

سید محمد علی

فصل ششم - بخش سوم

قانون عکس مجذوری

قانون عکس مجذور (بررسی دقیق تر)

حل معادله برای مدار ذره‌ای تحت تأثیر نیروی گرانشی

$$\frac{d^2 u}{d\theta^2} + u = -\frac{1}{ml^2 u^2} f(u^{-1})$$

$$f(r) = -\frac{k}{r^2} \quad \text{نیروی عکس مجذوری}$$

$$k = GMm \quad \text{ثابت}$$

$M \gg m$ و در فضا ثابت باقی می‌ماند.

جرم کوچک m همان جرمی است که مدارش را محاسبه می‌کنیم.

وقتی $m \approx M$ ، یا M دست‌کم خیلی از m بزرگتر نباشد؛ محاسبه ما یک اصلاح لازم دارد.

$$\frac{d^2 u}{d\theta^2} + u = \frac{k}{ml^2}$$

شکل معادله‌ای را دارد که نوسانگر هماهنگ ساده را توصیف می‌کند
از یک ثابت اضافه هم برخوردار است.

$$u = A \cos(\theta - \theta_0) + \frac{k}{ml^2} \quad \text{جواب عمومی این معادله}$$

$$r = \frac{\lambda}{u} \quad \longrightarrow \quad r = \frac{\lambda}{k/ml^2 + A \cos(\theta - \theta_0)}$$

$$r = \frac{\lambda}{k/ml^2 + A \cos(\theta - \theta_0)}$$

ثابت‌های انتگرال‌گیری، A و θ_0 ، از روی شرایط اولیه یا با توجه به مقادیر مکان و سرعت ذره در لحظه خاصی از زمان تعیین می‌شوند.

$$\theta_0 = 0 \quad r = \frac{ml^2/k}{1 + (Aml^2/k) \cos \theta}$$

این معادله، یک بیضی را توصیف می‌کند که مبدأ در یکی از کانون‌های آن واقع است
معادل با تعریف اساسی بیضی

در این حالت، حرکت ذره مقید است.

$$\frac{1}{r} = \frac{1 + A \frac{ml^2}{k} \cos\theta}{\frac{ml^2}{k}} = \frac{k}{ml^2} + A \cos\theta$$

$$\theta = 0 \quad \rightarrow \quad \frac{1}{r_1} = \frac{k}{ml^2} + A$$

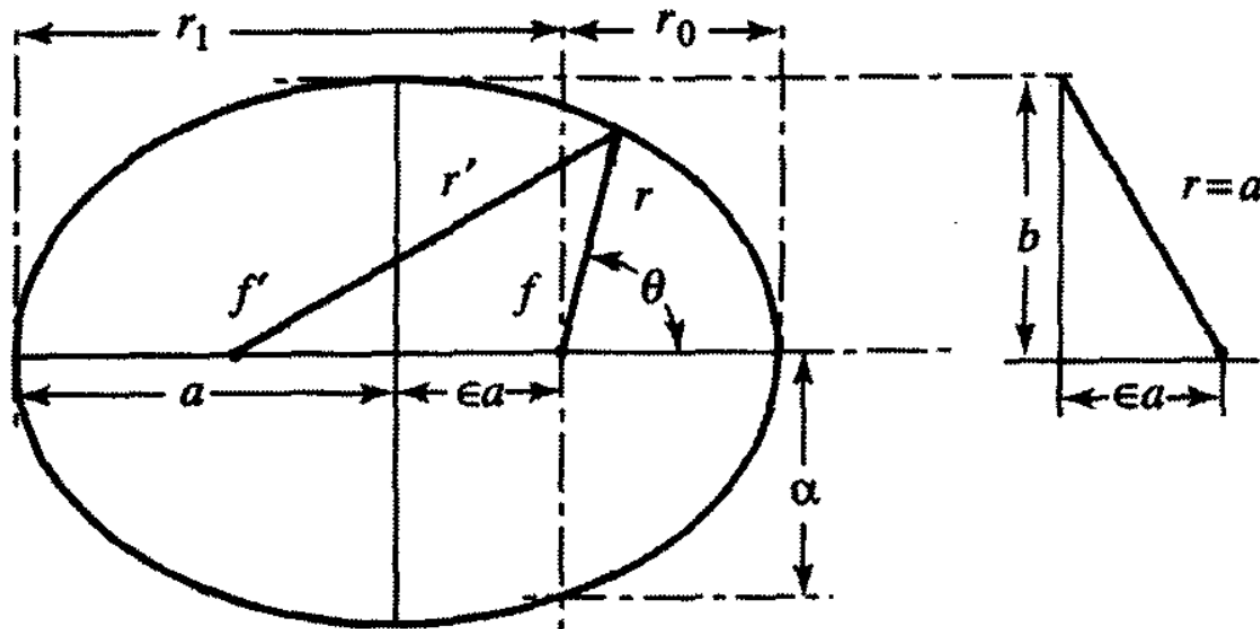
$$\theta = \frac{\pi}{2} \quad \rightarrow \quad \frac{1}{r} = \frac{k}{ml^2}$$

$$\theta = \pi \quad \rightarrow \quad \frac{1}{r_2} = \frac{k}{ml^2} - A$$

تعریف بیضی:

