda\hat{q} \times \hat{p})] (\hat{p} \times \hat{q}, \hat{p}, \hat{q}). \quad (17)$$

آنالِما [1] مجموعه‌ی جهتها ی خُرشید نسبت به کنج $(\hat{e}, \hat{n}, \hat{u})$ در زمانها بی متوالی است، که فاصله‌ی هر دُتا ی مجاور شان از هم یک روز است. طی یک روز، خُرشید نسبت به کنج $(\hat{e}, \hat{n}, \hat{u})$ تقریباً یک دُر میزند. کنج دیگری تعریف میکنیم که فرق ش با این کنج چرخش با سرعت زاویه‌ای ی خُرشیدی ی متوسط زمین است. نسبت به این کنج، خُرشید به کندی جابه‌جا میشود. کنج $(\hat{e}, \hat{n}, \hat{u})'$ را چنین تعریف میکنیم.

$$(\hat{e}, \hat{n}, \hat{u})'(t) := \{R[\bar{\omega}(t-\tau)\hat{p}]\}^{-1} (\hat{e}, \hat{n}, \hat{u})(t), \quad (18)$$

که τ یک زمان ثابت است. اگر سرعت زاویه‌ای ی خُرشیدی ثابت میبود، جهت خُرشید نسبت به $(\hat{e}, \hat{n}, \hat{u})'$ ثابت میماند. دیده میشود $(\hat{e}, \hat{n}, \hat{u})'$ به ازای زمانها بی که اختلاف شان با τ مضرب صحیح ی از روز باشد یکسان است. مکان هندسی ی جهت خُرشید نسبت به این کنج، نقطه‌ها ی آنالِما [1] را دارد، اما پیوسته است. به این مکان آنالِما ی پیوسته میگوییم.

2 ارتفاع و سمت خُرشید

داریم

$$\hat{s} = \hat{e}' \cos \alpha'_s \sin \beta'_s + \hat{n}' \cos \alpha'_s \cos \beta'_s + \hat{u}' \sin \alpha'_s, \quad (19)$$

که α'_s و β'_s به ترتیب ارتفاع و سمت آنالِما ی پیوسته اند. کنج $(\hat{e}, \hat{n}, \hat{u})'$ دوران-یافته ی کنج $(\hat{p} \times \hat{q}, \hat{p}, \hat{q})$ با دوران U است. به این ترتیب، مثلثها ی \hat{s} در کنج $(\hat{e}, \hat{n}, \hat{u})'$ با مثلثها ی $(U^{-1}\hat{s})$ در کنج $(\hat{p} \times \hat{q}, \hat{p}, \hat{q})$ برابر اند. به این ترتیب،

$$U^{-1}\hat{s} = \hat{p} \times \hat{q} \cos \alpha'_s \sin \beta'_s + \hat{p} \cos \alpha'_s \cos \beta'_s + \hat{q} \sin \alpha'_s, \quad (20)$$

که

$$U^{-1} = [R(\lambda\hat{q} \times \hat{p})]^{-1} \{R[\eta_s(t_1)\hat{p}]\}^{-1} \{R[\omega_a(t-t_1)\hat{p}]\}^{-1} \{R[\bar{\omega}(t-\tau)\hat{p}]\}. \quad (21)$$

از این رابطه، همراه با (9) نتیجه میشود

$$\begin{aligned}
(U^{-1} \hat{s})(t) &= [R(\lambda \hat{p} \times \hat{q})] \left(R\{-\eta_s(t_1) + \omega_a(t_1 - t) + \bar{\omega}(t - \tau) + \eta_s(t)\} \hat{p} \right) \\
&\quad \times \{ [R[\delta_s(t) \hat{q} \times \hat{p}]] \hat{q}, \\
&= \hat{p} \times \hat{q} \cos[\delta_s(t)] \sin[\zeta(t)] \\
&\quad + \hat{p} \{ \cos \lambda \sin[\delta_s(t)] - \sin \lambda \cos[\delta_s(t)] \cos[\zeta(t)] \} \\
&\quad + \hat{q} \{ \sin \lambda \sin[\delta_s(t)] + \cos \lambda \cos[\delta_s(t)] \cos[\zeta(t)] \}, \tag{22}
\end{aligned}$$

که

$$\begin{aligned}
\zeta(t) &:= -\eta_s(t_1) + \omega_a(t_1 - t) + \bar{\omega}(t - \tau) + \eta_s(t), \\
&= -\frac{2\pi}{d}(\tau - t_1) - \frac{2\pi}{y}(t - t_1) + \eta_s(t) - \eta_s(t_1). \tag{23}
\end{aligned}$$

