



فصل اول حرکت‌شناسی

به آشنایی با حرکت اجسام، حرکت‌شناسی یا سینماتیک گفته می‌شود.

بردار مکان

برداری که مبدأ محور O را به مکان P جسم m در هر لحظه t وصل می‌کند، بردار مکان \vec{d} جسم m در آن لحظه t نامیده می‌شود.

مسافت و جابه‌جایی

طول مسیر s ، مسافت s پیموده شده یا به اختصار مسافت s نامیده می‌شود.

هم‌چنین پاره‌خط \leftarrow جهت‌داری که مکان P آغازین حرکت \vec{d} را به مکان Q پایانی حرکت \vec{d} وصل می‌کند، بردار جابه‌جایی \vec{d} نامیده می‌شود.

بردار جابه‌جایی از رابطه زیر محاسبه می‌شود

$$\vec{d} = \vec{d}_2 - \vec{d}_1 = x_2 \vec{i} - x_1 \vec{i} = (\Delta x) \vec{i}$$

تندی متوسط و سرعت متوسط

به مسافت طی شده در واحد زمان \vec{d} تندی متوسط \vec{v} و به جابجایی \vec{d} متحرک در واحد زمان \vec{d} سرعت متوسط \vec{v} گفته می‌شود.

$$\vec{v}_{av} = \frac{\vec{d}}{\Delta t}$$

(سرعت متوسط \vec{v})

$$S_{av} = \frac{s}{\Delta t}$$

(تندی متوسط \vec{v})

نکته: تندی متوسط \vec{v} نرده‌ای و سرعت متوسط \vec{v} برداری است.

نکته: برای تبدیل یکای km/h به m/s ، باید آن را بر عدد ثابت $3/6$ تقسیم کنیم.

نکته: در حرکت \vec{d} روی خط راست $-$ ، بردار سرعت متوسط \vec{v} و اندازه آن از رابطه‌های مقابل محاسبه می‌شود.

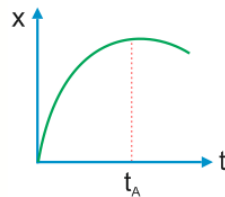
$$v_{av} = \frac{\Delta x}{\Delta t}$$

$$\vec{v}_{av} = \frac{\Delta x}{\Delta t} \vec{i}$$

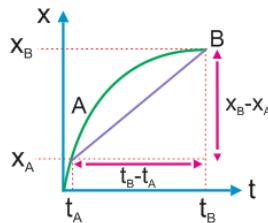




نمودار مکان - زمان \oplus مکان \ominus جسم \blacksquare را در هر لحظه \oplus نشان می‌دهد.



سرعت متوسط \dagger متحرک در یک بازه زمانی \oplus برابر شیب / پاره‌خطی است، که نقاط \bullet نظیر آن دو لحظه \oplus در نمودار مکان \ominus - زمان \oplus را به یکدیگر وصل می‌کند.



تندی لحظه‌ای و سرعت لحظه‌ای

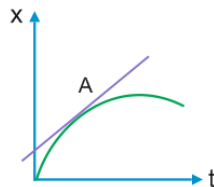
تندی متحرک \boxminus در هر لحظه \oplus از زمان \oplus را تندی لحظه‌ای \oplus می‌نامند. اگر هنگام گزارش تندی لحظه‌ای \oplus ، به جهت حرکت \boxminus

متحرک \boxminus نیز اشاره شود، در واقع سرعت لحظه‌ای \oplus (\vec{v}) آن را، که کمیتی برداری است بیان کرده‌ایم.

اگر متحرک \boxminus در جهت محور X حرکت کند، V مثبت + و اگر خلاف آن حرکت کند، V منفی - است.

\triangle نکته: اگر اندازه و جهت سرعت تغییر نکند، سرعت متوسط \dagger و لحظه‌ای \oplus با هم برابر خواهند بود.

\triangle نکته: سرعت در هر لحظه \oplus دلخواه t، برابر شیب خط / مماس بر نمودار مکان \ominus - زمان \oplus در آن لحظه \oplus است.



حرکت شتاب‌دار

اگر اندازه یا جهت سرعت و یا هر دو آن‌ها تغییر کند، می‌گوییم حرکت \boxminus شتاب‌دار است.

شتاب متوسط \dagger عبارت است از تغییر سرعت در واحد زمان \oplus و از رابطه زیر محاسبه می‌شود:

$$\vec{a}_{av} = \frac{\vec{v}_2 - \vec{v}_1}{t_2 - t_1} = \frac{\Delta \vec{v}}{\Delta t}$$

یکای SI شتاب متوسط \dagger ، متر بر مربع ثانیه (m/s^2) است.

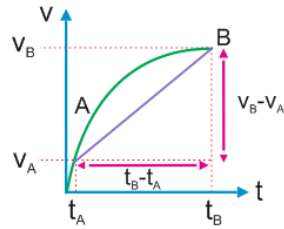
اگر متحرک \boxminus در یک راستا حرکت \boxminus کند می‌توان نوشت:

$$a_{av} = \frac{v_2 - v_1}{t_2 - t_1} = \frac{\Delta v}{\Delta t}$$





شتاب متوسط \uparrow بین دو لحظه \oplus برابر شیب / خطی است که نمودار سرعت - زمان \oplus را در آن دو لحظه \oplus قطع می‌کند.



شتاب لحظه‌ای \oplus شیب خط / مماس بر نمودار سرعت - زمان \oplus است.

شتاب لحظه‌ای \oplus را شتاب می‌نامند و آن را با نماد α نشان می‌دهند.

حرکت با سرعت ثابت

در این حرکت \oplus اندازه و جهت سرعت تغییر نمی‌کند. در این حرکت \oplus ، سرعت متوسط \uparrow متحرک \oplus در هر بازه زمانی \oplus دلخواه، برابر سرعت لحظه‌ای \oplus آن است.

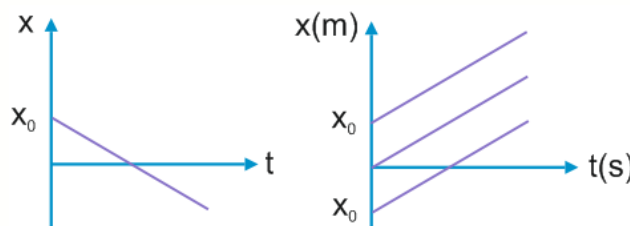
$$v = v_{av} = \frac{\Delta x}{\Delta t} \Rightarrow \Delta x = v \Delta t$$

(معادله مکان \oplus - زمان \oplus در حرکت \oplus با سرعت ثابت)

$$x = vt + x_0$$

x_0 را که مکان \oplus متحرک \oplus در لحظه \oplus $t = 0$ است مکان \oplus اولیه متحرک \oplus می‌نامند.

نمودار مکان \oplus - زمان \oplus حرکت \oplus با سرعت ثابت، به دلیل ثابت بودن سرعت که همان شیب / نمودار است، باید به صورت خط راست - باشد. اگر شیب / رو به بالا \uparrow باشد، علامت سرعت مثبت + و اگر رو به پایین \downarrow باشد، علامت سرعت منفی - است.



نمودار سرعت - زمان \oplus حرکت \oplus با سرعت ثابت، به دلیل ثابت بودن سرعت، خطی به موازات محور زمان \oplus است.



حرکت با شتاب ثابت

هرگاه شتاب متحرکی \oplus در لحظه‌های \oplus مختلف یکسان باشد، حرکت \oplus جسم \oplus را حرکت \oplus با شتاب ثابت می‌نامیم. در این



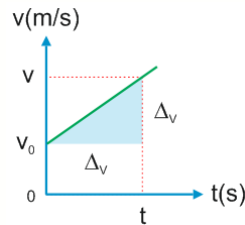


حرکت \Rightarrow ، سرعت متحرک \Rightarrow با زمان \oplus به صورت خطی تغییر می‌کند و شیب / نمودار سرعت - زمان \oplus ثابت است.

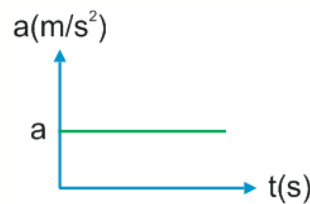
در این شرایط، شتاب متوسط \boxplus $a_{av} = \Delta v / \Delta t$ در بازه‌های مختلف یکسان است. در چنین حرکتی \Rightarrow شتاب متوسط \boxplus در هر

بازه زمانی \oplus برابر شتاب لحظه‌ای \oplus متحرک \Rightarrow است، یعنی $a_{av} = a$

\Rightarrow نمودار سرعت - زمان حرکت با شتاب ثابت



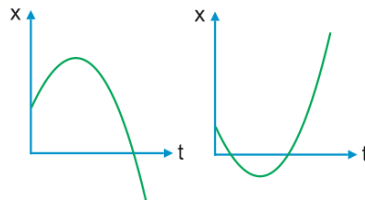
\Rightarrow نمودار شتاب - زمان حرکت با شتاب ثابت



Δ تذکر: نمودارهای فوق برای حالتی که شتاب مثبت + است، رسم شده‌اند.

\Rightarrow نمودار مکان - زمان در حرکت با شتاب ثابت

این نمودار به شکل سهمی U است.



\Rightarrow معادله‌های حرکت با شتاب ثابت

(معادله سرعت - زمان \oplus در حرکت \Rightarrow با شتاب ثابت)

$$v = at + v_0$$



(معادله سرعت متوسط \boxplus در حرکت \boxplus با شتاب ثابت)

$$v_{av} = \frac{v_0 + v}{2}$$





$$v_{av} = \frac{\Delta x}{\Delta t}$$







(معادله مکان \rightarrow - زمان \oplus در حرکت \oplus با شتاب ثابت)

$$x = \frac{1}{2}at^2 + v \cdot t + x_0$$



(معادله سرعت - جابه‌جایی \oplus در حرکت \oplus با شتاب ثابت)

$$v^2 = v_0^2 + 2a\Delta x$$



Δ نکته: سطح بین نمودار سرعت - زمان \oplus و محور زمان \oplus در هر بازه زمانی \oplus برابر جابه‌جایی \oplus در آن بازه است.

* مفصّوص ریاضی *

☞ سقوط آزاد

اگر به جسمی \blacksquare هنگام سقوط تنها نیروی گرانشی \leftarrow زمین \oplus اثر کند، می‌گوییم حرکت \oplus آن سقوط آزاد است.

Δ نکته: حرکت \oplus سقوط آزاد، افزون بر رها کردن جسم \blacksquare ، شامل پرتاب کردن جسم \blacksquare رو به پایین \downarrow یا رو به بالا \uparrow



نیز می‌شود.

☞ معادله‌های حرکت سقوط آزاد بدون سرعت اولیه

با فرض اینکه جهت رو به بالا \uparrow را مثبت + بگیریم، معادله‌های سقوط آزاد بدون سرعت اولیه به صورت زیر است:

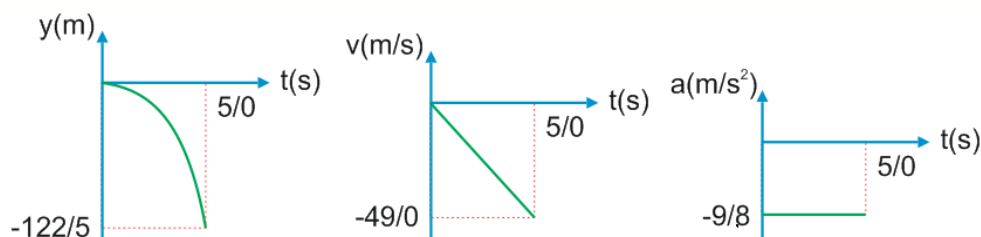
$$v = -gt$$

$$y = -\frac{1}{2}gt^2 + y_0$$

$$v^2 = -2g(y - y_0)$$



نمودارهای مکان \rightarrow - زمان \oplus ، سرعت - زمان \oplus و شتاب - زمان \oplus جسمی \blacksquare که در حال سقوط آزاد است به ترتیب رسم

شده است.