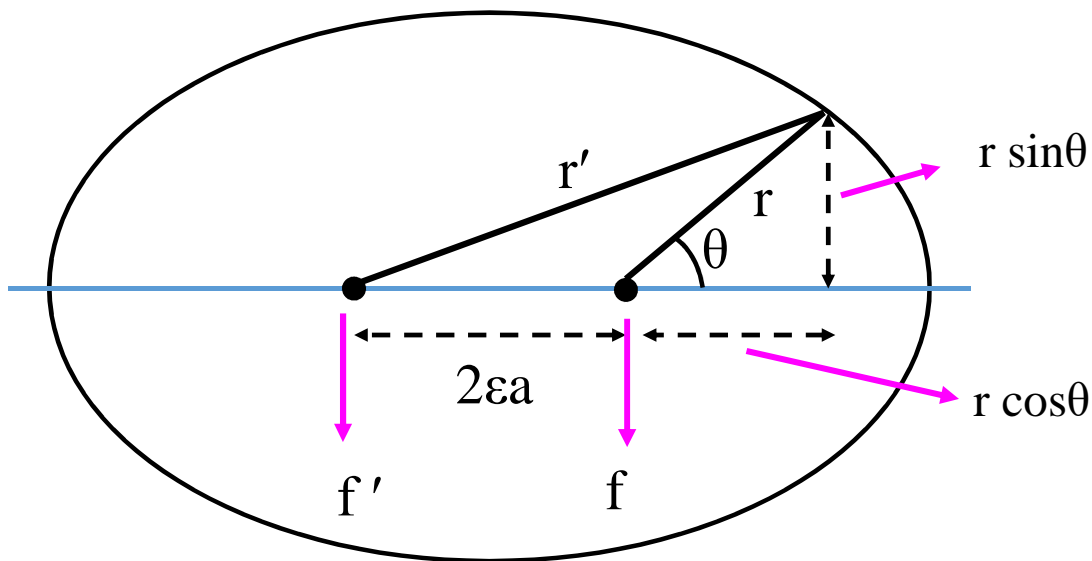
بیضی، بنا بر تعریف، عبارت است از مکان هندسی نقاطی که فاصله کل آنها از دو کانون f و f' مقداری ثابت است، یعنی

$$r + r' = \text{ثابت} = 2a$$



f, f'	دو کانون بیضی
a	نیم قطر بزرگ
b	نیم قطر کوچک
ϵ	خروج از مرکز: هر کانون به اندازه ϵa از مرکز فاصله دارد
α	ضلع قائم: فاصله کانون از نقطه ای واقع بر محیط بیضی و واقع بر خطی که از کانون می گذرد و بر قطر بزرگ عمود است: $\alpha = (1 - \epsilon^2)a$
r_0	فاصله کانون تا نزدیکترین نقطه محیط بیضی به آن: $r_0 = (1 - \epsilon)a$
r_1	فاصله کانون تا دورترین نقطه محیط بیضی از آن: $r_1 = (1 + \epsilon)a$
ϵa	فاصله هر یک از دو کانون تا مرکز بیضی

رابطه‌ای بین r و r' با به‌کاربردن قضیه فیثاغورس



$$\begin{aligned} r'^2 &= r^2 \sin^2 \theta + (2\epsilon a + r \cos \theta)^2 \\ &= r^2 + 4\epsilon a(\epsilon a + r \cos \theta) \end{aligned}$$