به این ترتیب،

$$\begin{aligned}
\cos \alpha'_s \sin \beta'_s &= \cos[\delta_s(t)] \sin[\zeta(t)], \\
\cos \alpha'_s \cos \beta'_s &= \cos \lambda \sin[\delta_s(t)] - \sin \lambda \cos[\delta_s(t)] \cos[\zeta(t)], \\
\sin \alpha'_s &= \sin \lambda \sin[\delta_s(t)] + \cos \lambda \cos[\delta_s(t)] \cos[\zeta(t)]. \tag{24}
\end{aligned}$$

این رابطه، همراه با (10)، (11)، و (23) و البته با داشتن ϕ بر حسب زمان، ارتفاع و سمت آنالما ی پیوسته را میدهد.

بسته گی به عرض جغرافیایی به شکل فقط یک دَوران ظاهر شده. با تعریف کنج $(\hat{e}, \hat{n}, \hat{u})''$

$$(\hat{e}, \hat{n}, \hat{u})'' := [R(\lambda \hat{e}')] (\hat{e}, \hat{n}, \hat{u})', \tag{25}$$

و تعریف (α''_s, β''_s) نسبت به این کنج،

$$\begin{aligned}
\cos \alpha''_s \sin \beta''_s &= \cos[\delta_s(t)] \sin[\zeta(t)], \\
\cos \alpha''_s \cos \beta''_s &= \sin[\delta_s(t)], \\
\sin \alpha''_s &= \cos[\delta_s(t)] \cos[\zeta(t)]. \tag{26}
\end{aligned}$$

با گذاشتن δ_s از (10) نتیجه میشود

$$\begin{aligned}\cos \alpha'_s \sin \beta'_s &= \sqrt{1 - \sin^2 \gamma \sin^2[\phi(t)]} \sin[\zeta(t)], \\ \cos \alpha'_s \cos \beta'_s &= \cos \lambda \sin \gamma \sin[\phi(t)] - \sin \lambda \sqrt{1 - \sin^2 \gamma \sin^2[\phi(t)]} \cos[\zeta(t)], \\ \sin \alpha'_s &= \sin \lambda \sin \gamma \sin[\phi(t)] + \cos \lambda \sqrt{1 - \sin^2 \gamma \sin^2[\phi(t)]} \cos[\zeta(t)],\end{aligned}\quad (27)$$

یا

$$\begin{aligned}\cos \alpha''_s \sin \beta''_s &= \sqrt{1 - \sin^2 \gamma \sin^2[\phi(t)]} \sin[\zeta(t)], \\ \cos \alpha''_s \cos \beta''_s &= \sin \gamma \sin[\phi(t)], \\ \sin \alpha''_s &= \sqrt{1 - \sin^2 \gamma \sin^2[\phi(t)]} \cos[\zeta(t)].\end{aligned}\quad (28)$$

3 زاویه ی جهت خُرشید نسبت به اعتدال بهاری

فاصله ی زمین تا خُرشید را با r نشان میدهیم. بردار مکان خُرشید نسبت به زمین یک بیضی است که مبدئ ی یک ی از کانونها ی آن است. داریم

$$r [1 + \varepsilon \cos(\phi - \phi_m)] = \text{constant}, \quad (29)$$

که ϕ_m زاویه ی جهت خُرشید در حوض با اعتدال بهاری، و ε خروج از مرکز مدار است. همچنین،

$$r^2 \frac{d\phi}{dt} = \text{constant}. \quad (30)$$

اینها را میشود در مثلث [2] یافت. به این ترتیب،

$$\frac{d\phi}{dt} = \frac{2\pi}{\zeta y} [1 + \varepsilon \cos(\phi - \phi_m)]^2, \quad (31)$$

که ζ یک ثابت است. از اینجا داریم

$$\frac{2\pi}{\zeta y} (t - t_m) = \int_{\phi_m}^{\phi} \frac{d\phi'}{[1 + \varepsilon \cos(\phi' - \phi_m)]^2}, \quad (32)$$

که t_m زمانِ حضیض است. با انتگرالگیری نتیجه میشود

$$\frac{2\pi}{\zeta y} (t - t_m) = \frac{2}{(1 - \varepsilon^2)^{3/2}} \text{Itn} \left(\sqrt{\frac{1 - \varepsilon}{1 + \varepsilon}}, \frac{\phi - \phi_m}{2} \right) - \frac{\varepsilon}{1 - \varepsilon^2} \frac{\sin(\phi - \phi_m)}{1 + \varepsilon \cos(\phi - \phi_m)}, \quad (33)$$

