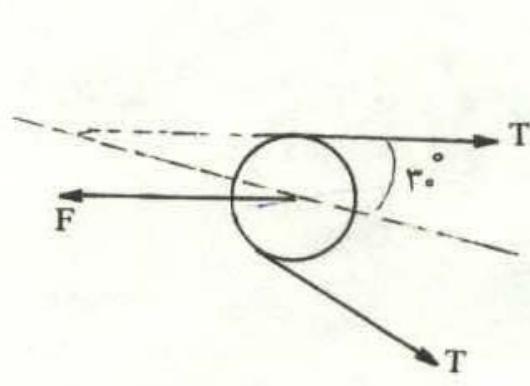
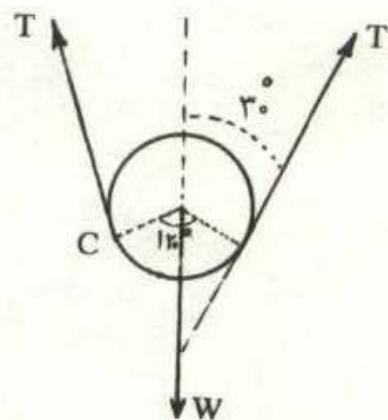


### پاسخ مسئله‌ها

- ۱- در شکل (۶-۶) قرقره پائینی که وزنه  $W$  به آن آویخته شده، نشان داده شده است. چون نخ بدون جرم است، نیروی کشش نخ در همه نقاط آن یکسان است. (به توضیحات سؤال چهارگزینه‌ای شماره ۱ اولین المپیاد، صفحه ۲۶ مراجعه شود). چون قرقره  $C$  در حال تعادل است، باید برآیند نیروهای وارد بر آن صفر باشد. پس داریم:



شکل (۶-۶)



شکل (۶-۶)

$$2T \cos 30^\circ = W$$

در شکل (۶-۷) قرقره بالایی  $A$  نشان داده شده است. از مشابهت دو شکل (۶-۶) و (۶-۷) پیداست که برآیند نیروهای کشش نخ در این حالت نیز برابر با  $W$  است و روی نیمساز زاویه میان دو نخ قرار دارد. با آویختن وزنه  $W$  به قرقره  $C$ ، این قرقره پائین می‌آید و دو قرقره  $A$  و  $B$  به طرف هم می‌روند و در نتیجه فنر فشرده می‌شود. نیروی  $F$  در شکل (۶-۷) نیرویی است که فنر فشرده بر قرقره  $A$  وارد کرده است. چون این قرقره نیز در حال تعادل است، پس

باید نیروی  $F$  با مؤلفه افقی نیروهای کشش نخ برابر باشد. پس داریم:

$$F = W \cos 30^\circ = 100 \sqrt{\frac{3}{4}} = 50\sqrt{3}$$

با توجه به قانون هوک برای کاهش طول فنر داریم:

$$\Delta l = \frac{F}{k} = \frac{50\sqrt{3}}{200} = \frac{\sqrt{3}}{4} = 0.425 \text{ cm}$$

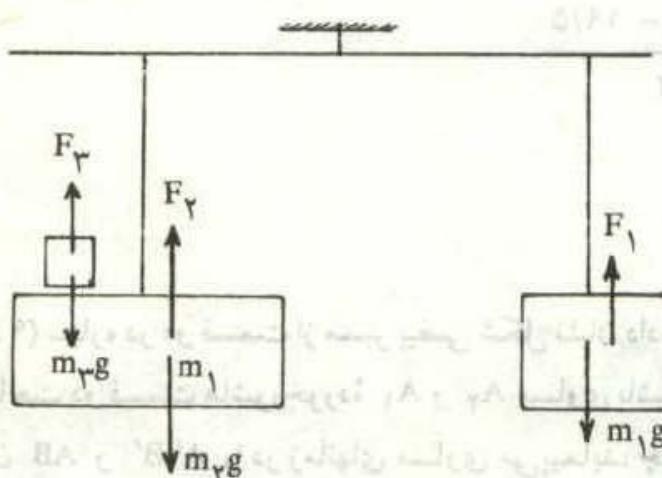
اگر هر ضلع مثلث متساوی‌الاضلاع را  $l$  بنامیم داریم:

$$l = l_0 - \Delta l = 60 - 0.425 = 59.575$$

از شکل (۶-۶) پیداست که  $\frac{1}{3}$  محیط هر قرقه به توسط طناب پوشیده شده است. بنابراین طول طناب مجموع سه ضلع مثلث، به علاوه یک محیط قرقه خواهد بود.

$$L = 3l + 2\pi r = 178/725 + 3/14 \times 10 = 210/125 \text{ cm}$$

۲- در شکل (۶-۸) نیروهای وارد بر هر کدام از وزنهای در آب نشان داده شده است.