$$r'^2 = r^2 + 4\epsilon a(\epsilon a + r \cos \theta)$$

$$r' = 2a - r$$

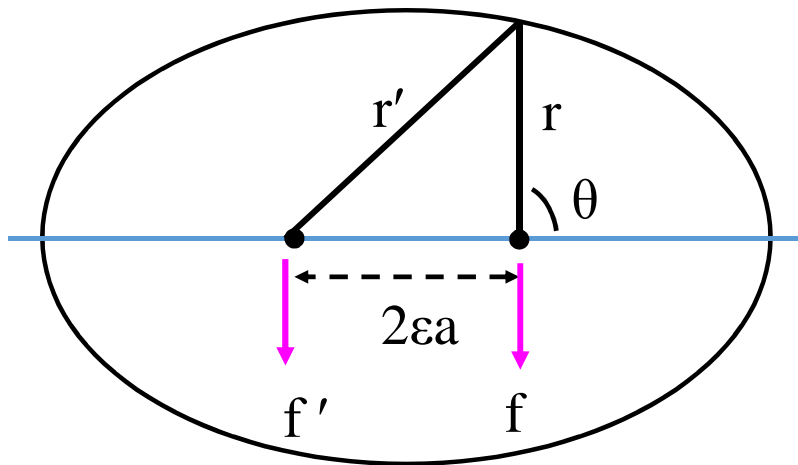


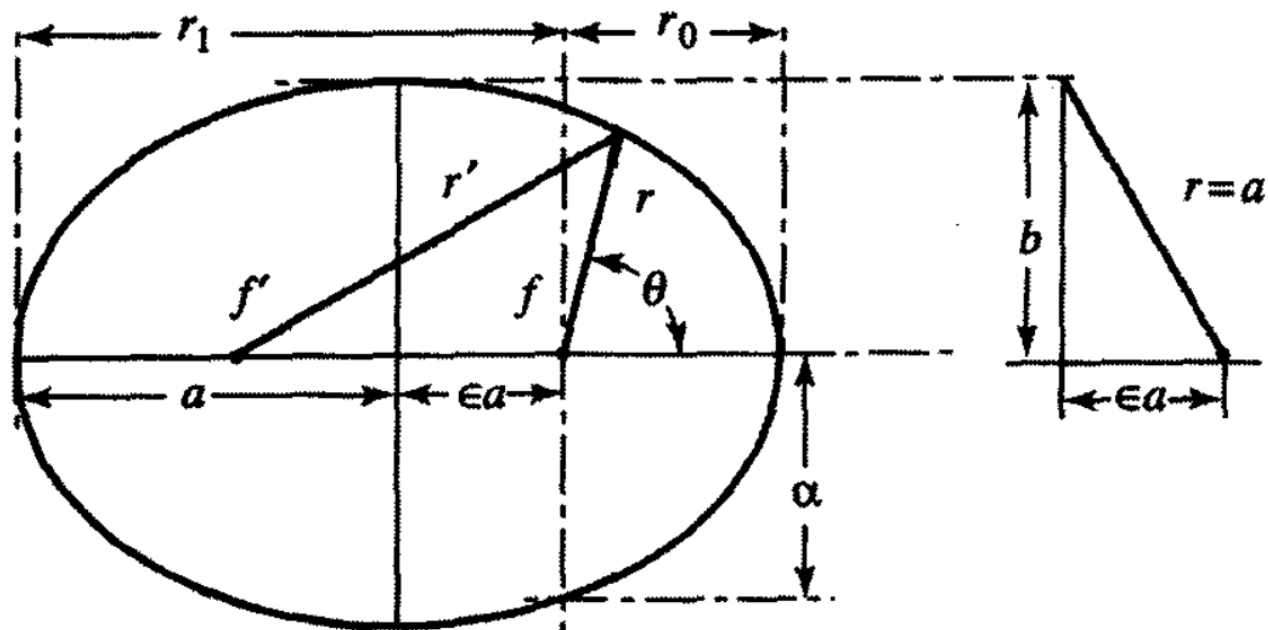
$$r = \frac{a(1 - \epsilon^2)}{1 + \epsilon \cos \theta}$$

در $\theta = \pi/2$ ، داریم $r = a(1 - \epsilon^2) = \alpha$ که پارامتر مسیر بیضی است.



$$r = \frac{\alpha}{1 + \epsilon \cos \theta}$$





$$r_0 = (1 - \epsilon)a$$

$$b = a(1 - \epsilon^2)^{\frac{1}{2}}$$

a قطر کوچک بیضی و b قطر بزرگ

مقایسه معادلات

مدار ذره‌ای تحت تأثیر نیروی گرانشی

$$r = \frac{ml^2/k}{1 + (Aml^2/k) \cos \theta}$$

معادل با تعریف اساسی بیضی

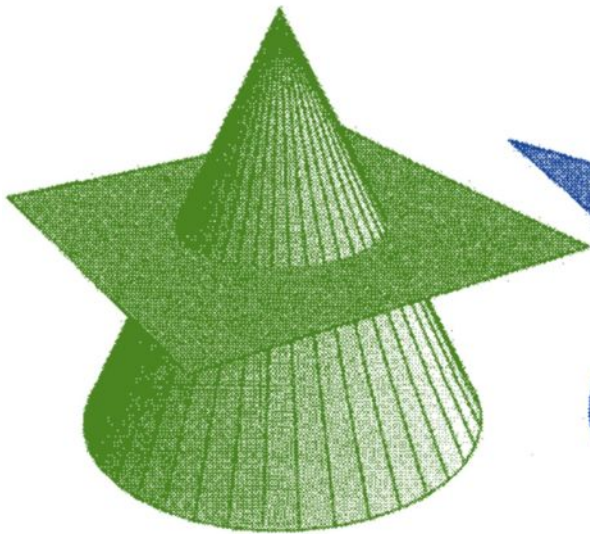
$$r = \frac{\alpha}{1 + \epsilon \cos \theta}$$