وقت ی یک سال از حضیض بگذرد، زاویه ی جهت خورشید هم (2π) زیاد میشود. به این ترتیب

از (33) نتیجه میشود

$$\zeta = (1 - \varepsilon^2)^{3/2}, \quad (34)$$

و از آنجا،

$$\frac{2\pi}{y} (t - t_m) = 2 \text{Itn} \left(\sqrt{\frac{1 - \varepsilon}{1 + \varepsilon}}, \frac{\phi - \phi_m}{2} \right) - \varepsilon \sqrt{1 - \varepsilon^2} \frac{\sin(\phi - \phi_m)}{1 + \varepsilon \cos(\phi - \phi_m)}, \quad (35)$$

از (12) نتیجه میشود

$$\text{Itn}(a, b) = b + \frac{a - 1}{2} \sin 2b + o(a - 1). \quad (36)$$

به این ترتیب،

$$\frac{2\pi}{y} (t - t_m) = (\phi - \phi_m) - 2\varepsilon \sin(\phi - \phi_m) + o(\varepsilon), \quad (37)$$

که نتیجه میدهد

$$(\phi - \phi_m) = \frac{2\pi}{y} (t - t_m) + 2\varepsilon \sin \left[\frac{2\pi}{y} (t - t_m) \right] + o(\varepsilon). \quad (38)$$

4 شکل آنالما

" \hat{u} " در زمانِ عکسبرداری عمود بر شرق و عمود بر محور قطبی ی زمین است. اگر دوربین در جهت

" \hat{u} " باشد، چیزی که در عکس دیده میشود مختصه‌ها ی اول و دوم در رابطه ی (26) یا (28) است.

پارامتر را به جای زمان خُد ϕ میگیریم. به این ترتیب ζ از رابطه‌ها ی (11) و (23) همراه با (35)

یا (37) به دست می‌آید. معادلات پارامتری ی آنالما ی پیوسته میشوند

$$\begin{aligned} X &= \sqrt{1 - \sin^2 \gamma} \sin^2 \phi \sin \zeta, \\ Y &= \sin \gamma \sin \phi, \end{aligned} \quad (39)$$

که

$$\zeta = -\frac{2\pi}{d}(\tau - t_1) + \frac{2\pi}{y}(t_1 - t_m) + \text{Itn}(\cos \gamma, \phi) - \text{Itn}(\cos \gamma, \phi_1) - 2 \text{Itn} \left(\sqrt{\frac{1-\varepsilon}{1+\varepsilon}}, \frac{\phi - \phi_m}{2} \right) + \varepsilon \sqrt{1-\varepsilon^2} \frac{\sin(\phi - \phi_m)}{1 + \varepsilon \cos(\phi - \phi_m)}, \quad (40)$$

یا

$$\zeta = -\frac{2\pi}{d}(\tau - t_1) + \frac{2\pi}{y}(t_1 - t_m) + \text{Itn}(\cos \gamma, \phi) - \text{Itn}(\cos \gamma, \phi_1) - (\phi - \phi_m) + 2\varepsilon \sin(\phi - \phi_m) + o(\varepsilon). \quad (41)$$

از (37)، با صفر گذاشتن t مقدار t_m به دست می‌آید. به این ترتیب (41) میشود

$$\zeta = 2\varepsilon \sin \phi_m + \frac{2\pi}{y} t_1 - \text{Itn}(\cos \gamma, \phi_1) - \frac{2\pi}{d}(\tau - t_1) + \text{Itn}(\cos \gamma, \phi) - \phi + 2\varepsilon \sin(\phi - \phi_m) + o(\varepsilon). \quad (42)$$

جمله ی اول ثابت است. جمله‌ها ی دوم و سوم فقط به این بسته‌گی دارند که در رصدگاه، ظهر روز اعتدال بهاری چه قدر بعد از اعتدال بهاری رخ داده. این جمله‌ها ضمن بسیار کوچک اند. جمله ی چهارم به زمان عکسبرداری بسته‌گی دارد. فقط سه جمله ی آخر اند که با تغییر ϕ تغییر میکنند. ϕ_1 زاویه ای کوچک است. به این ترتیب،

$$\begin{aligned} \text{Itn}(\cos \gamma, \phi_1) &= \phi_1 \cos \gamma + o(\phi_1), \\ &= t_1 \left. \frac{d\phi}{dt} \right|_{\phi=0} \cos \gamma + o(\phi_1), \\ &= \frac{2\pi}{y} t_1 (1 + 2\varepsilon \cos \phi_m) \cos \gamma + o(\phi_1) + o(\varepsilon), \end{aligned} \quad (43)$$