فصل دوم دینامیک

نیرو

به عامل تغییر شکل یا سرعت جسم ■ نیرو گفته می‌شود.

نیرو، حاصل برهم‌کنش یا اثر متقابل دو جسم ■ بر یکدیگر است. نیرو کمیتی برداری است، که علاوه بر اندازه، جهت نیز دارد. معمولاً نیرو را با \vec{F} نشان می‌دهند.

نیرو را به کمک نیروسنج اندازه‌گیری می‌کنیم و یکای آن، نیوتون است که با نماد N نشان داده می‌شود.

نیروهای متوازن

اگر به جسمی ■ به طور هم‌زمان \oplus چند نیرو اثر کند و این نیروها اثر یکدیگر را خنثی کنند، به عبات دیگر برآیند نیروهای وارد بر جسم ■ صفر شود، می‌گوییم نیروهای وارد بر جسم ■ متوازن هستند.

قانون اول نیوتون

یک جسم ■، حالت سکون یا حرکت \oplus با سرعت ثابت خود را حفظ می‌کند، مگر آن که نیروی خالص غیر صفری به آن وارد شود.

لختی

به خاصیت اجسام ■ که میل دارند وضعیت حرکت \oplus خود را هنگامی که نیروی خالص وارد بر آن‌ها صفر است حفظ کنند، لختی گویند.

قانون دوم نیوتون

هرگاه بر جسم ■ نیروی خالصی وارد شود، جسم ■ تحت تأثیر آن نیرو شتاب می‌گیرد، که این شتاب با نیروی خالص وارد بر جسم نسبت مستقیم دارد و در همان جهت نیروی خالص است و با جرم جسم ■، نسبت عکس دارد.

نیوتون

یک نیوتون برابر با مقدار نیروی خالصی است که به جسمی ■ به جرم یک کیلوگرم، شتابی برابر یک متر بر مربع ثانیه می‌دهد.

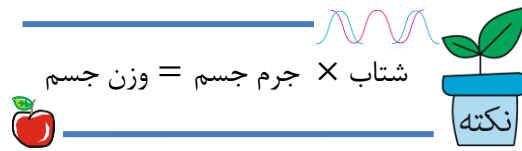
قانون سوم نیوتون

هرگاه جسمی ■ به جسم ■ دیگر نیرو وارد کند، جسم ■ دوم نیز به جسم ■ اول نیروی هم‌اندازه و هم‌راستا اما در خلاف \leftrightarrow جهت وارد می‌کند. براساس قانون سوم نیوتون، جفت نیروهای کنش و واکنش هم‌اندازه و هم‌راستا ولی در خلاف \leftrightarrow جهت یکدیگرند. توجه کنید که نیروهای کنش و واکنش همواره به دو جسم ■ وارد می‌شوند و هم‌نوع‌اند؛ مثلاً هر دو الکتریکی اند، یا هر دو مغناطیسی اند یا هر دو گرانشی اند \leftrightarrow و یا

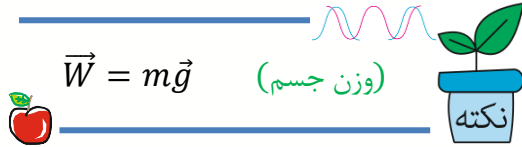
وزن

وزن یک جسم ■ روی زمین \oplus ، نیروی گرانشی \leftrightarrow است که از طرف زمین \oplus بر جسم ■ وارد می‌شود.





اگر جرم جسم m را با شتاب گرانشی \leftarrow را با \vec{g} و وزن را با \vec{W} نشان دهیم، رابطه بالا به شکل زیر در می‌آید:



جرم یک جسم m در مکان‌های \neq مختلف ثابت است، اما وزن آن به مقدار \vec{g} در آن مکان \neq بستگی دارد.

وقتی جسمی m در یک شاره (مایع \bullet یا گاز \approx) قرار دارد و نسبت به آن حرکت \neq می‌کند. از طرف شاره نیرویی در خلاف \leftarrow

جهت حرکت \neq جسم m ، به آن وارد می‌شود، که به آن نیروی مقاومت شاره می‌گویند و معمولاً آن را با \vec{f}_D نشان می‌دهند. نیروی

مقاومت شاره به بزرگی جسم m ، تندی آن و ... بستگی دارد. هرچه تندی جسم m بیشتر \uparrow باشد، نیروی مقاومت شاره بیشتر تر

\uparrow خواهد شد. اگر جسم m در هوا \approx حرکت \neq کند، به این نیرو، نیروی مقاومت هوا \approx می‌گویند.

تندی حدی \neq

زمانی \oplus که جسمی m در یک شاره در حال سقوط باشد، حالتی ایجاد می‌شود، که در آن نیروی مقاومت هوا \approx بر جسم m با

نیروی وزن جسم m برابر ولی در خلاف \leftarrow جهت یکدیگر خواهند شد. بنابراین دیگر تندی جسم m تغییر نمی‌کند. به این تندی

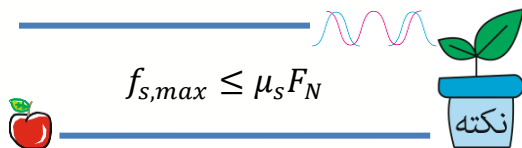
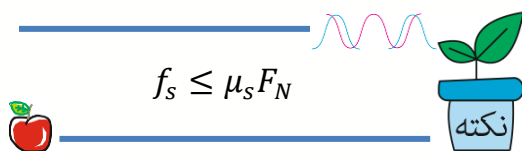
ثابت، تندی حدی گفته می‌شود.

نیروی عمودی سطح \neq

وقتی دو جسم m در تماس یا هم قرار می‌گیرند، در محل تماس با یکدیگر نیرویی وارد می‌کنند، که بر سطح تماس دو جسم m

عمود \perp است. به این نیرو، نیروی عمودی \perp سطح (F_N) گفته می‌شود.

در حالت کلی نیروی اصطکاک ایستایی کوچک تر \downarrow و یا مساوی $f_{s,max}$ است:



نیروی اصطکاک جنبشی \neq

وقتی جسمی m روی سطحی می‌لغزد از طرف سطح بر جسم m ، نیروی اصطکاک جنبشی وارد می‌شود، که موازی با سطح و

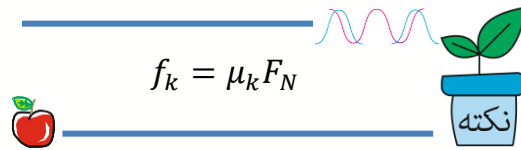
در خلاف جهت لغزش جسم m است. آزمایش نشان می‌دهد؛ که اندازه نیروی اصطکاک جنبشی متناسب با اندازه نیروی عمودی \perp





سطح است.

(نیروی اصطکاک جنبشی)



در این رابطه μ_k ضریب \times اصطکاک جنبشی نام دارد.

ضریب \times اصطکاک جنبشی و ضریب \times اصطکاک ایستایی هر دو به عامل‌هایی؛ مانند جنس سطح تماس دو جسم \blacksquare ، میزان صافی و زبری آن‌ها و ... بستگی دارد.

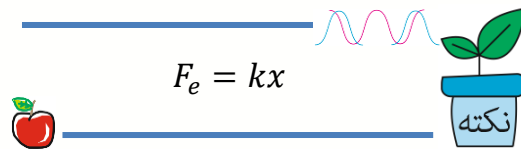
معمولاً ضریب \times اصطکاک جنبشی میان دو سطح، کم‌تر \downarrow از ضریب \times اصطکاک ایستایی میان آن دو سطح است؛ یعنی $\mu_k < \mu_s$

☞ نیروی کشسانی فنر

اگر فنر را به اندازه x بکشیم $\leftarrow \rightarrow$ یا فشرده $\rightarrow \leftarrow$ کنیم، فنر نیرویی به طرف نقطه \bullet تعادل به جسم \blacksquare وارد می‌کند. تجربه نشان می‌دهد، هرچه فنر را بیشتر \uparrow بکشیم $\leftarrow \rightarrow$ یا فشرده $\rightarrow \leftarrow$ کنیم (در محدوده معینی از تغییر طول فنر)، نیروی کشسانی $\leftarrow \rightarrow$ فنر بیشتر \uparrow می‌شود.

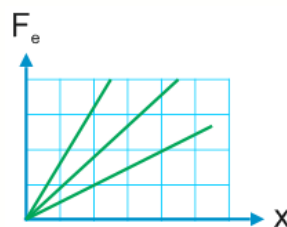
برای بیشتر \uparrow فنرها با تقریب قابل قبولی، نیروی کشسانی $\leftarrow \rightarrow$ فنر با اندازه تغییر طول آن (x) رابطه مستقیم دارد.

(نیروی کشسانی $\leftarrow \rightarrow$ فنر)



ضریب k ، ثابت فنر نام دارد. ثابت فنر از مشخصات فنر است و به اندازه، شکل و ساختار ماده‌ای که فنر از آن ساخته شده بستگی دارد. در رابطه فوق نیرو برحسب نیوتون (N) و برحسب متر (m) و برحسب نیوتون بر متر (N/m) است. معادله فوق را قانون هوک می‌نامند.

در شکل روبه‌رو نمودار نیروی کشسانی $\leftarrow \rightarrow$ فنر را برحسب تغییر طول فنر برای سه فنر متفاوت مشاهده می‌کنید.



☞ نیروی کشش طناب

وقتی طناب (کابل، ریسمان و ...) متصل به جسمی \blacksquare را می‌کشیم، طناب جسم \blacksquare را با نیرویی می‌کشد، که جهت آن از جسم \blacksquare به سمت بیرون و در راستای طناب است. چون در این حالت طناب تحت کشش $\leftarrow \rightarrow$ قرار دارد، به این نیرو، نیروی کشش $\leftarrow \rightarrow$





طناب گفته می‌شود و آن را با \vec{T} نشان می‌دهند.

تکانه

حاصل ضرب \times جرم جسم \blacksquare (m) در سرعت آن (v)، تکانه جسم \blacksquare نامیده می‌شود و آن را با \vec{p} نشان می‌دهیم.

$$\vec{p} = m\vec{v} \quad (\blacksquare \text{ تکانه جسم})$$

تکانه کمیتی برداری است. زیرا سرعت، یک کمیت برداری و جرم، یک کمیت نرده‌ای است. جهت تکانه همان جهت سرعت است.

یکای SI تکانه $kg \cdot m/s$ است. با توجه به تعریف تکانه، قانون دوم نیوتون برای نیروی ثابت را می‌توان چنین نوشت:

(قانون دوم نیوتون برحسب تکانه برای نیروی ثابت)

$$\vec{F}_{net} = \frac{\Delta \vec{p}}{\Delta t}$$

یعنی نیروی خالص وارد بر جسم برابر با تغییر تکانه جسم تقسیم بر زمان \oplus تغییر آن است. هم‌چنین از این رابطه نتیجه می‌گیریم،

که تغییر تکانه برابر با حاصل ضرب \times نیرو در مدت زمان \oplus تأثیر آن است.

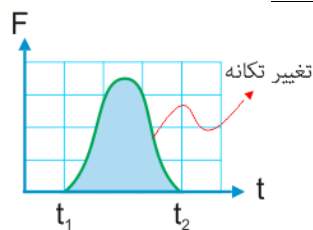
$$\Delta \vec{p} = \vec{F}_{net} \Delta t$$

بین اندازه تکانه (p) و انرژی جنبشی (K) جسمی \blacksquare به جرم m ، رابطه $K = \frac{p^2}{2m}$ برقرار است.