$$\alpha = \frac{ml^2}{k} \qquad \epsilon = \frac{Aml^2}{k}$$

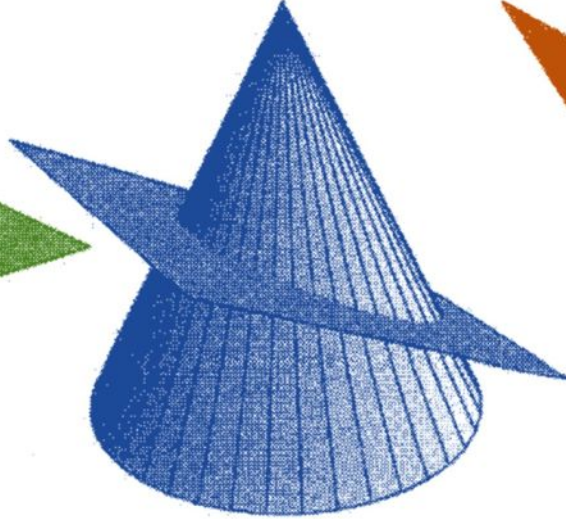
این معادلات هر مقطع مخروطی و تمام مدارهای ممکن، غیر از بیضی، پیرامون منبع گرانشی را توصیف می‌کنند.

مقاطع مخروطی

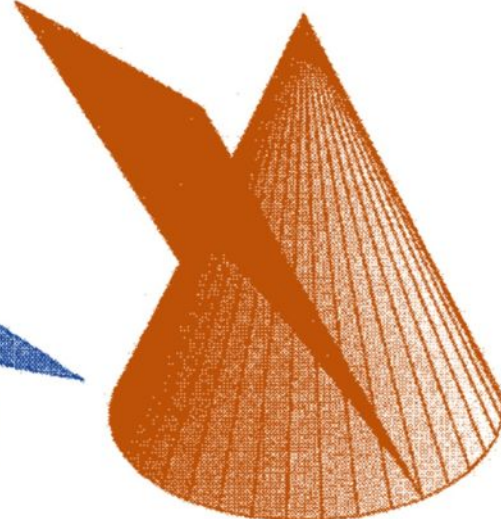
هر مقطع مخروطی بر اثر تقاطع یک صفحه و یک مخروط تشکیل می‌شود. زاویه کجی (اریب) بین این صفحه و محور مخروط، ماهیت مقطع حاصل را تعیین می‌کند. زاویه کجی به خروج از مرکز، e ، در معادلات مربوط می‌شود.



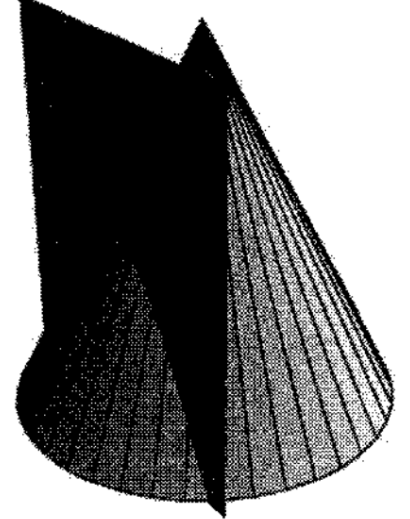
(الف)



(ب)



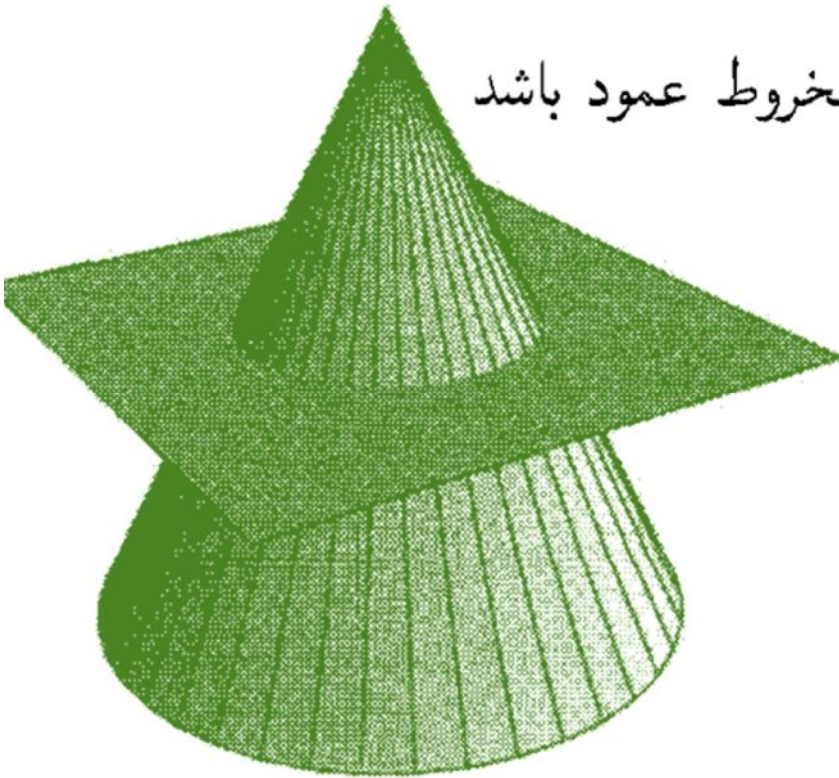
(ج)