شکل (۶-۸)

برآیند نیروهای وارد بر  $m_1$  چنین است:

$$W'_1 = m_1 g - F_1 = m_1 g - \frac{m_1}{\rho_1} \rho' g$$

برآیند نیروهای وارد بر وزنهای  $m_2$  و  $m_3$  به ترتیب برابر است با:

$$W'_2 = m_2 g - F_2 = m_2 g - \frac{m_2}{\rho_2} \rho' g$$

$$W'_3 = m_3 g - F_3 = m_3 g - \frac{m_3}{\rho_3} \rho' g$$

چون ریسمان به وسط میله بسته شده و میله در حال تعادل است، پس باید برآیند نیروهای وارد سه میله برابر باشد. داریم:

$$m_1 g - \frac{m_1}{\rho_1} \rho' g = (m_2 g - \frac{m_2}{\rho_2} \rho' g) + (m_3 g - \frac{m_3}{\rho_3} \rho' g)$$

$$19/5 + \frac{19/5}{7/8} \times 1 = (19/5 - \frac{19/5}{\rho_2} \times 1) + (\frac{117}{136} - \frac{117}{136 \times 7/8} \times 1)$$

$$(19/5 - \frac{117}{136})(1 - \frac{1}{7/8}) = 19/5(1 - \frac{1}{\rho_2})$$

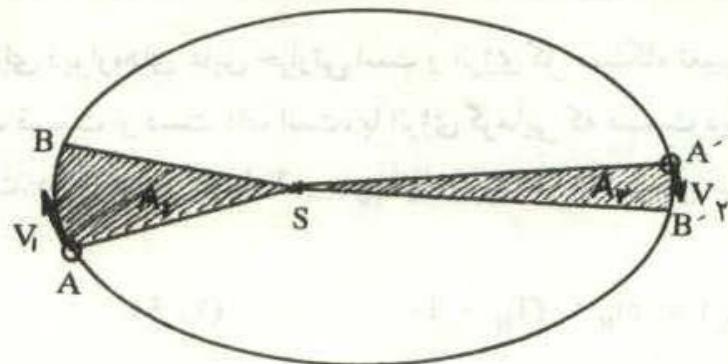
$$\frac{19/5 \rho_2 - 19/5}{16/25} = \frac{19/5 \rho_2 - 19/5}{\rho_2}$$

$$\frac{3}{25} \rho_2 = \frac{19}{5}$$

$$\rho_2 = 6 \text{ g/cm}^3$$

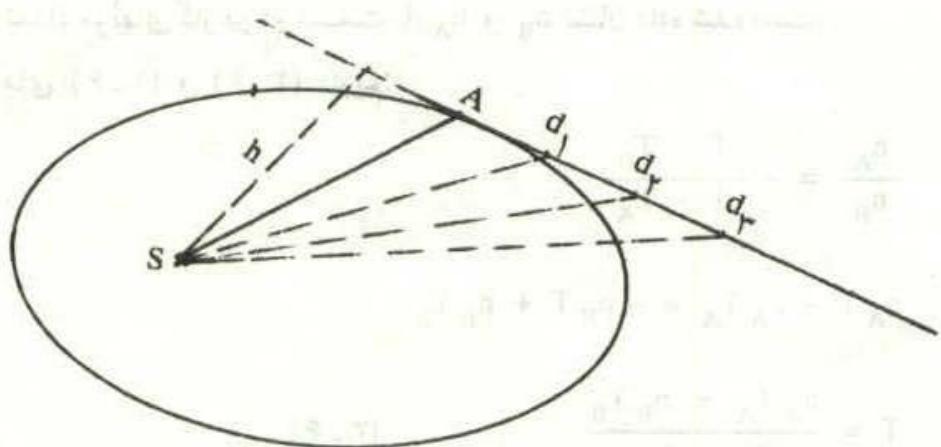
۳- در شکل (۹-۶) سیاره در دو قسمت از مسیر بیضی شکل نشان داده شده است.

الف- اگر مساحت دو قسمت هاشورخورده  $A_1$  و  $A_2$  مساوی باشد، طبق قانون دوم کپلر، سیاره دو کمان  $AB$  و  $A'B'$  را در زمانهای مساوی می‌پیماید. چون طول کمان  $AB$  از طول کمان  $A'B'$  بیشتر است، سرعت پیمودن کمان  $AB$  از سرعت پیمودن کمان  $A'B'$  بیشتر است. بنابر این هنگامی که سیاره کمترین فاصله را با خورشید دارد، سرعت آن حداقل است.