(نیروی حاصل متوسط \uparrow برحسب تکانه)

$$\vec{F}_{net} = \frac{\Delta \vec{p}}{\Delta t}$$

سطح زیر نمودار نیرو - زمان \oplus عبارت است از تغییر تکانه



حرکت دایره‌ای یکنواخت

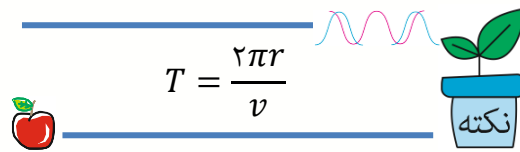
به حرکت \oplus ذره‌ای \odot که روی مسیر دایره‌ای \circ با تندی ثابت حرکت \oplus می‌کند، حرکت \oplus دایره‌ای \circ یکنواخت می‌گویند. با

این که تندی جسم \blacksquare در این حرکت \oplus ثابت است، حرکت \oplus ذره \odot شتاب‌دار است. زیرا جهت سرعت تغییر می‌کند. در حرکت





📌 دایره‌ای \odot یکنواخت، مدت زمان \oplus لازم برای پیمودن یک دور محیط دایره \circ را دوره تناوب (دوره) می‌نامیم.



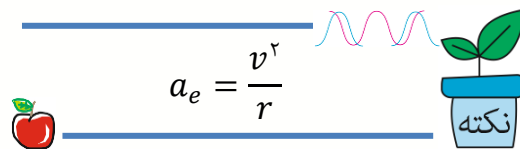
$$T = \frac{2\pi r}{v}$$

یکای دوره ثانیه (s) است.

* مفصّوص ریاضی *

📌 شتاب مرکزگرا

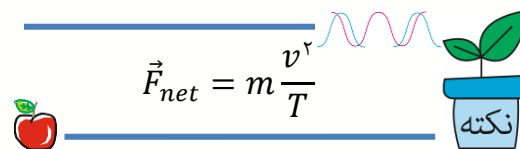
در حرکت \oplus دایره‌ای \odot یکنواخت، شتاب \rightarrow رو به مرکز دایره \circ است.



$$a_e = \frac{v^2}{r}$$

قانون دوم نیوتون ($F_{net} = ma$) را در حرکت \oplus دایره‌ای \odot یکنواخت به صورت زیر می‌توانیم بنویسیم:

(قانون دوم نیوتون بر حسب تکانه برای نیروی ثابت)



$$\vec{F}_{net} = m \frac{v^2}{r}$$

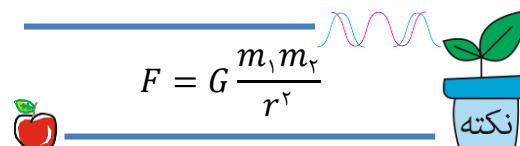
در این رابطه F_{net} بزرگی \uparrow نیروی خالص وارد بر جسم \blacksquare در راستای شعاع و به طرف مرکز دایره \circ است.

📌 قانون گرانش عمومی بیان می‌دارد

نیروی گرانشی $\leftarrow \rightarrow$ میان دو ذره \odot با حاصل ضرب \times جرم دو ذره \odot نسبت مستقیم و با مربع \square فاصله آن‌ها از یکدیگر نسبت وارون \updownarrow دارد.

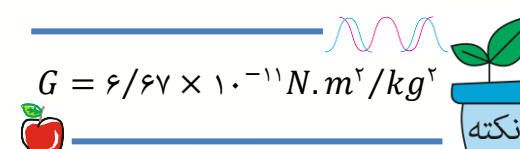
اگر جرم دو ذره \odot m_1 و m_2 و فاصله آن‌ها از یکدیگر r باشد، اندازه نیروی گرانشی $\leftarrow \rightarrow$ میان دو ذره \odot یعنی F از رابطه زیر به دست می‌آید:

(نیروی گرانشی $\leftarrow \rightarrow$ بین دو ذره \odot)



$$F = G \frac{m_1 m_2}{r^2}$$

در این رابطه، G ثابت گرانش $\leftarrow \rightarrow$ عمومی نام دارد و برابر است با:



$$G = 6.67 \times 10^{-11} \text{ N} \cdot \text{m}^2 / \text{kg}^2$$





(وزن جسم ■ در سطح زمین 🌍)

$$W = G \frac{M_e m}{R_e^2}$$

شتاب گرانشی $\leftarrow \rightarrow$ روی زمین 🌍 برابر است با:

$$g = G \frac{M_e}{R_e^2}$$

🌸 فصل سوم نوسان و موج 🌸

📖 نوسان دوره‌ای

نوسان‌هایی را که هر چرخه \square آن در دوره‌های دیگر تکرار شود، نوسان‌های دوره‌ای می‌نامند.

📖 دوره تناوب

مدت زمان \oplus یک چرخه \square ، دوره تناوب حرکت \square نامیده می‌شود و آن را با T نشان می‌دهند.

📖 بسامد

تعداد نوسان‌های انجام شده (تعداد چرخه \square) در هر ثانیه بسامد (فرکانس) نامیده می‌شود و آن را با f نشان می‌دهند.

$$f = \frac{1}{T} \quad (\text{بسامد})$$

یکای بسامد در SI، هرتز (Hz) است. طبق تعریف

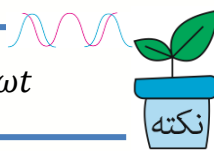
$$1 \text{ Hz} = 1 \text{ چرخه بر ثانیه} = 1 \text{ s}^{-1}$$

📖 حرکت هماهنگ ساده

به نوسان‌های سینوسی، حرکت \square هماهنگ ساده (SHM) گفته می‌شود.

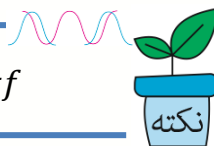
📖 دامنه حرکت

بیشینه \uparrow فاصله جسم \blacksquare از نقطه \bullet تعادل است. \triangle نکته: دامنه نصف طول پاره‌خط نوسان است.در حرکت \square هماهنگ ساده نمودار مکان \blacktriangleright - زمان \oplus ، نموداری سینوسی است.مکان \blacktriangleright $x(t)$ ، نوسان‌گر را می‌توان چنین نوشت:(معادله مکان \blacktriangleright - زمان \oplus در حرکت \square هماهنگ ساده)

$$x(t) = A \cos \omega t$$


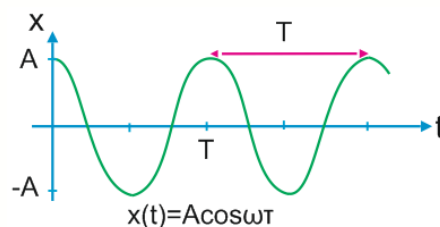
در این رابطه ω بسامد زاویه‌ای نوسان‌گر نامیده می‌شود و برابر است با:


(بسامد زاویه‌ای)

$$\omega = \frac{2\pi}{T} = 2\pi f$$


یکای بسامد زاویه‌ای در SI برابر rad/s است.

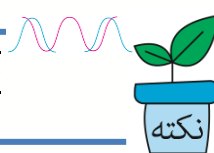
نمودار مکان - زمان هماهنگ ساده



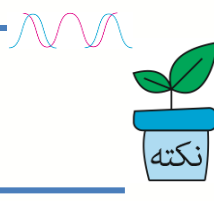
وقتی نوسان‌گر در $x = \pm A$ است، سرعت آن برابر با صفر است. به این نقطه‌ها • اصطلاحاً نقطه‌های • بازگشت حرکت  می‌گویند. هم چنین وقتی $x = 0$ است. (یعنی نوسان‌گر از نقطه • تعادل می‌گذرد) اندازه سرعت بیشینه \uparrow است، یعنی بسته به این که جسم \blacksquare در جهت $+x$ یا $-x$ از نقطه • تعادل بگذرد، $v = +v_{max}$ یا $v = -v_{max}$ خواهد بود.


دوره تناوب سامانه جرم - فنر با وزنه‌ای به جرم m و فنری با ثابت k برابر است با

(دوره تناوب سامانه جرم - فنر)

$$T = 2\pi \sqrt{\frac{m}{k}}$$


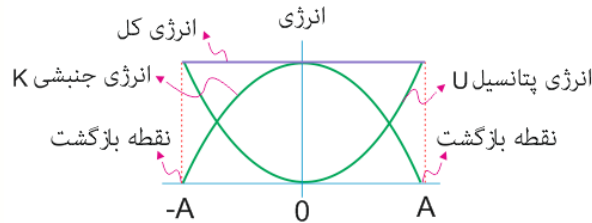
(بسامد زاویه‌ای سامانه جرم - فنر)

$$\omega = \sqrt{\frac{k}{m}}$$


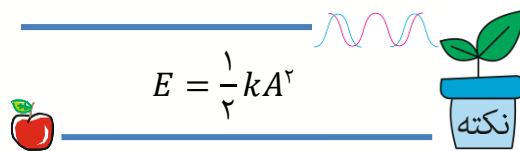
انرژی \blacklightning در حرکت  هماهنگ ساده انرژی \blacklightning پتانسیل سامانه جرم - فنر در نقاط • بازگشتی ($x = \pm A$) بیشینه \uparrow و در نقطه • تعادل ($x = 0$) برابر صفر است. انرژی \blacklightning جنبشی این سامانه نیز به جرم قطعه متصل به فنر و تندی آن بستگی دارد و برابر با $K = \frac{1}{2}mv^2$ است. انرژی \blacklightning مکانیکی \blacklightning این سامانه برابر است، با مجموع انرژی \blacklightning جنبشی و انرژی \blacklightning پتانسیل آن است



$(E = K + U)$. چون سطح بدون اصطکاک است، انرژی مکانیکی \times سامانه پایسته می‌ماند و بنابراین مجموع انرژی‌های جنبشی و پتانسیل در نقاط • بازگشتی، نقطه • تعادل، و هر نقطه • دلخواه دیگری از مسیر باهم برابر است. به همان اندازه که با افزایش \uparrow جابه‌جایی (Δ) از نقطه • تعادل، انرژی پتانسیل افزایش \uparrow می‌یابد. انرژی جنبشی کاهش \downarrow می‌یابد و بالعکس.

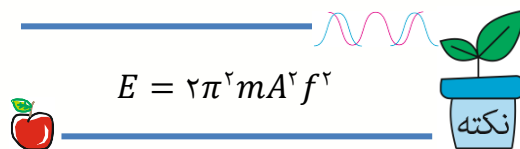


☞ انرژی مکانیکی سامانه جرم - فنر در حرکت هماهنگ ساده از رابطه زیر به دست می‌آید
(انرژی مکانیکی \times سامانه جرم - فنر)

$$E = \frac{1}{2} k A^2$$


که در آن k ثابت فنر و A دامنه نوسان است.

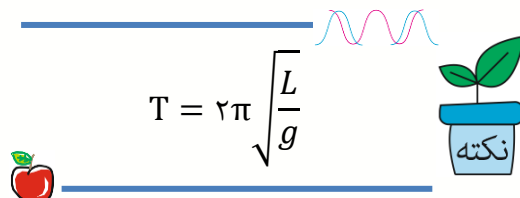
(انرژی مکانیکی \times نوسان گر هماهنگ ساده)

$$E = 2\pi^2 m A^2 f^2$$


☞ آونگ ساده

آونگ ساده شامل وزنه کوچکی به جرم m (موسوم به وزنه آونگ) است، که از نخ بدون جرم و کش‌نیامدنی به طول L که سر دیگر آن ثابت شده، می‌باشد. دوره تناوب آونگ ساده فقط به شتاب گرانشی $\leftarrow \rightarrow (g)$ و طول آونگ (L) بستگی دارد، و از رابطه زیر به دست می‌آید:

(دوره تناوب آونگ ساده)

$$T = 2\pi \sqrt{\frac{L}{g}}$$


این رابطه نشان می‌دهد که دوره تناوب آونگ ساده به جرم و دامنه آن بستگی ندارد.