(د)

دایره $\epsilon = 0$

دایره وقتی تشکیل می‌شود که این صفحه بر محور مخروط عمود باشد

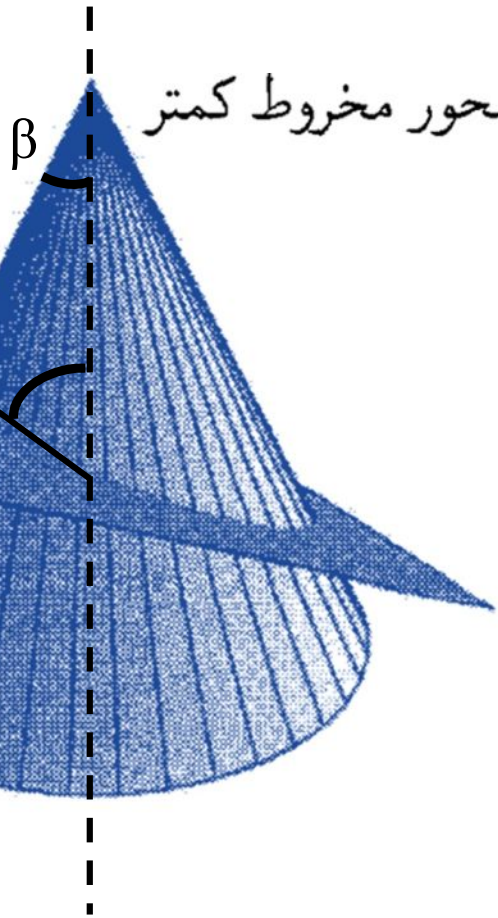


$$r = \frac{a}{1 + \epsilon \cos \theta}$$



$$r(\theta) = r = a$$

بیضی $0 < \epsilon < 1$



بیضی وقتی تشکیل می‌شود که زاویه بین این صفحه و محور مخروط کمتر

از $\pi/2$ ولی بزرگتر از β باشد.

β زاویه مولد مخروط است

به‌ازای $\epsilon \rightarrow 1$ ، داریم $a \rightarrow \infty$

اما حاصلضرب $\alpha = a(1 - \epsilon^2)$ متناهی می‌ماند

سهمی $e = 1$

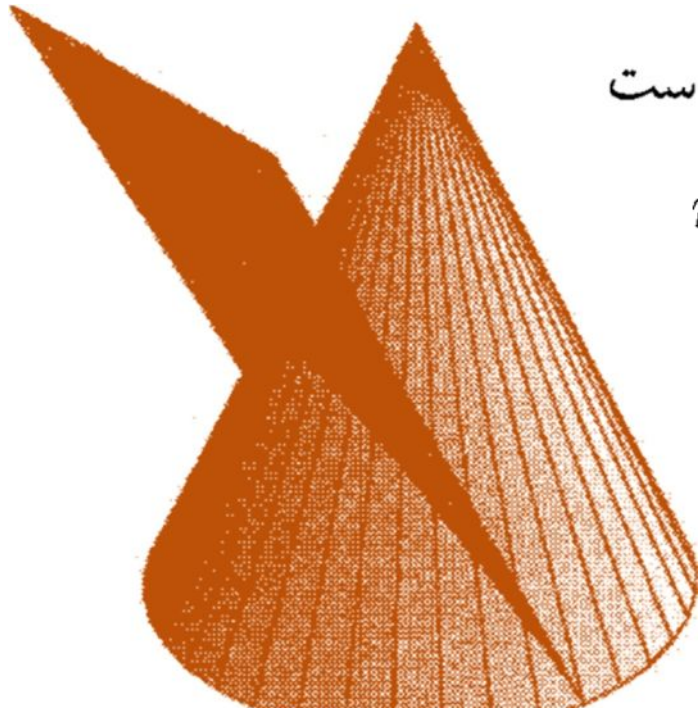
زاویه بین این صفحه و محور مخروط در این حالت β است