که نتیجه میدهد،

$$\begin{aligned} \zeta &= 2\varepsilon \sin \phi_m + [1 - (1 + 2\varepsilon \cos \phi_m) \cos \gamma] \frac{2\pi}{y} t_1 - \frac{2\pi}{d}(\tau - t_1) \\ &\quad + \text{Itn}(\cos \gamma, \phi) - \phi + 2\varepsilon \sin(\phi - \phi_m) + o(\phi_1) + o(\varepsilon). \end{aligned} \quad (44)$$

برای زمین، از [3] داریم

$$\begin{aligned}\varepsilon &= 0.017, \\ \phi_m &= -77^\circ,\end{aligned}\quad (45)$$

و از [4] داریم

$$\gamma = 23.5^\circ. \quad (46)$$

از اینها نتیجه میشود

$$\left| [1 - (1 + 2\varepsilon \cos \phi_m) \cos \gamma] \frac{2\pi}{y} t_1 \right| < 10^{-3}, \quad |t_1| < \frac{d}{2}. \quad (47)$$

به این ترتیب از جمله ی دوم طرف راست (44) چشم میپوشیم و نتیجه میشود

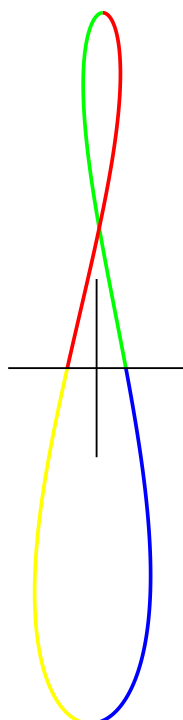
$$\zeta = 2\varepsilon \sin \phi_m - \frac{2\pi}{d} (\tau - t_1) + \text{Itn}(\cos \gamma, \phi) - \phi + 2\varepsilon \sin(\phi - \phi_m). \quad (48)$$

دیده میشود برای زمین، عملن تنها عاملی که شکل آنالما [1] را تعیین میکند زمان عکسبرداری است، که در پارامتر $(\tau - t_1)$ ظاهر میشود. این پارامتر زمان عکسبرداری در روز اعتدال بهاری، منهای زمان ظهر اعتدال بهاری است.

در ادامه شکل آنالما [1] برای دُ حالت آمده. شکل اول مربوط به حالتی است که مجموع دُ جمله ی اول طرف راست (48) صفر است. این یعنی

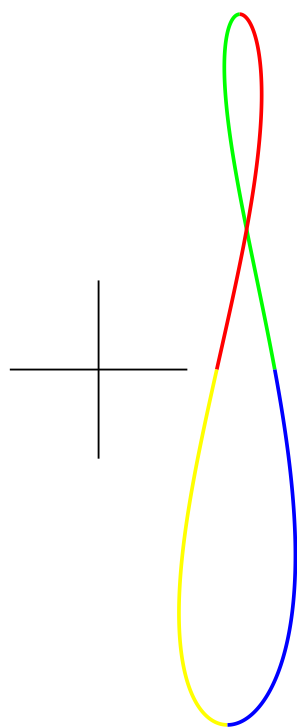
$$\tau - t_1 = -7.6 \text{ min}. \quad (49)$$

تقریباً یعنی زمان عکسبرداری از ظهر اعتدال بهاری شروع میشود. شکل دوم مربوط به حالتی است که زمان عکسبرداری چهار ساعت پیش از حالت قبل است. خطهای افقی و عمودی محورهای به ترتیب X و Y اند. طبعن شکل دوم نسبت به شکل اول به شرق جابه‌جا شده. اما تغییر فقط یک انتقال نیست. چنان که از (39) دیده میشود ζ در فقط X ظاهر میشود، و چنان که از (48) دیده میشود $(\tau - t_1)$ به شکل فقط یک ثابت جمعی در ζ ظاهر میشود.



شکل 1: تقریباً ظهر
خطها ی سیاه افقی و عمودی محورها ی به ترتیب X و Y اند.

- بهار
- تابستان
- پاییز
- زمستان



شکل 2: چهار ساعت پیش از ظهر
خطها ی سیاه افقی و عمودی محورها ی به ترتیب X و Y اند.

- بهار
- تابستان
- پاییز
- زمستان

5 پانوشتها

- [1] analemma
- [2] Herbert Goldstein, Charles Poole, & John Safko; “classical mechanics” 3rd edition (Addison Wesley, 2002) chapter 3
- [3] Imke de Pater & Jack J. Lissauer; “planetary sciences” (Cambridge University Press, 2001) chapter 1
- [4] Kenneth R. Lang; “astrophysical data: planets and stars” (Springer Verlag, 1991) chapter 2