☞ نوسان گر واداشته

وقتی به یک نوسان گر نیروی خارجی اعمال شود، به آن نوسان گر واداشته گفته می‌شود.

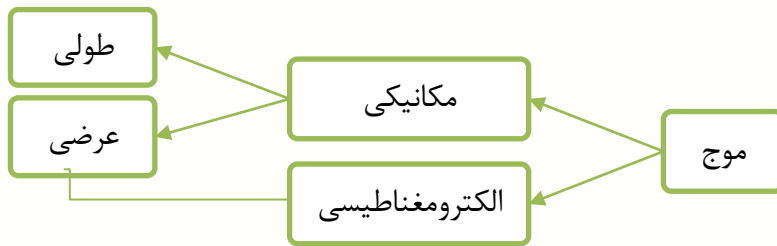
☞ تشدید

اگر نیروی خارجی وارد بر نوسان گر باعث افزایش \uparrow دامنه نوسان شود می‌گوییم تشدید رخ داده است.



📖 موج و انواع آن

به انتشار آشفته‌گی در محیط، موج \rightsquigarrow گفته می‌شود.



موج‌های \rightsquigarrow مکانیکی \times برای انتشار به محیط مادی نیاز دارند، در صورتی که موج‌های \rightsquigarrow الکترومغناطیسی برای انتشار به محیط مادی نیاز ندارند.

📖 موج عرضی

در این موج \rightsquigarrow ، راستای ارتعاش \rightsquigarrow ذره‌های \odot محیط بر راستای انتشار آن‌ها عمود \perp است.

📖 موج طولی

در این موج \rightsquigarrow ، راستای ارتعاش \rightsquigarrow ذره‌های \odot محیط و راستای انتشار آن‌ها یکسان است.

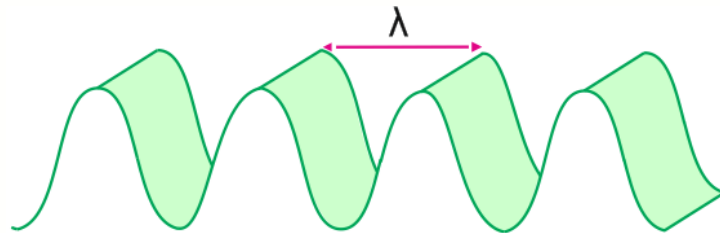
هنگام انتقال موج \rightsquigarrow مکانیکی \times ، ماده منتقل نمی‌شود.

به هر یک از برآمدگی‌ها \cap یا فرورفتگی‌های U ایجاد شده روی سطح آب \bullet ، یک جبهه موج \rightsquigarrow می‌گویند.

به برآمدگی‌ها \cap ، قله (ستیغ) و به فرورفتگی‌های U ذره (پاستیغ) گفته می‌شود.

فاصله بین دو برآمدگی \cap یا دو فرورفتگی U مجاور، طول موج \rightsquigarrow نامیده می‌شود و آن را با λ نشان می‌دهند.

طول موج \rightsquigarrow λ برابر با مسافتی است، که موج \rightsquigarrow در مدت دوره تناوب نوسان چشمه طی می‌کند.



📖 دامنه (A)

بیشینه \uparrow فاصله یک ذره \odot از مکان \blacktriangleleft تعادل، دامنه موج \rightsquigarrow نامیده می‌شود، که همان فاصله قله \cap یا ذره U نسبت به سطح

آرام یا ساکن است.

📖 دوره تناوب (T)

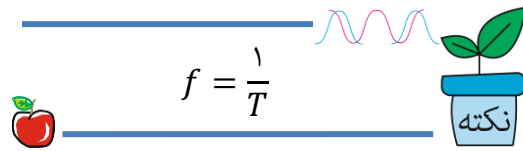
مدت زمانی \oplus که هر ذره \odot محیط یک نوسان کامل انجام می‌دهد، دوره تناوب موج \rightsquigarrow نامیده می‌شود.

📖 بسامد (f)

تعداد نوسان‌های انجام شده توسط هر ذره \odot محیط در یک ثانیه بسامد موج \rightsquigarrow نامیده می‌شود، که برابر با بسامد چشمه موج \rightsquigarrow

نیز هست. بنابراین:

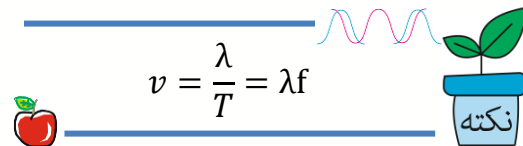




تندی انتشار موج (v)

اگر جبهه موج λ در مدت Δt مسافت L را طی می‌کند، **تندی انتشار موج** از رابطه $v = \frac{L}{\Delta t}$ به دست می‌آید. از آنجا که طول موج λ در دوره T طی می‌شود، داریم:

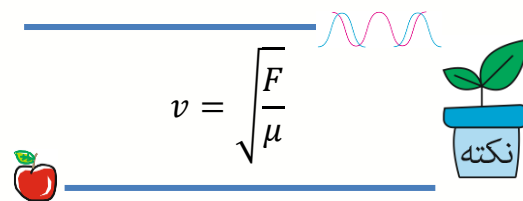
(تندی انتشار موج)



تندی انتشار موج به جنس و ویژگی‌های محیط **انتشار** بستگی دارد.

تندی انتشار موج عرضی در یک فنر، تار یا ریسمان کشیده به **نیروی کشش** $\leftrightarrow (F)$ و **چگالی خطی جرم** $(\mu = m/L)$ بستگی دارد و از رابطه زیر به دست می‌آید:

(تندی انتشار موج عرضی در تار یا فنر)



نکته: هر موجی حامل انرژی است.

مقدار متوسط \uparrow آهنگ انتقال انرژی (توان متوسط) در یک موج **سینوسی** برای همه انواع امواج **مکانیکی** با مربع \square دامنه (A^2) و نیز مربع \square بسامد (f^2) متناسب است.

چند مشخصه بارز موج‌های الکترومغناطیسی به قرار زیر است

۱. میدان الکتریکی \vec{E} همواره عمود \perp بر میدان \vec{B} مغناطیسی است.
۲. میدان‌های الکتریکی و مغناطیسی \vec{E} و \vec{B} همواره بر جهت حرکت موج عمودند \perp و در نتیجه موج الکترومغناطیسی، یک موج عرضی است.
۳. میدان‌ها \circ با بسامد یکسان و همگام با یکدیگر تغییر می‌کنند.

تندی انتشار امواج الکترومغناطیسی در خلأ از رابطه $c = \frac{1}{\sqrt{\mu_0 \epsilon_0}}$ به دست می‌آید، که μ_0 **تراوایی مغناطیسی** در خلأ و ϵ_0 **برای**

$4\pi \times 10^{-7} T \cdot m/A$ و ϵ_0 **ضریب** \times گذردهی الکتریکی خلأ و **برای** $9 \times 10^{-12} C^2/N \cdot m^2$ است. مقدار c با استفاده از





این رابطه $m/s \times 10^8 \times 3/00$ می‌شود که همان **تندی انتشار نور** \hat{c} در خلأ است.

طیف امواج الکترومغناطیسی شامل امواج رادیویی، میکروموج، فرسرخ، طیف نور مرئی، فرابنفش، پرتوهای X و پرتوهای گاما است، که از کم‌ترین \downarrow بسامد تا بیش‌ترین \uparrow بسامد گسترده شده‌اند. تمام این امواج به رغم تفاوت فراوان در روش‌های تولید و کاربردهای آن‌ها، امواج الکترومغناطیسی هستند و همگی با **تندی نور** \hat{c} در خلأ حرکت می‌کنند و هیچ **گسستگی** در این طیف وجود ندارد.

📌 امواج طولی

در امواج طولی، طول موج برابر با فاصله بین دو تراکم $\leftarrow \rightarrow$ (برای فتر، جمع‌شدگی) یا دو انبساط $\rightarrow \leftarrow$ (برای فتر، بازشدگی) متوالی است. هم‌چنین دامنه موج طولی برابر با بیشینه \uparrow جابه‌جایی $\left(\hat{A} \right)$ از مکان $\left(\hat{x} \right)$ تعادل است. برای امواج مکانیکی \times ، **تندی انتشار امواج طولی** در یک محیط جامد بیش‌تر \uparrow از **تندی انتشار امواج عرضی** در همان محیط است.

امواج لرزه‌ای موج‌های مکانیکی‌ای هستند، که از لایه‌های زمین \oplus عبور می‌کنند. یکی از منشأهای مهم امواج لرزه‌ای، زمین \oplus لرزه‌ها هستند. دو نوع از امواج لرزه‌ای، امواج اولیه P و امواج ثانویه S هستند. امواج P ، امواجی طولی و امواج S امواجی عرضی هستند.

📌 موج صوتی

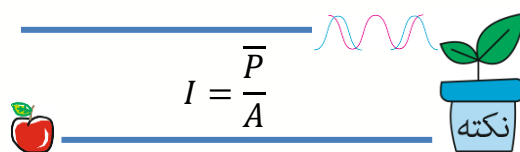
صوت $\left(\leftarrow \right)$ یک موج طولی است که توسط جسمی \blacksquare مرتعش تولید می‌شود، که اصطلاحاً به آن چشمه صوت $\left(\leftarrow \right)$ گفته می‌شود. معمولاً صوت $\left(\leftarrow \right)$ ایجاد شده در تمام جهت‌ها منتشر می‌شود.

صوت $\left(\leftarrow \right)$ در محیط‌های مادی مانند گاز \rightarrow ، مایع \bullet ، یا جامد \blacksquare می‌تواند ایجاد و منتشر شود. عموماً صوت $\left(\leftarrow \right)$ در جامدها \blacksquare سریع‌تر \uparrow از مایع‌ها \bullet و در مایع‌ها \bullet سریع‌تر \uparrow از گازها \rightarrow حرکت می‌کند. **تندی صوت** $\left(\leftarrow \right)$ افزون بر جنس محیط به دما \uparrow نیز بستگی دارد.

📌 شدت صوت

شدت یک موج صوتی $\left(\leftarrow \right)$ (I) در یک سطح، برابر با آهنگ متوسط $\left[\right]$ انرژی‌ای $\left(\leftarrow \right)$ است؛ که توسط موج $\left(\leftarrow \right)$ به واحد سطح، عمود \perp بر راستای انتشار صوت $\left(\leftarrow \right)$ می‌رسد یا از آن عبور می‌کند.

(شدت صوت $\left(\leftarrow \right)$)



که در آن \bar{P} آهنگ متوسط $\left[\right]$ انتقال انرژی $\left(\leftarrow \right)$ و A مساحت سطحی است، که صوت $\left(\leftarrow \right)$ با آن برخورد می‌کند. بنابراین یکای **شدت**

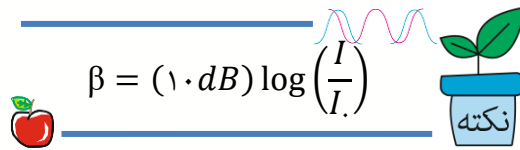


صوت β ، وات بر متر مربع \square (W/m^2) است.

شدت صوت β را می‌توان با یک آشکارساز اندازه گرفت.