$$r = \frac{\alpha}{1 + e \cos \theta}$$

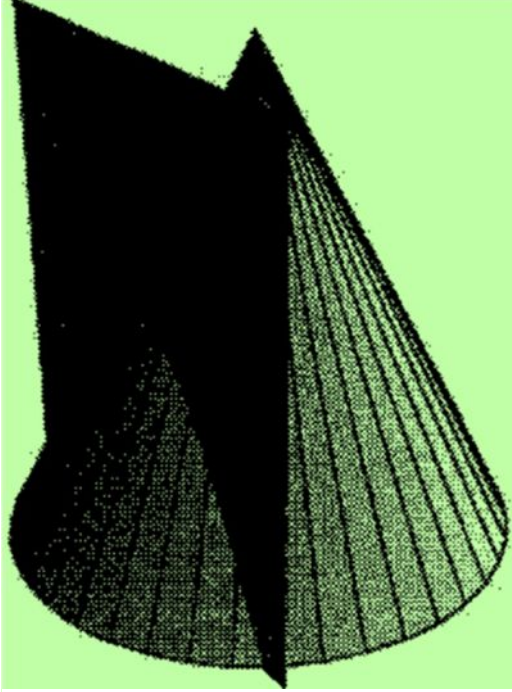


$$r = \frac{\alpha}{1 + \cos \theta}$$

$$\frac{1}{r} = \frac{1}{\alpha} + \frac{\cos \theta}{\alpha} \quad : \quad \frac{1}{r} = B + A \cos \theta$$



Case (d) Parabola: A parabola is a curve traced by a point so that its distance from a fixed point, called the *focus* F , is always equal to its distance from a fixed line, called the *directrix*. The resulting equation—which may be obtained from Eq. (7.97) by substituting $e = 1$ and assuming r is minimum when $\theta = \pi$ —is



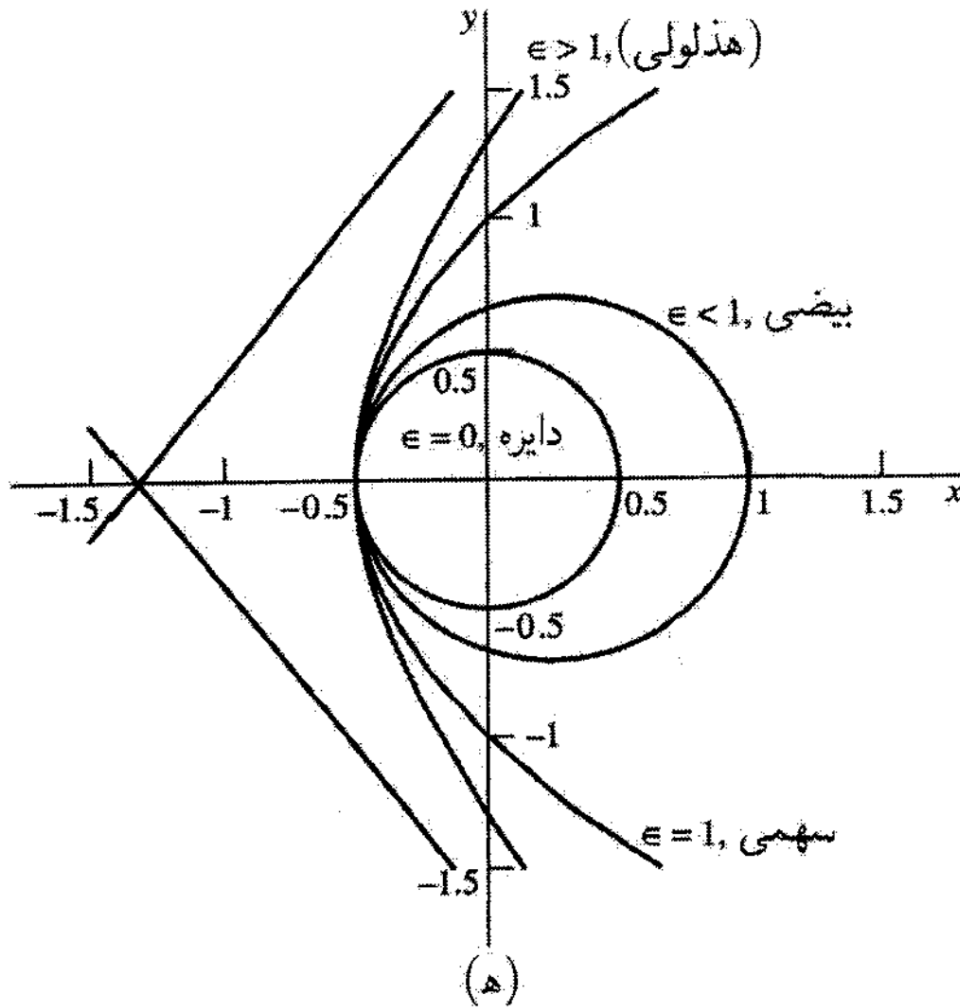
هذلولی $\epsilon > 1$

زاویہ کجی بین صفر و β قرار می گیرد

Case (c) Hyperbola: A hyperbola is a curve traced by a point such that the difference of its distances from two fixed points F and F' , called the *foci*, is constant. The hyperbola has two branches