شکل (۹ - ۶)

ب - اگر نیروی گرانش خورشید بر سیاره صفر شود، شتاب سیاره از میان می‌رود و طبق قانون اول نیوتن، باید سیاره با سرعت ثابت روی یک خط راست حرکت کند.



شکل (۱۰ - ۶)

ج - مسیر حرکت سیاره از این پس در شکل (۱۰ - ۶) نشان داده شده است.  
نیروی خورشید بر سیاره در نقطه A از مسیرش، از میان رفته است. از این پس سیاره در فاصله‌های زمانی مساوی فاصله‌های مساوی  $d_1$  و  $d_2$  و  $d_3$  ... را می‌پیماید. در این حالت شعاع حامل سیاره، مثلث‌هایی را می‌پیماید، که قاعده آنها طولهای مساوی  $d_1$ ،  $d_2$ ،  $d_3$  ... و ارتفاع همه آنها مقدار ثابت  $h$  است. آشکار است که چون مساحت همه مثلثها با هم برابر است، پس شعاع حامل سیاره در زمانهای مساوی مساحت‌های مساوی جاروب می‌کند. بنابراین پس از صفرشدن نیروی گرانش خورشید بر سیاره نیز قانون دوم کپلر درست است.

۴ - چون ظرف دارای دیوارهای عایق حرارتی است و انرژی کل دستگاه تغییر نمی‌کند، انرژی گرمایی که یک قسمت از دست داده است، با انرژی گرمایی که قسمت دیگر دریافت کرده است، برابر است. دمای نهایی گاز را  $T$  و جرم آنها را  $m_A$  و  $m_B$  فرض می‌کنیم. داریم:

$$m_A C (T - T_A) = m_B C (T_B - T) \quad (1-6)$$

اگر جرم مولکولی گاز را  $M$  فرض کنیم، تعداد مولهای موجود در هر قسمت چنین است:

$$n_A = \frac{m_A}{M} \quad n_B = \frac{m_B}{M} \quad (2-6)$$

در رابطه‌های بالا، تعداد مولهای گاز در دو قسمت با  $n_A$  و  $n_B$  نشان داده شده است.

با استفاده از رابطه‌های (۱-۶) و (۲-۶) داریم:

$$\begin{aligned} \frac{n_A}{n_B} &= - \frac{T - T_B}{T - T_A} \\ n_A T - n_A T_A &= - n_B T + n_B T_B \\ T &= \frac{n_A T_A + n_B T_B}{n_A + n_B} \end{aligned} \quad (3-6)$$

برای یک گاز کامل داریم:

$$\frac{PV}{T} = \text{مقدار ثابت} \quad (4-6)$$

چون مقدار ثابت در رابطه (۴-۶) با تعداد مولهای گاز متناسب است، می‌توان رابطه رابطه (۴-۶) را به صورت زیر نوشت.

$$\frac{PV}{T} = n R \quad (5-6)$$

در رابطه (۵-۶)،  $n$  تعداد مولهای گاز و  $R$  یک ضریب ثابت است. اگر رابطه (۵-۶) را

برای دو قسمت گاز بتوسیم داریم:

$$\frac{P_A V_A}{T_A} = n_A R \rightarrow n_A = \frac{P_A V_A}{T_A R} \quad (6-6)$$

$$\frac{P_B V_B}{T_B} = n_B R \quad n_B = \frac{P_B V_B}{T_B R} \quad (7-6)$$

اگر  $n_A$  و  $n_B$  را از رابطه‌های (۶-۶) و (۷-۶) در رابطه (۳-۶) قرار دهیم داریم:

$$T = \frac{\frac{P_A V_A}{T_A} + \frac{P_B V_B}{T_B}}{\frac{P_A V_A}{T_A} + \frac{P_B V_B}{T_B}} = \frac{\frac{P_A V_A}{T_A} + \frac{P_B V_B}{T_B}}{\frac{P_A V_A T_B}{T_A T_B} + \frac{P_B V_B T_A}{T_A T_B}} T_A T_B$$

اگر فشار نهایی گاز را پس از برداشتن دیواره  $P$  فرض کنیم، داریم:

$$\frac{PV}{T} = n R$$

که در آن  $n = n_A + n_B$  و  $V = V_A + V_B$  خواهد بود. پس برای فشار نهایی گاز داریم:

$$P = \frac{n_A + n_B}{V_A + V_B} T R \quad (8-6)$$

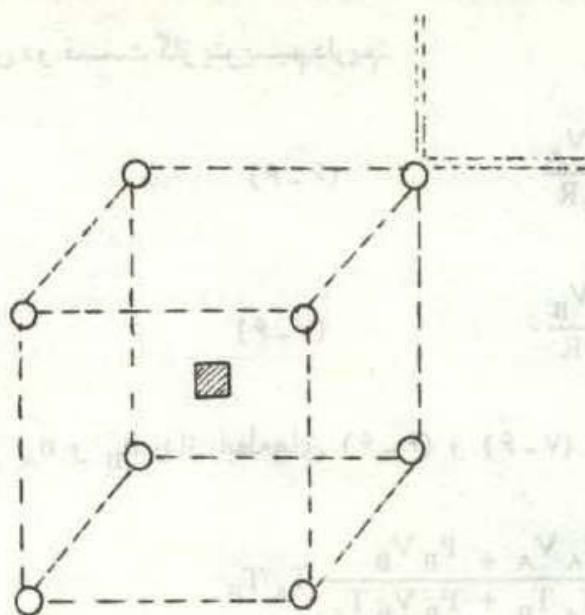
اگر  $T$  را از رابطه (۳-۶) در رابطه (۸-۶) قرار دهیم داریم:

$$P = \frac{n_A + n_B}{V_A + V_B} \frac{n_A T_A + n_B T_B}{n_A + n_B} R = \frac{n_A T_A + n_B T_B}{V_A + V_B} R \quad (9-6)$$

با استفاده از رابطه‌های (۶-۶) و (۷-۶)، فشار نهایی گاز به صورت زیر خواهد شد.

$$P = \frac{P_A V_A + P_B V_B}{V_A + V_B}$$

۵ - در شکل (۱۱-۶) یک مکعب وضوح بیشتر اتمی که در مرکز مکعب قرار دارد، با علامت



شکل (۱۱-۶)

دیگری نشان داده شده است. یکی از اتمهای را که در یک رأس مکعب قرار دارد در نظر می‌گیریم. این اتم میان ۸ مکعب که یک رأس از هر کدام در آن محل قرار دارد مشترک است. بنابراین می‌توان گفت به طور متوسط سهم هر مکعب از یک اتم آهنی که در یک رأس قرار دارد،  $\frac{1}{8}$  است. چون هر مکعب رأس دارد، بنابراین به طور متوسط از اتمهای آهن که در رأسهای هر مکعب قرار دارند، یک اتم  $= \frac{1}{8} \times 8 = 1$  آهن به هر مکعب تعلق دارد. علاوه بر آن یک اتم آهن نیز در مرکز مکعب است و به این ترتیب به هر مکعب ۲ اتم آهن تعلق دارد. جرم هر اتم آهن چنین است:

$$m_A = \frac{M}{N_A} = \frac{56}{6 \times 10^{23}}$$

اگر ضلع هر مکعب را  $a$  cm فرض کنیم، تعداد مکعب‌های موجود در هر سانتیمترمکعب چنین است:

$$n = \frac{1}{a^3}$$

جرم اتمهای موجود در هر سانتیمتر مکعب که همان چگالی است، چنین است:

$$\rho = n \times 2 \times m_A = \frac{1}{a^3} \times 2 \times \frac{56}{6 \times 10^{23}}$$

$$a^3 = \frac{2 \times 56}{7/9 \times 6 \times 10^{23}} = 23/628 \times 10^{-24}$$

$$a = 2/87 \times 10^{-8} \text{ cm}$$

۶- در شکل (۱۲-۶) خورشید و مریخ به فاصله  $d$  از آن، نشان داده شده است. توان تابش شده از واحد سطح خورشید را  $P_1$  می‌نامیم. داریم

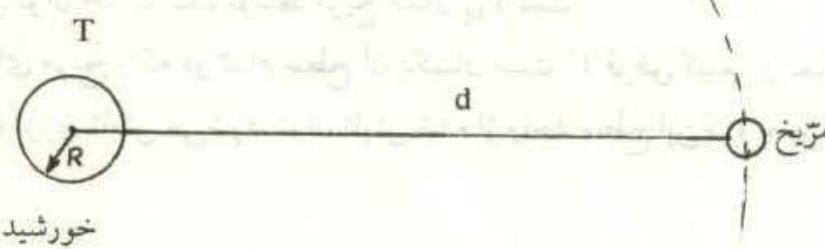
$$P_{1s} = \sigma T^4$$

توان تابش شده توسط کل سطح خورشید که کره‌ای به شعاع  $R$  است، چنین است.

$$P_s = 4\pi R^2 P_{1s} = 4\pi R^2 \sigma T^4$$

این انرژی در واحد زمان، در محل مریخ، روی کره‌ای به شعاع  $d$  توزیع شده است. بنابراین توانی که به واحد سطح این کره می‌رسد، چنین است.