تراز شدت صوت (تراز صوتی) به صوت زیر تعریف می‌شود.

(تراز شدت صوت β)

$$\beta = (10 \text{ dB}) \log \left(\frac{I}{I_0} \right)$$


که در آن dB مخفف دسی‌بل، یکای تراز شدت صوت β است. هم‌چنین I شدت مرجع ($1/100 \times 10^{-12} W/m^2$) به این دلیل انتخاب شده است، که نزدیک به حد پایین \downarrow گستره شنیداری β انسان است.

با شنیدن هر تن، دو ویژگی را می‌توان از هم متمایز ساخت

ارتفاع و بلندی آن، ارتفاع و بلندی، هر دو به ادراک شنوایی β ما مربوط می‌شوند. ارتفاع، بسامدی است که گوش β انسان درک می‌کند.

بلندی، شدتی است که گوش β انسان از صوت β درک می‌کند.

بیش‌ترین حساسیت گوش β انسان به بسامدهایی در گستره 2000 Hz تا 5000 Hz است، در حالی که گوش β انسان قادر به شنیدن β تن‌های صدای 20 Hz تا 20000 Hz است.

اثر دوپلر β

اگر شنونده β به چشمه صوت β نزدیک شود، یا این که چشمه صوت β به شنونده β نزدیک شود، بسامد صوتی β که شنونده β می‌شنود، از بسامد اصلی صوت β چشمه بیش‌تر \uparrow خواهد بود. اگر شنونده β از چشمه صوت β دور شود یا چشمه صوت β از شنونده دور شود، بسامد صوتی β که شنونده می‌شنود؛ از بسامد اصلی چشمه صوت β کم‌تر \downarrow خواهد بود. این اثر در امواج الکترومغناطیسی نیز رخ می‌دهد.

اگر یک چشمه نور β به ناظر نزدیک شود بسامد افزایش \uparrow یافته که اصطلاحاً به آن انتقال به آبی گفته می‌شود و اگر چشمه نور β از ناظر دور شود، بسامد کاهش \downarrow می‌یابد که به آن انتقال به سرخ گفته می‌شود.

فصل چهارم: برهم‌کنش‌های موج β

بازتاب و شکست β و پراش، راه‌های برهم‌کنش موج β با محیط هستند.

شکست β وقتی رخ می‌دهد، که جهت پیشروی موج β در ورود به یک محیط جدید تغییر کند. شکست β هم برای امواج β مکانیکی β و هم برای امواج β الکترومغناطیسی رخ می‌دهد.





زاویه تابش

زاویه بین خط عمود \perp بر سطح مانع و پرتوی تابیده (فرودی) را زاویه تابش می‌نامند و با θ_i نشان می‌دهند.

زاویه بازتابش

زاویه بین خط عمود \perp بر سطح مانع و پرتوی بازتابیده را زاویه بازتابش می‌نامند و با θ_r نشان می‌دهند.

قانون بازتاب عمومی

همواره زاویه تابش برابر است با زاویه بازتابش

پژواک

اگر صوت \llcorner پس از بازتاب، با یک تأخیر زمانی ⌚ به گوش 👂 شنونده‌ای برسد، که صوت \llcorner اولیه را مستقیماً می‌شنود، به چنین بازتابی پژواک می‌گویند. اگر تأخیر زمانی ⌚ بین این دو صوت \llcorner کمتر ⏬ از 0.1 s باشد، گوش 👂 انسان نمی‌تواند پژواک را از صوت \llcorner مستقیم اولیه تمیز دهد.

مکان‌یابی 📍 پژواکی روشی است که براساس امواج صوتی 🔊 بازتابیده از یک جسم ■ ، مکان 📍 آن جسم ■ را تعیین می‌کند. در مواردی که سطح بازتابنده نور 💡 همچون آینه، بسیار هموار باشد، بازتاب نور 💡 را بازتاب آینه‌ای یا منظم می‌گویند. نوع دیگر بازتابش، بازتاب پخشنده یا نامنظم است. این بازتاب وقتی رخ می‌دهد، که نور 💡 به سطحی برخورد کند؛ که صیقلی و هموار نباشد.

پرتو تابش

به پرتویی که به سطح جداکننده دو محیط می‌تابد، پرتو تابش گفته می‌شود.

پرتو شکست

به پرتویی که پس از عبور \perp از سطح جداکننده تغییر مسیر داده است، پرتو شکست ↘ گفته می‌شود.

زاویه تابش

به زاویه بین پرتوی شکست ↘ و خط عمود \perp بر سطح جداکننده در نقطه \bullet تابش، زاویه تابش گفته می‌شود و آن را با θ_i نمایش می‌دهیم.

زاویه شکست

به زاویه بین پرتوی شکست ↘ و خط عمود \perp بر سطح جداکننده در نقطه \bullet تابش، زاویه شکست ↘ گفته می‌شود و آن را با θ_r نمایش می‌دهیم.

اگر تندی انتشار موج 🌊 فرودی را v_1 و تندی انتشار موج 🌊 شکست ↘ یافته را v_2 بنامیم، بین تندی‌های v_1 و v_2 و زاویه‌های θ_1 و θ_2 رابطه زیر برقرار است، که به آن قانون شکست ↘ عمودی \perp می‌گویند.

(قانون شکست ↘ عمومی)





$$\frac{\sin \theta_2}{\sin \theta_1} = \frac{v_2}{v_1}$$

△ نکته: اگر **تندی موج** هنگام عبور از یک محیط به محیط دیگر **افزایش** یابد، زاویه شکست **↙** از زاویه تابش **بزرگ‌تر** می‌شود و اگر **تندی موج** هنگام عبور از یک محیط به محیط دیگر **کاهش** یابد، زاویه شکست **↘** از زاویه تابش **کوچک‌تر** خواهد بود.

ضریب شکست

به نسبت **سرعت نور** در هوا c یا خلأ به **سرعت نور** در یک محیط شفاف، **ضریب شکست** آن محیط شفاف گفته می‌شود. هرچه **ضریب شکست** **بزرگ‌تر** باشد، انحراف نور **بیش‌تر** می‌شود.
(تعریف ضریب شکست)

$$n = \frac{\text{تندی نور در خلأ}}{\text{تندی نور در یک محیط}} = \frac{c}{v}$$

چون **تندی نور** در خلأ **بیش‌ترین** **تندی** ممکن است، **ضریب شکست** همواره **بزرگ‌تر** یا **مساوی** ۱ است (که ۱ مربوط به خلأ است).

(قانون شکست اسنل)

$$n_1 \sin \theta_1 = n_2 \sin \theta_2$$

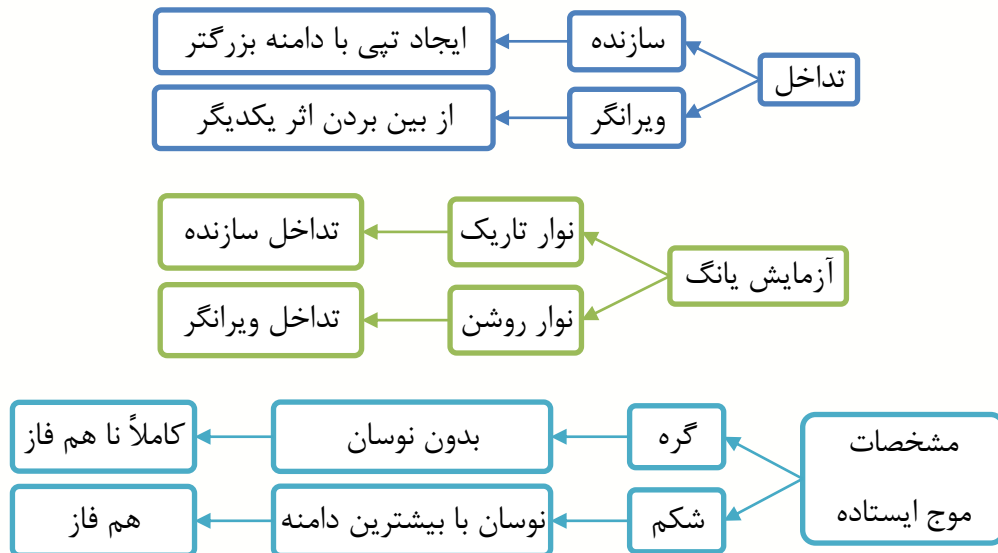
ضریب شکست هر محیطی به جز خلأ به **طول موج نور** بستگی دارد.

وقتی **باریکه نوری** شامل **پرتوهایی** با **طول موج‌های** مختلف باشد، این **پرتوها** هنگام عبور از مرز دو محیط در **زاویه‌های** مختلفی شکسته می‌شوند. به این **پخش‌شدگی نور**، **پاشندگی نور** می‌گویند. عموماً **ضریب شکست** یک محیط معین برای **طول موج‌های کوتاه‌تر**، **بیش‌تر** است.

اصل **برهم‌نهی امواج** بیان می‌دارد، وقتی چندین **موج** به **طور هم‌زمان** بر ناحیه‌ای از فضا تأثیر بگذارند، اثر **خالص** آن‌ها برابر **مجموع اثرهای مجزای** هر یک از آن‌ها است. به ترکیب **موج‌ها** با یکدیگر، **تداخل** می‌گویند. به بیان دیگر **تداخل**، ترکیب دو یا چند **موج** است که **هم‌زمان** از یک منطقه عبور می‌کنند.

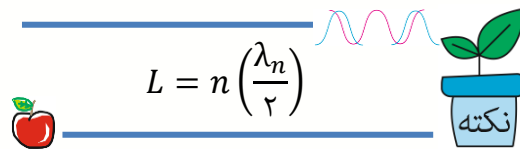
*** مفصّوص ریاضی ***





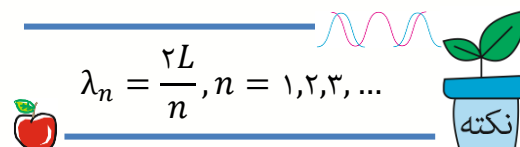
📖 تار کشیده با دو انتهای بسته

وقتی در این تار بسامدهای **تشدیدی** ایجاد می‌شود، می‌توان نوشت:



$$L = n \left(\frac{\lambda_n}{2} \right)$$

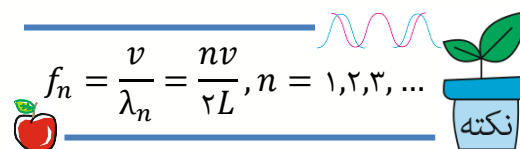
(طول موج‌های **تشدیدی** تار)



$$\lambda_n = \frac{2L}{n}, n = 1, 2, 3, \dots$$

بنابراین بسامدهای **تشدیدی** متناظر با این **طول موج‌ها** λ_n چنین می‌شود:

(بسامدهای **تشدیدی** تار)



$$f_n = \frac{v}{\lambda_n} = \frac{nv}{2L}, n = 1, 2, 3, \dots$$

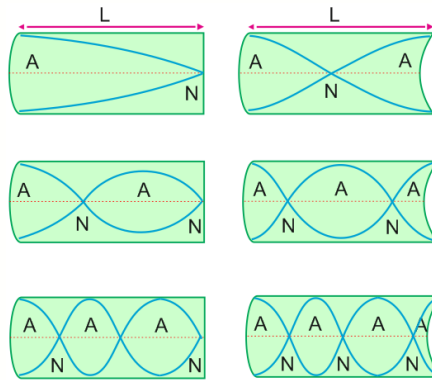
در رابطه‌های فوق n تعداد شکم‌ها n است و تعداد **گره‌ها** U یکی **بیش‌تر** \hat{U} از تعداد شکم‌ها n است. به n عدد **همانگ** گفته می‌شود.