$$r' - r = 2a, \quad (+ \text{ branch to the left})$$

$$r' - r = -2a, \quad (- \text{ branch to the right})$$

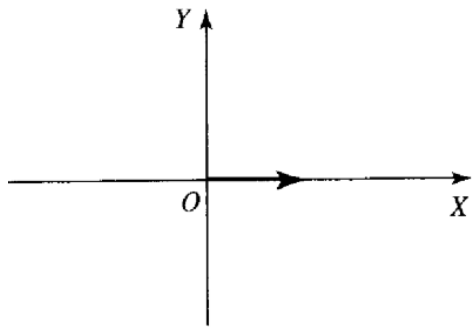


مقاطع مخروطی گوناگون آن طور که ناظر،

در راستای عمود بر این صفحه

مشاهده می کند

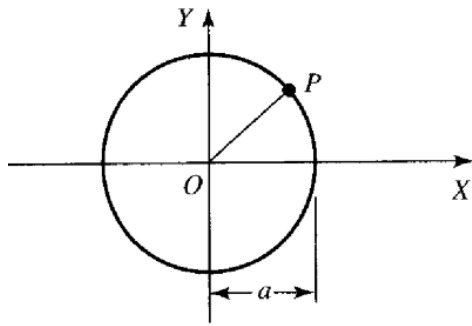
$\epsilon > 1,$	$E > 0$	Hyperbola
$\epsilon = 1,$	$E = 0$	Parabola
$0 < \epsilon < 1,$	$V_{\min} < E < 0$	Ellipse
$\epsilon = 0,$	$E = V_{\min}$	Circle



Straight line

$$y = 0$$

$$\theta = 0$$

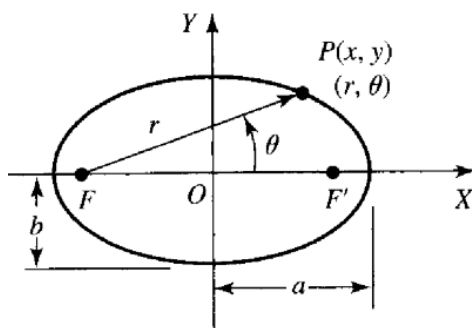


Circle

$$x^2 + y^2 = a^2$$

$$r = a$$

O, attractive force center

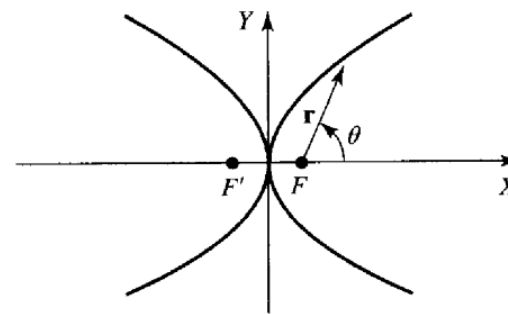


Ellipse

$$\frac{x^2}{a^2} + \frac{y^2}{b^2} = 1$$

$$r = \frac{a(1 - e^2)}{1 - e \cos \theta}$$

F or F', attractive force center

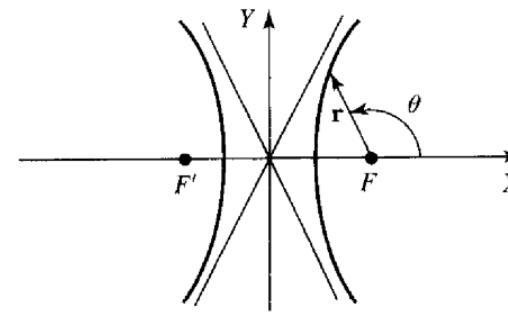


Parabola

$$y^2 = \pm 4ax$$

$$r = \frac{2a}{1 - \cos \theta}$$

F, attractive force center
F', repulsive force center



Hyperbola

$$\frac{x^2}{a^2} - \frac{y^2}{b^2} = 1$$

$$r = \frac{a(e^2 - 1)}{\pm 1 - e \cos \theta}$$

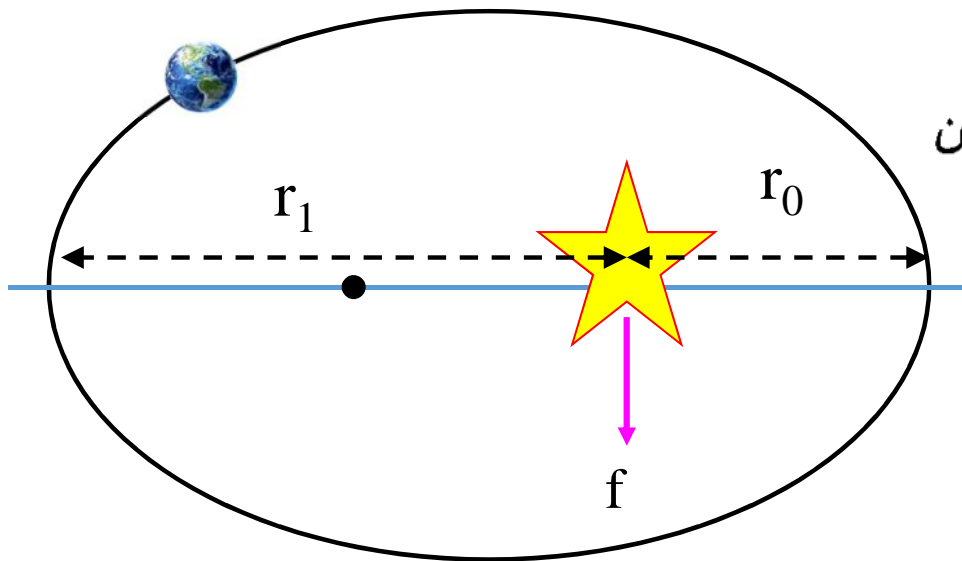
F, attractive force center
F', repulsive force center