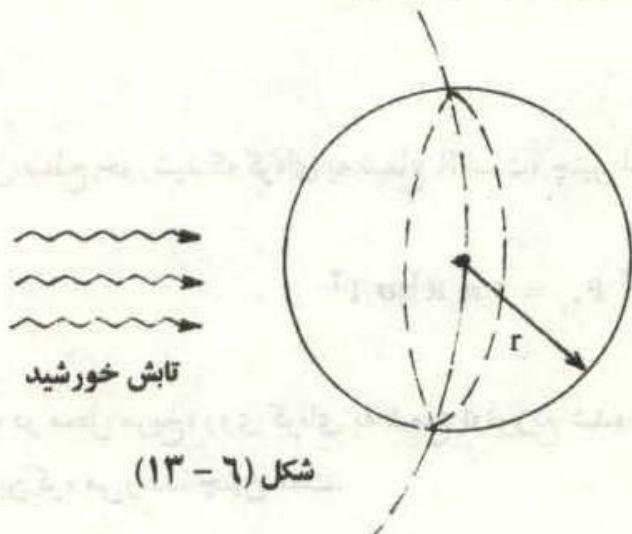
$$P_{1M} = \frac{P_s}{4\pi d^2} = \frac{R^2 \sigma T^4}{d^2}$$



شکل (۱۲-۶)

چون مریخ از خورشید فاصله زیادی دارد، می‌توان فرض کرد که یک نیمکره از مریخ در

عرض تابش خورشید قرار دارد. توانی که این نیمکره جذب می‌کند، با توانی که دایره عظیمه مریخ جذب می‌کند، برابر است، زیرا مساحت موثر نیمکره در برابر تابش خورشید، با مساحت دایره عظیمه آن برابر است. (به شکل (۶-۱۳) نگاه کنید)



شکل (۶-۱۳)

اگر شعاع مریخ را فرض کنیم، توان تابیده به سطح مریخ چنین است.

$$P_M = \pi r^2 P_{IM} = \frac{\pi r^2 R^2 \sigma T^4}{d^2} \quad (10-6)$$

چون مریخ را جسم سیاه فرض کردیم، تمام توان تابیده به مریخ توسط آن جذب می‌شود. بنابراین توان جذب شده توسط مریخ همان  $P_M$  است.

اگر دمای مریخ را که در تمام سطح آن یکسان است  $T'$  فرض کنیم، از تمام سطح کره‌ای به شعاع  $d$  انرژی تابش می‌شود. توان تابش شده از واحد سطح این کره چنین است.

$$P'_{IM} = \sigma T'^4$$

توان تابش شده از تمام سطح مریخ چنین است.

$$P'_M = 4\pi r^2 P'_{IM} = 4\sigma r^2 \sigma T'^4 \quad (11-6)$$

در حالت تعادل توان تابش شده و توان جذب شده برابر است. با برابر قرار دادن رابطه‌های (۱۰-۶) و (۱۱-۶) داریم:

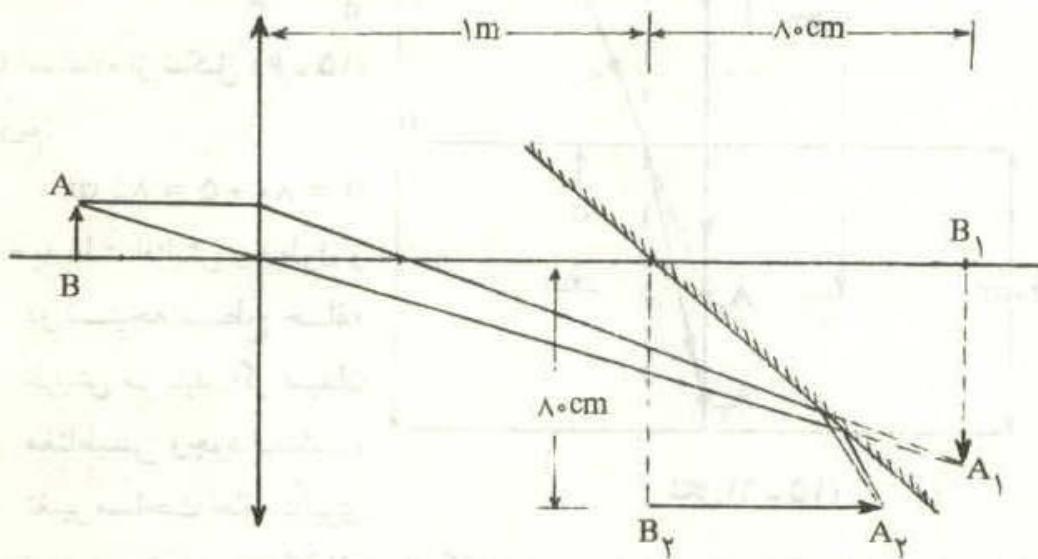
$$4\pi r^2 \sigma T'^4 = \frac{\pi r^2 R^2 \sigma T^4}{d^2}$$