* مفصّوص ریاضی *

📖 لوله‌های صوتی

در لوله‌های صوتی \llcorner نیز موج **ایستاده** تشکیل می‌شود، چه هر دو انتهای آن **باز** باشد و چه یک **انتها باز** و یک **انتها بسته** باشد.





فصل پنجم آشنایی با فیزیک اتمی

اثر فتوالکتریک و فوتون

از سطح یک جسم ■، وقتی در معرض تابش الکترومغناطیس با طول موج‌های λ کوتاه قرار گیرد (نور $h\nu$ مرئی برای فلزات قلیایی و فرابنفش برای دیگر فلزات)، الکترون جدا می‌شود. به الکترون جدا شده، فوتوالکترون گفته می‌شود.

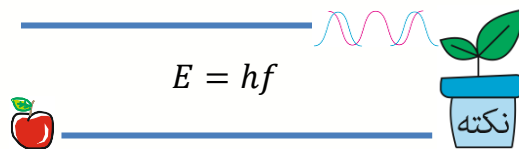
ناسازگاری‌های فیزیک کلاسیک و اثر فتوالکتریک

۱. طبق فیزیک کلاسیک اثر فتوالکتریک باید در هر بسامدی رخ دهد که چنین نیست.
۲. طبق فیزیک کلاسیک با افزایش λ شدت نور $h\nu$ باید انرژی λ جنبشی فوتوالکترون‌ها بیشتر λ شود که باز هم چنین نیست.

نظریه اینشتین در مورد اثر فتوالکتریک

نور $h\nu$ از بسته‌های انرژی λ به نام فوتون تشکیل شده است.

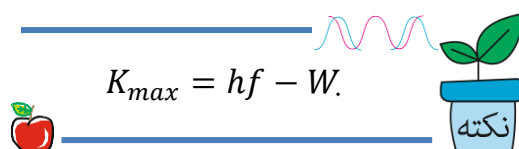
(انرژی λ فوتون)



در این رابطه h ثابت پلانک نامیده می‌شود و به طور تجربی معلوم شده است که مقدار آن $h = 6.63 \times 10^{-34} \text{ J}\cdot\text{s}$ است.

بنابر نظر اینشتین، وقتی نوری $h\nu$ تک‌فام بر سطح فلزی می‌تابد، هر فوتون صرفاً با یکی از الکترون‌های فلز برهم‌کنش می‌کند. اگر فوتون انرژی λ کافی داشته باشد، تا فرآیند خارج کردن الکترون از فلز را انجام دهد، الکترون به طور آنی از آن گسیل می‌شود. در این صورت بخشی از انرژی λ فوتون صرف جدا کردن الکترون از فلز می‌شود و مابقی آن به انرژی λ الکترون خارج شده تبدیل می‌شود.

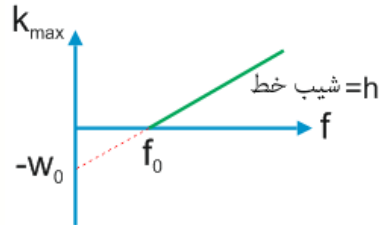
(معادله فتوالکتریک)



* مفصوص ریاضی *

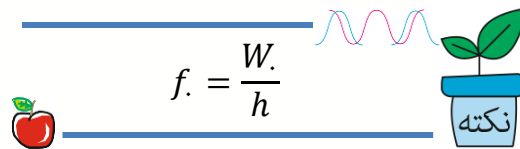
W را تابع کار فلز می‌نامند که به جنس فلز بستگی دارد و کمینه کار لازم برای خارج کردن یک الکترون از یک فلز معین است.

نمودار بیشینه انرژی جنبشی فوتوالکترون‌ها بر حسب بسامد نور فرودی



* مفصوص ریاضی *

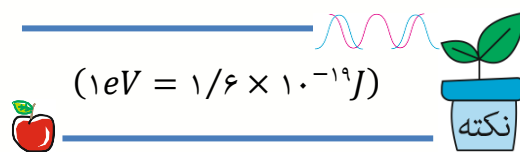
وقتی بسامد نور \uparrow فرودی بزرگ‌تر از f یا مساوی با آن باشد فوتون‌ها می‌توانند الکترون‌ها را از فلز خارج کنند. کم‌ترین \downarrow بسامدی که می‌تواند باعث ایجاد اثر فوتوالکتریک در یک فلز شود، بسامد آستانه نامیده می‌شود.



در رابطه فوق f بسامد آستانه نامیده می‌شود.

به بیشینه \uparrow طول موجی که می‌تواند باعث ایجاد اثر فوتوالکتریک شود، طول موج λ آستانه (λ) گفته می‌شود.

در فیزیک اتمی و فیزیک هسته‌ای، یکای ژول برای انرژی \blacktriangleright فوتون‌ها و ذرات \odot ، یکای بسیار بزرگی \uparrow است. به همین دلیل از یکایی به نام الکترون ولت (eV) استفاده می‌کنیم.



همه اجسام \blacksquare در هر دمایی \downarrow که باشند، از خود امواج λ الکترومغناطیسی گسیل (نشر) می‌کنند، که به آن تابش گرمایی \downarrow گفته می‌شود.

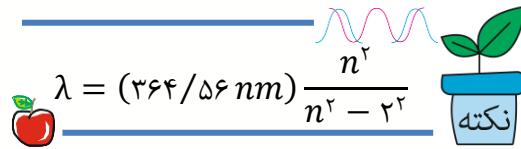
اگر طیف شامل گستره پیوسته‌ای از تمام طول موج‌ها λ باشد، به آن طیف پیوسته یا طیف گسیلی پیوسته گفته می‌شود.

تشکیل طیف پیوسته توسط جسم \blacksquare جامد، ناشی از برهم‌کنش قوی بین اتم‌های سازنده آن است. حال آن که گازهای \approx کم‌فشار \downarrow و رقیق، که اتم‌های منفرد آن‌ها از برهم‌کنش‌های قوی موجود در جسم \blacksquare جامد آزادند؛ به‌جای طیف پیوسته، طیفی گسسته گسیل می‌کنند. که شامل طول موج‌های معینی است. این طیف گسسته را، معمولاً طیف گسیلی خطی یا به اختصار طیف خطی می‌نامند و طول موج‌های λ ایجاد شده در آن، برای اتم‌های هر گاز \approx منحصر به فرد است.



رابطه بالمر برای محاسبه طول موج‌های مرئی طیف خطی اتم هیدروژن

(معادله بالمر)

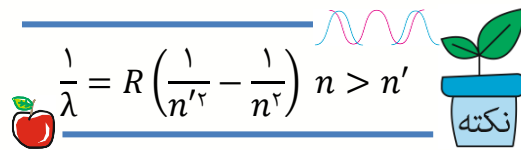


$$\lambda = (364/56 \text{ nm}) \frac{n^2}{n^2 - 2^2}$$

که در آن $n \geq 3$ و همواره عددی صحیح است.

رابطه **ریدبرگ** برای محاسبه تمام طول موج‌های  طیف خطی اتم هیدروژن:

(معادله ریدبرگ)



$$\frac{1}{\lambda} = R \left(\frac{1}{n'^2} - \frac{1}{n^2} \right) \quad n > n'$$

که در آن R ثابت **ریدبرگ** و مقدار آن برابر $(nm)^{-1} \cdot 1.0973731 \cdot 10^7$ است و برای سادگی در محاسبه‌ها، مقدار آن را می‌توان

$(nm)^{-1} \cdot 0.11$ در نظر گرفت. هم‌چنین n' عدد صحیح **مثبتی** + است.

رشته خط‌های طیف گسیلی هیدروژن اتمی

نام طیف	تاریخ کشف	n'	رابطه ریدبرگ مربوط به رشته	مقدارهای n	ناحیه طیف
لیمان	۱۹۰۶-۱۹۱۴	۱	$\frac{1}{\lambda} = R \left(\frac{1}{1^2} - \frac{1}{n^2} \right)$	۲, ۳, ۴, ...	فرابنفش
بالمر	۱۸۸۵	۲	$\frac{1}{\lambda} = R \left(\frac{1}{2^2} - \frac{1}{n^2} \right)$	۳, ۴, ۵, ...	فرابنفش و مرئی
پاشن	۱۹۰۸	۳	$\frac{1}{\lambda} = R \left(\frac{1}{3^2} - \frac{1}{n^2} \right)$	۴, ۵, ۶, ...	فروسرخ
براکت	۱۹۲۲	۴	$\frac{1}{\lambda} = R \left(\frac{1}{4^2} - \frac{1}{n^2} \right)$	۵, ۶, ۷, ...	فروسرخ
پفوند	۱۹۲۴	۵	$\frac{1}{\lambda} = R \left(\frac{1}{5^2} - \frac{1}{n^2} \right)$	۶, ۷, ۸, ...	فروسرخ

مدل اتمی تامسون

بنابر مدل تامسون، اتم هم‌چون **کره‌ای** ● است که بار **مثبت** + به طور **همگن** در سرتاسر آن **گسترده** شده است و الکترون‌ها که سهم

ناچیزی در جرم اتم دارند در جاهای مختلف آن **پراکنده** شده‌اند. این مدل را گاهی مدل **کیک کشمی** هم می‌گویند، زیرا الکترون‌ها

مانند دانه‌های **کشمش** در آن پخش شده‌اند. یکی از ناکامی‌های مدل تامسون این بود که **بسامدهای تابش گسیل** شده از اتم، که این

مدل پیش‌بینی می‌کرد، با نتایج تجربی سازگار نبود.

مدل اتمی رادرفورد

بنابر مدل **رادرفورد**، اتم دارای یک **هسته** بسیار **چگال** و **کوچک** ($m \cdot 10^{-15} \approx$ شعاع) و با بار **مثبت** + است، که الکترون‌ها خارج از



آن قرار دارند. مدل اتمی رادرفورد را مدل اتم هسته‌ای یا مدل هسته‌ای اتم می‌نامند.

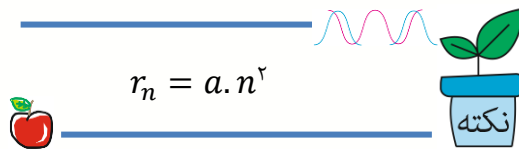
ضعف مدل اتمی رادرفورد

اگر الکترون‌ها را نسبت به هسته ساکن فرض کنیم، باید تحت تأثیر نیروی رابیشی الکتریکی بین هسته و الکترون، روی هسته سقوط کنند و در نتیجه اتم باید ناپایدار باشد؛ هم‌چنین اگر الکترون‌ها، مانند منظومه خورشیدی که دور خورشید می‌چرخند، به دور هسته در گردش باشند، باز هم این حرکت پایدار نمی‌ماند. زیرا حرکت مداری الکترون به دور هسته شتابدار است. بنابر فیزیک کلاسیک، این حرکت شتابدار الکترون سبب تابش امواج الکترومغناطیسی می‌شود که بسامد آن، با بسامد حرکت مداری الکترون برابر است. با تابش موج الکترومغناطیسی توسط الکترون، از انرژی آن کاسته می‌شود.

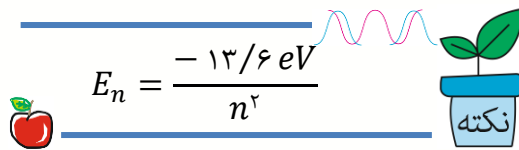
مفروضات مدل بور

۱. مدارها و انرژی‌های الکترون‌ها در هر اتم کوانتیده‌اند؛ یعنی فقط مدارها و انرژی‌های گسسته معینی مجاز هستند.