Figure 7.21 Shapes of different orbits and their equations in rectangular and plane polar coordinates.

مدارهای بیضی سیارات حول خورشید

r_0 ، فاصله نزدیکترین نقطه مدار تا خورشید را حضیض خورشیدی

r_1 ، فاصله دورترین نقطه مدار تا خورشید را اوج



فواصل متناظر با آنها در مورد مدار ماه به دور زمین

و برای مدار ماهواره‌ها

را، به ترتیب، فواصل حضیض و اوج می‌نامند.

$$r = \frac{a(1 - \epsilon^2)}{1 + \epsilon \cos \theta} \quad \rightarrow \quad \begin{array}{l} \theta = 0 \quad \rightarrow \quad r_0 = \frac{a}{1 + \epsilon} \\ \theta = \pi \quad \rightarrow \quad r_1 = \frac{a}{1 - \epsilon} \end{array}$$

خروج از مرکز مداری سیارات خیلی کوچک‌اند (جدول ۱.۵.۶)

مدار زمین $\epsilon = 0.017$ ، $r_0 = 91,000,000 \text{ mi}$ و $r_1 = 95,000,000 \text{ mi}$

از سوی دیگر، خروج از مرکز مداری ستاره‌های دنباله‌دار عموماً بزرگ است

ستاره دنباله‌دار هالی ۹۶۷ ر و فاصله حضيض خورشیدی آن فقط $55,000,000 \text{ mi}$

در صورتی که در اوج خورشیدی مدار آن فراتر از مدار نپتون است

مدار بسیاری از ستاره‌های دنباله‌دار سهمی یا هذلولی (از نوع برنگشتنی) است.

خروج از مرکز	مکعب نیم قطر بزرگ		زمان تناوب		سیاره
	ϵ	$a^3 (AU)^3$	قطر $a (AU)$	مربع τ^2 (سال) ^۲	
۰٫۲۰۶	۰٫۵۸۰	۰٫۳۸۷	۰٫۵۸۱	۰٫۲۴۱	عطارد
۰٫۰۰۷	۰٫۳۷۸	۰٫۷۲۳	۰٫۳۷۸	۰٫۶۱۵	زهرة
۰٫۰۱۷	۱٫۰۰۰	۱٫۰۰۰	۱٫۰۰۰	۱٫۰۰۰	زمین
۰٫۰۹۳	۳٫۵۴۰	۱٫۵۲۴	۳٫۵۳۸	۱٫۸۸۱	مریخ
۰٫۰۴۸	۱۴۰٫۸	۵٫۲۰۳	۱۴۰٫۷	۱۱٫۸۶	مشتری
۰٫۰۵۶	۸۶۸٫۰	۹٫۵۳۹	۸۶۷٫۹	۲۹٫۴۶	زحل
۰٫۰۴۷	۷۰۵۶	۱۹٫۱۸	۷۰۵۸	۸۴٫۰۱	اورانوس
۰٫۰۰۹	۲۷۱۶۰	۳۰٫۰۶	۲۷۱۶۰	۱۶۴٫۸	نپتون
۰٫۲۴۹	۶۱۳۵۰	۳۹٫۴۴۰	۶۱۳۶۰	۲۴۷٫۷	پلوتون

استخراج قانون سوم

مدت زمان یک چرخش کامل مساحت کل

$$\frac{dA}{dt} = \frac{L}{2m} = \text{constan } t \quad \rightarrow \quad A = \frac{L}{2m} T$$

$$\rightarrow T = \frac{2m}{L} A = \frac{2m}{L} (\pi ab)$$

$$a = \frac{\alpha}{1-\varepsilon^2} \quad , \quad b = \frac{\alpha}{(1-\varepsilon^2)^{\frac{1}{2}}} \quad \longrightarrow \quad b = \sqrt{\alpha a}$$

$$T^2 = \frac{4m^2}{L^2} \alpha \pi^2 a^3 \quad \longrightarrow \quad T^2 = \frac{4\pi^2 m^3}{k} a^3$$