۲۲۹

$$T' = \frac{R^2 T^2}{4 d^2}$$

$$T' = T \sqrt{\frac{R^2}{4 d^2}} = 5880 \sqrt{\frac{49 \times 10^{16}}{4 \times 484 \times 10^{20}}} = 234 \text{ k}$$

۷- ابتدا فرض می‌کنیم آینهٔ تخت وجود ندارد. عدسی از جسم تصویری حقیقی می‌دهد، داریم:



شکل (۱۴-۶)

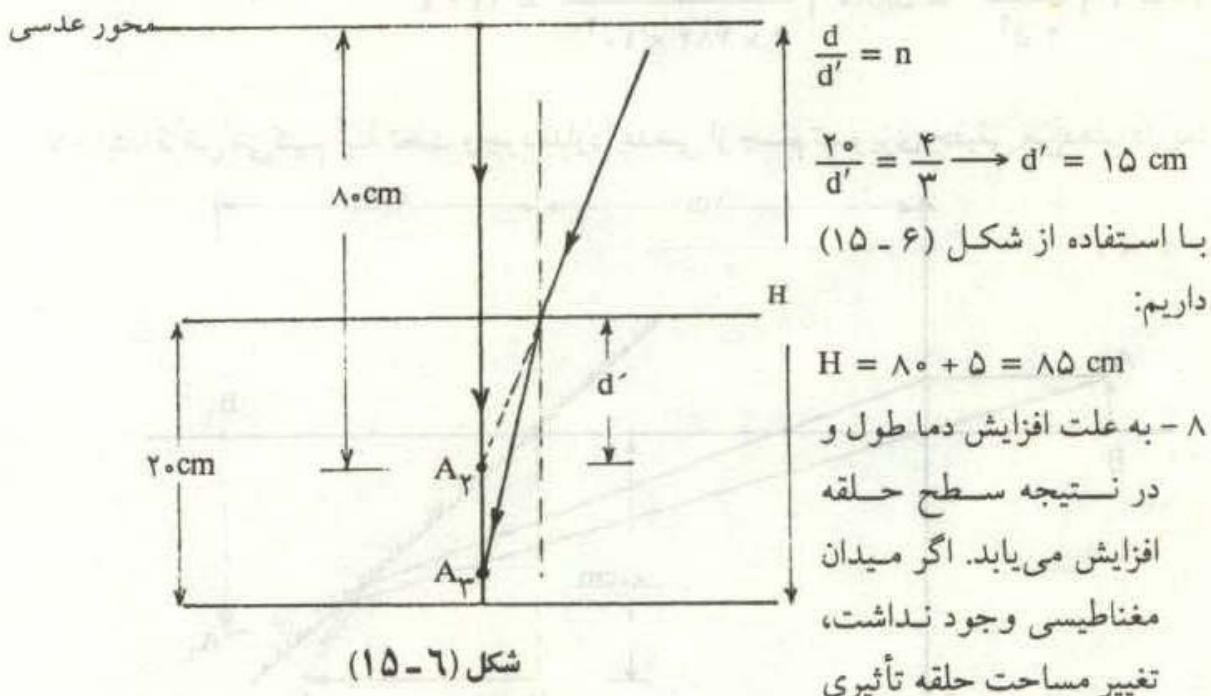
$$\frac{1}{p} + \frac{1}{q} = \frac{1}{f}$$

$$\frac{1}{36} + \frac{1}{q} = \frac{1}{30}$$

$$q = \frac{36 \times 30}{36 - 30} = 180 \text{ cm}$$

چون آینهٔ تخت به فاصلهٔ ۱ از عدسی قرار دارد، آینهٔ مانع از تشکیل تصویر حقیقی می‌شود و نورها پیش از آن که در نقطه A به هم برسند، از آینه باز می‌تابند. تصویر A<sub>1</sub> در پشت آینهٔ تخت مانند یک جسم مجازی، در آینهٔ تخت تصویر حقیقی می‌دهد. از شکل (۱۴-۶) پیداست که تصویر حقیقی A<sub>2</sub> به فاصلهٔ ۸۰ cm از محور عدسی تشکیل می‌شود. اکنون ظرف آب را زیر آینه در نظر می‌گیریم. نورهایی که از آینه باز تابیده و در نقطه

$A_2$  یکدیگر را قطع می‌کردند، با وارد شدن به آب تغییر مسیر داده و در نقطه  $A_3$  به ظرف یکدیگر را قطع می‌کنند و آخرین تصویر در ته ظرف تشکیل می‌شود. اگر نورها نزدیک به خط عمود باشند داریم:



چون حلقه در میدان مغناطیسی قرار دارد، از سطح آن شار مغناطیسی می‌گذرد که با تغییر مساحت حلقه، شار مغناطیسی نیز تغییر می‌کند. تغییر شار مغناطیسی نیروی محرکه‌ای در حلقه ایجاد می‌کند که با عامل مولد آن که همان نیروی محرکه ایجاد کننده جریان I است مخالفت می‌کند. بنابراین نیروی محرکه مدار جمع جبری نیروی محرکه خارجی (مثلاً باتری) و نیروی محرکه القایی است و مجموع نیروی محرکه، جریان I در مدار ایجاد می‌کند.