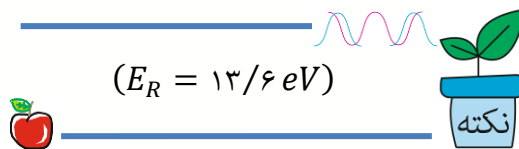
(شعاع مدارهای الکترون برای اتم هیدروژن)

$$r_n = a \cdot n^2$$


(ترازهای انرژی الکترون در اتم هیدروژن)

$$E_n = \frac{-13/6 \text{ eV}}{n^2}$$


در این رابطه n عدد کوانتومی نامیده می‌شود ($n = 1, 2, 3, \dots$) که مدار الکترون را دور هسته مشخص می‌کند. هم‌چنین a شعاع کوچک‌ترین مدار در اتم هیدروژن (به ازای $n = 1$) و مقدار آن برابر $a = r_1 = 5/29 \times 10^{-11} \text{ m}$ است. این مقدار خاص، شعاع بور برای اتم هیدروژن نامیده می‌شود. هم‌چنین انرژی الکترون در $n = 1$ برابر $E_1 = -13/6 \text{ eV}$ است، که اندازه آن را معمولاً یک ری‌دبرگ می‌نامند و با نماد E_R نشان می‌دهند.

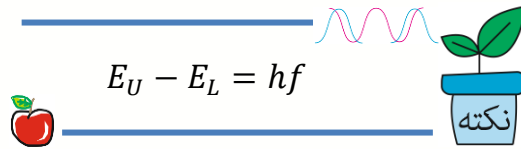
$$(E_R = 13/6 \text{ eV})$$


۲. وقتی یک الکترون در یکی از مدارهای مجاز است، هیچ نوع تابش الکترومغناطیسی گسیل نمی‌شود. از این رو گفته می‌شود الکترون در مدار مانا یا حالت مانا قرار دارد.

۳. الکترون نمی‌تواند از یک حالت مانا به حالت مانای دیگر برود. هنگام گذار الکترون از یک حالت مانا با انرژی بیشتر E_U به یک حالت مانا با انرژی کمتر E_L ، یک فوتون تابش می‌شود؛ در این صورت انرژی فوتون تابش شده برابر اختلاف انرژی بین دو مدار اولیه و مدار نهایی است، یعنی:



(معادله گسیل فوتون از اتم)



پایین‌ترین \downarrow تراز انرژی \nearrow ، حالت پایه نامیده می‌شود، تا از ترازهای بالاتر \uparrow که حالت برانگیخته نامیده می‌شوند متمایز باشد.

کم‌ترین \downarrow انرژی \nearrow لازم برای خارج کردن الکترون از حالت پایه، انرژی \nearrow یونش الکترون نامیده می‌شود.

اگر طیف پیوسته نور^۱ سفید را از یک گاز^۲ عبور دهیم، در آن خط‌های تیره ایجاد می‌شود به این طیف، طیف جذبی گفته می‌شود.

هم در طیف گسیلی و هم در طیف جذبی اتم‌های گاز^۳ هر عنصر، طول موج‌های^۴ معینی وجود دارد، که از مشخصه‌های آن عنصر است. یعنی طیف گسیلی و طیف جذبی هیچ دو گازی^۵ همانند یکدیگر نیست.

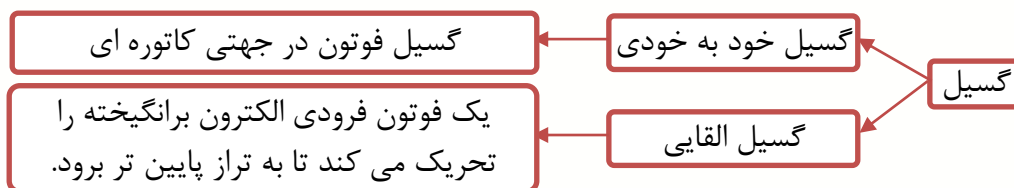
اتم‌های هر گاز^۶ دقیقاً همان طول موج‌هایی^۷ را از نور^۸ سفید جذب می‌کنند، که اگر دمای^۹ آن‌ها به اندازه کافی بالا^{۱۰} رود و یا به هر صورت دیگر برانگیخته شوند، آن‌ها را تابش می‌کنند.

موفقیت‌ها و نارسایی‌های مدل بور

مدل بور تصویری از چگونگی حرکت^{۱۱} الکترون‌ها به دور هسته ارائه می‌کند. این مدل در تبیین پایداری اتم، طیف گسیلی و جذبی

گاز^{۱۲} هیدروژن اتمی و محاسبه انرژی^{۱۳} یونش اتم هیدروژن با موفقیت همراه است. افزون بر این، مدل بور را برای اتم‌های هیدروژن گونه نیز می‌توان به کار برد.

این مدل برای وقتی که بیش از یک الکترون به دور هسته می‌گردد به کار نمی‌رود، زیرا در مدل بور، نیروی الکتریکی که یک الکترون دیگر وارد می‌کند به حساب نیامده است. هم‌چنین این مدل نمی‌تواند متفاوت بودن شدت خط‌های طیف گسیلی را توضیح دهد.



نکته: Δ در گسیل القایی، انرژی \nearrow فوتون فرودی باید دقیقاً برابر اختلاف انرژی^{۱۴} دو تراز باشد.

گسیل القایی سه ویژگی عمده دارد. اول این که یک فوتون وارد و دو فوتون خارج می‌شود؛ به این ترتیب این فرآیند تعداد فوتون‌ها را

افزایش^{۱۵} می‌دهد و نور^{۱۶} را تقویت می‌کند. دوم این که فوتون گسیل شده، در همان جهت فوتون ورودی حرکت^{۱۷} می‌کند. سوم

این که فوتون گسیل شده با فوتون ورودی همگام یا دارای همان فاز است. به این ترتیب فوتون‌هایی که باریک لیزری را ایجاد می‌کنند

هم‌پسامند، هم‌جهت و هم‌فاز هستند.

وارونی جمعیت الکترون‌ها در یک محیط لیزری، مربوط به وضعیتی است، که تعداد الکترون‌ها در ترازهایی موسوم به ترازهای شبه

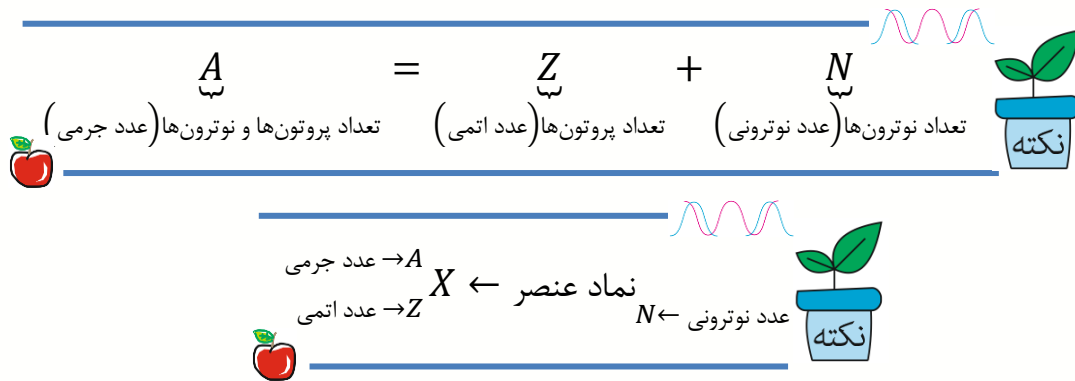
پایدار نسبت به تراز پایین‌تر^{۱۸} بسیار بیش‌تر^{۱۹} باشند.



فصل ششم آشنایی با فیزیک هسته‌ای

هسته اتم از **نوترون‌ها** و **پروتون‌ها** تشکیل شده است، که به طور کلی **نوکلئون** نامیده می‌شوند.

تعداد پروتون‌های هسته را عدد اتمی (Z) می‌نامند و در عنصرهای مختلف متفاوت است. در یک اتم **خنثی**، تعداد پروتون‌های هسته با تعداد الکترون‌های دور هسته برابر است. تعداد **نوترون‌های هسته**، عدد **نوترونی** (N) نامیده می‌شود. هم‌چنین مجموع تعداد کل پروتون‌ها و نوترون‌ها را عدد **جرمی** (A) می‌نامند.



هسته‌هایی که تعداد پروتون مساوی ولی تعداد نوترون متفاوت دارند، **خواص شیمیایی** یکسانی دارند، در نتیجه این هسته‌ها در **جدول تناوبی** عناصر **هم‌مکان** هستند و بنابراین **ایزوتوپ (هم‌مکان)** نامیده می‌شوند.

نیروی هسته‌ای، کوتاه‌برد است و تنها در فاصله‌ای کوچک‌تر \downarrow از ابعاد هسته اثر می‌کند.

انرژی بستگی هسته و ترازهای انرژی هسته‌ای

برای جدا کردن **نوکلئون‌های** یک هسته، انرژی لازم است. انرژی لازم برای این منظور، **انرژی بستگی** هسته نامیده می‌شود. **جرم** هسته از مجموع **جرم پروتون‌ها** و **نوترون‌های** تشکیل‌دهنده‌اش کمی کمتر \downarrow است. اگر این اختلاف **جرم** را که به آن کاستی **جرم** هسته گفته می‌شود، مطابق رابطه معرف اینشتین ($E = mc^2$)، در مربع \square **تندی نور** (c^2) ضرب \times کنیم، انرژی بستگی هسته به دست می‌آید.

انرژی \curvearrowright **نوکلئون‌های** وابسته به هسته نیز مانند الکترون‌های وابسته به اتم، **کوانتیده‌اند** و **نوکلئون‌های** درون هسته نمی‌توانند هر انرژی دلخواهی را اختیار کنند.

اختلاف بین ترازهای انرژی \curvearrowright **نوکلئون‌ها** در هسته از مرتبه keV تا مرتبه MeV است، در حالی که اختلاف بین ترازهای انرژی \curvearrowright الکترون‌ها در اتم از مرتبه eV است. از این‌رو، هسته‌ها در واکنش‌های شیمیایی برانگیخته نمی‌شوند.

در پرتوزایی طبیعی سه نوع پرتو ایجاد می‌شود

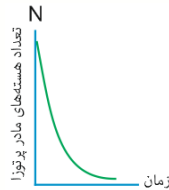
پرتوهای α (آلفا)، پرتوهای β (بتا) و پرتوهای γ (گاما). پرتوهای α کم‌ترین نفوذ را دارند و با ورقه نازک سربی با ضخامت ناچیز ($\approx 0.1 mm$) متوقف می‌شوند، در حالی که پرتوهای β مسافت \curvearrowright خیلی بیش‌تری \uparrow را ($\approx 1 mm$) در سرب



نفوذ می‌کنند. پرتوهای γ بیش‌ترین نفوذ را دارند و می‌توانند از ورقه‌ای سربی به ضخامت قابل ملاحظه‌ای ($\approx 100\text{mm}$) بگذرند.



بنا به تعریف، نیمه عمر، مدت زمانی \odot است که طول می‌کشد تا تعداد هسته‌های مادر موجود در یک نمونه، به نصف برسد.

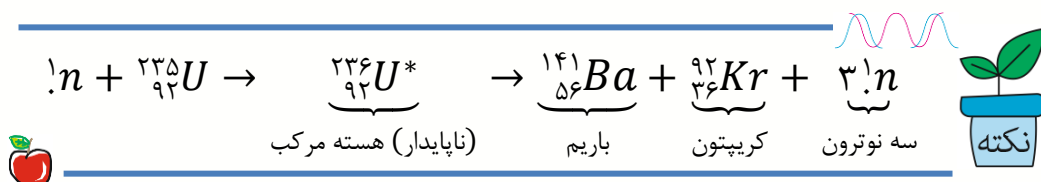


(تعداد هسته‌های پرتوزای باقی مانده)

$$N = N_0 \left(\frac{1}{2}\right)^n$$

که در آن n از رابطه $\frac{t}{T_{1/2}}$ به دست می‌آید.