داریم:

$$E - \frac{d\varphi}{dt} = RI \quad (12-6)$$

شار مغناطیسی که در هر لحظه از مدار می‌گذرد چنین است.

$$\varphi = BA = BA_0 (1 + 2\lambda \Delta \theta)$$

انرژی گرمایی تولید شده در مدار، دمای آن را بالا می‌برد و داریم:

$$RI^2 t = mC \Delta \theta \rightarrow \Delta \theta = \frac{RI^2 t}{mC} \quad (13-6)$$

اگر  $\theta$  را از رابطه (۱۴-۶) در رابطه (۱۳-۶) قرار دهیم، داریم:

$$\varphi = B \pi \left( \frac{L}{2\pi} \right)^2 \left( 1 + 2\lambda \frac{RI}{mC} t \right)$$

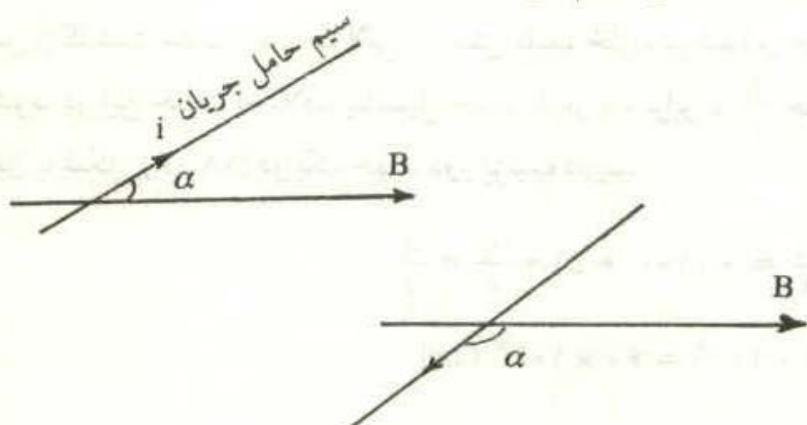
$$\frac{d\varphi}{dt} = \frac{BL^2\lambda RI^2}{2\pi mC}$$

$$E = RI + \frac{d\varphi}{dt} = RI \left( 1 + \frac{BL^2\lambda I}{2\pi mC} \right)$$

۹- در فضای داخلی سیم پیچ میدان مغناطیسی یکنواخت تولید می‌شود که راستای آن بر محور سیم پیچ منطبق است. نیرویی که از طرف میدان مغناطیسی  $B$  بر یک سیم به طول  $l$  که جریان از آن می‌گذرد، چنین است

$$F = ilB \sin \alpha \quad (14-6)$$

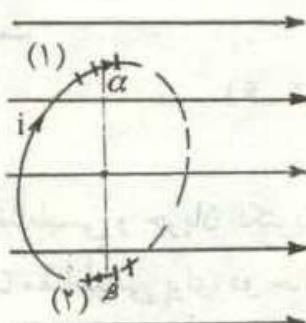
که در آن  $\alpha$  زاویه میان میدان مغناطیسی و جریان الکتریکی است. در شکل (۱۶-۶) یک سیم حامل جریان در یک میدان مغناطیسی برای دو حالت جریان نشان داده شده است. همان‌طور که از شکل (۱۶-۶) پیداست، زاویه میان میدان مغناطیسی و جریان الکتریکی، زاویه میان سیم و میدان مغناطیسی نیست، بلکه زاویه‌ای است که دو جهت مثبت میدان مغناطیسی و جریان الکتریکی با هم می‌سازند.



شکل (۱۶-۶)

در شکل (۱۷-۶) حلقه دارای جریان  $I$  در میدان مغناطیسی یکنواخت حاصل از سیم پیچ نشان داده شده است. در اینجا نمی‌توان نیروی وارد بر حلقه را با استفاده از رابطه (۱۴-۶)

یکسره به دست آورد، زیرا زاویه میان میدان مغناطیسی و جریان حلقه در نقاط مختلف حلقه متفاوت است. راه ساده برای محاسبه نیروی وارد بر حلقه آن است که حلقه را به تعداد زیادی قطعه کوچک تقسیم کنیم و نیروی وارد بر هر قطعه را پیدا کرده و سپس برآیند نیروها را به دست آوریم. فرض کنید نیروی وارد بر قطعه (۱) باشد. نیروی وارد بر قطعه (۲)، که درست مقابله آن است (خطی که دو قطعه را به هم وصل می‌کند، از مرکز حلقه می‌گذرد) با نیروی  $i$  هم اندازه است زیرا طول دو قطعه با هم برابر است و دو زاویه  $\alpha$  و  $\beta$  ممکنل یکدیگرند و در نتیجه سینوس آنها با هم برابر است. ولی با استفاده از قانون دست راست جهت دو نیروی  $i$  و  $i$  خلاف یکدیگر است. بنابراین برآیند دو نیروی  $i$  و  $i$  صفر است. اگر همین استدلال را درباره هر دو قطعه رو به روی هم به کار ببریم، به این نتیجه می‌رسیم که نیروی وارد بر کل حلقه صفر است.



شکل (۱۷-۶)

- ۱۰ - پس از گذشت مدت زمان طولانی از بستن کلید، خازن پر شده و جریان در مدار متوقف می‌شود. در این حالت اختلاف پتانسیل خازن با بار  $q$ ، برابر با  $\frac{q}{c}$  خواهد بود. اگر مدار را مطابق با شکل (۱۸-۶) در یک جهت دور بزنیم، داریم:

$$E = I(R + r) + \frac{q}{c} = ۰(100 + ۵) + \frac{q}{c} = \frac{q}{c}$$

$$q = EC = ۱۲ \times ۵ \times 10^{-۶} = ۶۰ \times 10^{-۶} \text{ Coul}$$

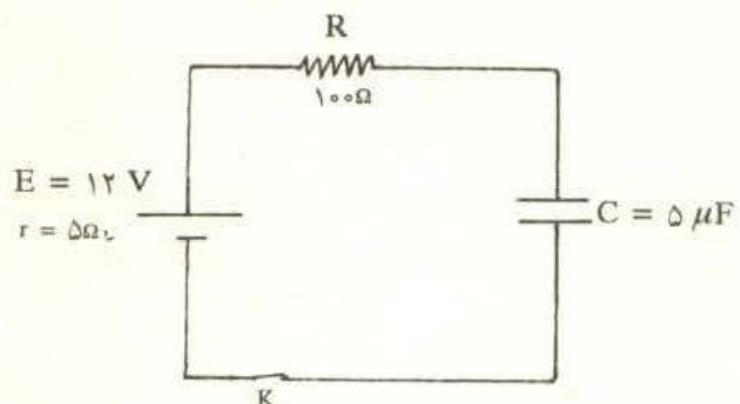
انرژی ذخیره شده در خازن  $U$  چنین است.

$$U_c = \frac{\frac{q^2}{2}}{c} = \frac{\frac{36 \times 10^{-12}}{2}}{2 \times 5 \times 10^{-6}} = \frac{3}{6} \times 10^{-4} \text{ J}$$

قبل از بستن کلید، هر دو صفحهٔ خازن بدون بار الکتریکی است. آنچه در عمل اتفاق می‌افتد این است که الکترونهای صفحهٔ متصل به قطب مثبت آن را ترک کرده و پس از عبور از باتری روی صفحهٔ متصل به قطب منفی جمع می‌شوند. به این ترتیب تمام ۹ کولن بار الکتریکی که در خازن ذخیره شده است، از باتری عبور کرده است. با توجه

به تعریف نیروی محرکه، هر کولن بار الکتریکی که از باتری عبور می‌کند، به اندازهٔ  $E$  ژول انرژی از باتری می‌گیرد. بنابراین انرژی مصرف شده توسط باتری در مدتی که خازن پر شده است، برابر است با:

$$U = Eq = 12 \times 6 \times 10^{-6} = 7.2 \times 10^{-4} J$$



شکل (۱۸-۶)

از این مقدار انرژی  $U$  در خازن ذخیره شده و بقیه در دو مقاومت  $R$  و  $r$  به گرمای تبدیل شده است.

$$U_t = U - U_c = 7.2 \times 10^{-4} - 3/6 \times 10^{-4} = 3/6 \times 10^{-4} J$$

چون انرژی گرمایی در رسانا با مقاومت آن متناسب است ( $t = U_R / R$ )، پس انرژی گرمایی تولید شده در دو مقاومت، متناسب با  $R$  و  $r$  است. پس داریم:

$$U_{tR} = U_t \frac{R}{r + R} = 3/6 \times 10^{-4} \frac{100}{100 + 5} = 3/42 \times 10^{-4} J$$