فرآیند تقسیم شدن یک هسته سنگین به دو هسته با جرم کم‌تر \downarrow ، شکافت هسته‌ای نامیده می‌شود.



در واکنش‌های شکافت هسته‌ای، جرم محصولات شکافت، کم‌تر \downarrow از جرم هسته مرکب است.

این اختلاف جرم بنا به رابطه $E = mc^2$ ، سبب آزاد شدن انرژی \nearrow گرمایی \downarrow زیادی می‌شود.

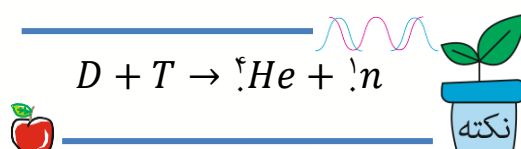
به فرآیند افزایش \uparrow درصد یا غلظت ایزوتوپ ${}^{235}\text{U}$ در یک نمونه، غنی‌سازی گفته می‌شود.

از مواد کندساز مانند آب \bullet معمولی و آب \bullet سنگین و گرافیت برای کند کردن نوترون‌ها در رآکتور استفاده می‌شود.

از مواد جذب‌کننده نوترون مانند کادمیم و بور برای جذب نوترون و کاهش \downarrow واکنش زنجیری استفاده می‌شود.

یک رآکتور هسته‌ای دارای سوخت هسته‌ای و ماده کندساز و میله‌های کنترل و شاره‌ای برای انتقال گرما \downarrow هستند.

در فرآیند گداخت هسته‌ای، دو هسته سبک با یکدیگر ترکیب می‌شوند و هسته سنگین‌تری به وجود می‌آورند. مانند:



سینماتیک

روابط کلی حرکت شناسی

$S_{av} = \frac{1}{\Delta t}$	تندی متوسط
$\vec{v}_{av} = \frac{\vec{d}}{\Delta t}$	سرعت متوسط
$\vec{a}_{av} = \frac{\Delta \vec{v}}{\Delta t}$	شتاب متوسط

حرکت با سرعت ثابت

$x = vt + x_0$	معادله حرکت
$V = v_{av} = \text{ثابت}$	سرعت متحرک
$a = 0$	شتاب متحرک

حرکت با شتاب ثابت

$x = \frac{1}{2}at^2 + v_0t + x_0$	معادله حرکت
$v = at + v_0$	معادله سرعت - زمان
$a = a_{av} = \text{ثابت}$	شتاب متحرک
$v^2 = v_0^2 + 2a\Delta x$	معادله مستقل از زمان (معادله سرعت - مکان)
$\Delta x = \frac{v + v_0}{2} \times \Delta t$	معادله مستقل از شتاب
$v_{av} = \frac{v + v_0}{2}$	سرعت متوسط

دانش آموزان رشته ریاضی و فیزیک در سقوط آزاد از روابط فوق استفاده نمایند.
 بطوریکه در روابط $a \rightarrow -g$ و $x \rightarrow y$ تبدیل شود.





❁ دینامیک ❁

روابط مربوط به نیروها

$\vec{F}_{net} = m\vec{a}_{net}$	قانون دوم نیوتون
$f_{s,max} \leq \mu_s F_N$	نیروی اصطکاک ایستایی بیشینه
$f_k = \mu_k F_N$	نیروی اصطکاک جنبشی
$F = k\Delta x$	نیروی کشسانی فنر

روابط تکانه

$\vec{p} = m\vec{v}$	تکانه
$\vec{F}_{net} = \frac{\Delta\vec{p}}{\Delta t}$	قانون دوم نیوتون برحسب تکانه برای نیروی ثابت
$K = \frac{p^2}{2m}$	روابط تکانه و انرژی جنبشی

نیروی گرانشی

$F = G \frac{m_1 m_2}{r^2}$	نیروی گرانشی بین دو ذره
$g = G \frac{M_e}{R_e^2}$	شتاب گرانشی در سطح زمین
$g = G \frac{M_e}{R_e^2}$, $r = h + R_e$	شتاب گرانشی زمین در فاصله h از سطح زمین
$\frac{g_2}{g_1} = \frac{M_2}{M_1} \times \frac{r_1^2}{r_2^2}$	مقایسه گرانش دو کره

حرکت دایره‌ای ویژه رشته ریاضی و فیزیک

$T = \frac{2\pi r}{v}$	دوره حرکت
$a_c = \frac{v^2}{r} = r\omega^2 = \frac{4\pi r^2}{T^2}$	اندازه شتاب مرکزگرا



نوسان

مفاهیم کلی

$f = \frac{1}{T}$	بسامد
$\omega = \frac{2\pi}{T}$	بسامد زاویه‌ای و دوره
$\omega = 2\pi f$	بسامد زاویه‌ای و بسامد

حرکت نوسانی هماهنگ ساده (دستگاه جرم - فنر)

$x = A \cos \omega t$	معادله حرکت نوسانی ساده
$T = 2\pi \sqrt{\frac{m}{k}}$	دوره تناوب سامانه جرم - فنر
$\omega = \sqrt{\frac{k}{m}}$	بسامد زاویه‌ای سامانه جرم - فنر
$v_m = A\omega$	تندی بیشینه
$a_m = -\omega^2 x$	شتاب
$ a_m = A\omega^2$	بزرگی شتاب بیشینه

حرکت نوسانی هماهنگ ساده (آونگ ساده)

$T = 2\pi \sqrt{\frac{L}{g}}$	دوره تناوب آونگ ساده
$\omega = \sqrt{\frac{g}{l}}$	بسامد زاویه‌ای سامانه جرم - فنر

انرژی در حرکت هماهنگ ساده

$E = K + U$	انرژی مکانیکی با انرژی جنبشی پتانسیل
$E = K_m = U_m$	انرژی مکانیکی با انرژی جنبشی بیشینه و پتانسیل بیشینه
$E = \frac{1}{2} m A^2 \omega^2$	انرژی مکانیکی با دامنه و بسامد زاویه‌ای
$E = \frac{1}{2} k A^2$	انرژی مکانیکی با دامنه و ثابت فنر
$\frac{K}{E} = \left(\frac{V}{V_m}\right)^2$	نسبت انرژی جنبشی به انرژی مکانیکی



امواج

تندی انتشار امواج	
$v = \frac{\lambda}{T} = \lambda f$	تندی انتشار امواج
$v = \sqrt{\frac{F}{\mu}} = \sqrt{\frac{F \cdot l}{m}} = \sqrt{\frac{F}{p \cdot A}}$	تندی انتشار موج عرضی در تار یا فنر
$C = \frac{1}{\sqrt{\mu \cdot \epsilon}}$	تندی انتشار امواج الکترومغناطیسی در خلأ
$L = \frac{v_1 \times v_2}{ v_1 - v_2 } \times \Delta t$	حرکت دو موج از یک نقطه و طی مسافت برابر L با تأخیر زمانی
شدت صوت	
$I = \frac{E}{t \cdot A}, A = 4\pi r^2$	شدت صوت بر اساس انرژی
$I = \frac{P}{A}, A = 4\pi r^2$	شدت صوت بر اساس توان
$\frac{I_2}{I_1} = \left(\frac{r_1}{r_2}\right)^2$	مقایسه شدت صوت یک چشمه در دو نقطه
تراز شدت صوت	
$\beta = k \log\left(\frac{I}{I_0}\right)$	تراز شدت صوت
$\beta_2 - \beta_1 = k \log\left(\frac{I_2}{I_1}\right)$	مقایسه تراز شدت صوت بر حسب شدت
$\beta_2 - \beta_1 = k \log\left(\frac{r_1}{r_2}\right)^2$	مقایسه تراز شدت صوت یک چشمه در دو فاصله مختلف



امواج

قانون شکست و روابط مربوطه

$\frac{\sin \theta_r}{\sin \theta_i} = \frac{v_r}{v_i}$	قانون شکست عمومی
$n = \frac{c}{v}$	ضریب شکست
$\frac{n_r}{n_i} = \frac{v_i}{v_r}$	مقایسه ضریب شکست دو محیط
$n_i \sin \theta_i = n_r \sin \theta_r$	قانون شکست اسنل برای امواج الکترومغناطیس (نور)
$\frac{v_r}{v_i} = \frac{\lambda_r}{\lambda_i}$	در حالت کلی در روابط فوق به جای نسبت تندی نسبت طول موج قرار دارد.

تار (ریسمان) با دو انتهای بسته (ویژه رشته ریاضی و فیزیک)

$L = \frac{n\lambda_n}{2}$	طول ریسمان
$f_n = \frac{v}{\lambda_n} = \frac{nv}{2L}$ $f_n = n \times f_1$	بسامدهای تشدید تار
$n + 1$	تعداد گره
n	تعداد شکم



فیزیک اتمی

انرژی پلانک و فوتوالکتريک

$E = hf = \frac{hc}{\lambda}$	انرژی فوتون
$E = \frac{hc}{\lambda} \quad hc = 1240 \text{ eV} \cdot \text{nm}$	انرژی فوتون برحسب الکترون ولت و طول موج نانومتر
$n = \frac{E_{\text{موج}}}{E_{\text{فوتون}}}$	محاسبه تعداد فوتون‌ها
$1 \text{ eV} = 1/6 \times 10^{-19} \text{ J}$	تبدیل الکترون ولت به ژول
$1 \text{ J} = 6/25 \times 10^{+18} \text{ eV}$	الکترون ژول به الکترون ولت
$K_{\text{max}} = hf - W.$ $K_{\text{max}} = \frac{hc}{\lambda} - W.$	معادله فوتوالکتريک (ویژه رشته ریاضی و فیزیک)
$W. = hf. = \frac{hc}{\lambda.}$	تابع کار فتر (ویژه رشته ریاضی و فیزیک)
معادله ریدبرگ و روابط اتمی بور	
$\frac{1}{\lambda} = R_H \left(\frac{1}{n'^2} - \frac{1}{n^2} \right)$	محاسبه طول موج تابشی اتم هیدروژن
$r_n = a \cdot n^2$	شعاع مدارهای الکترون برای اتم هیدروژن
$E_n = \frac{-E_R}{n^2}$ $(E_R = 13/6 \text{ eV} = 1 \text{ Ry})$	ترازهای انرژی الکترون در اتم هیدروژن
$E_{\text{فوتون}} = E_U - E_L$ $E_{\text{فوتون}} = hf = \frac{hc}{\lambda}$	معادله گسیل فوتون از اتم



فیزیک هسته‌ای

فیزیک هسته‌ای و انواع تابش و نیمه عمر

$E = mc^2$	رابطه جرم انرژی انیشتین
${}^A_Z X \rightarrow {}^{A-4}_{Z-2} Y + {}^4_2 He$	واپاشی آلفا
${}^A_Z X \rightarrow {}^A_{Z+1} Y + {}^0_{-1} e^-$	واپاشی الکترون β^-
${}^A_Z X \rightarrow {}^A_{Z-1} Y + {}^0_1 e^+$	واپاشی پوزیترون β^+
${}^A_Z X^* \Rightarrow {}^A_Z X + \gamma$	تابشی گاما γ
$m = \frac{m_0}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}}$, $n = \frac{t}{T}$	نیمه عمر
${}^1_0 n + {}^{235}_{92} U \rightarrow {}^{236}_{92} U^* \rightarrow {}^{141}_{56} Ba + {}^{92}_{36} Kr + 3 {}^1_0 n$	واکنش شکافت هسته‌ای (ویژه رشته ریاضی فیزیک)

