

مطالعه پلهای معلق از نظر استاتیک، دینامیک و آثر دینامیک

نوشته

دکتر مهندس محمدحسین کاشانی ثابت

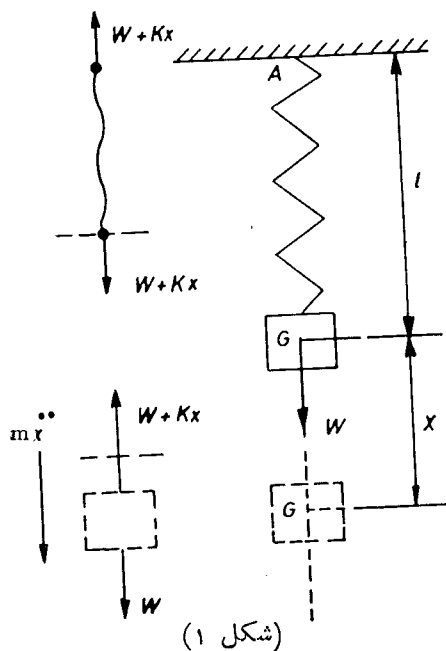
معلم دانشکده فنی و رئیس مؤسسه مهندسی راه و ساختمان دانشکده صنعتی

قسمت دوم - کلیاتی چند راجع به ارتعاشات

قسمت اول این مقاله که راجع به اثر نیروی استاتیکی در پلهای معلق است در شماره قبل ذکر شد اینک برای درک اصطلاحات مربوط به ارتعاشات بطور اعم و فهم محاسبات دینامیک پلهای معلق بطور اخص لازم است که ذیلاً مختصری راجع بانواع ارتعاشات بحث گردد.

۱ - ارتعاشات هارمونیک آزاد (Free Harmonic Vibrations) - اگر یک جسم ارتجاعی، مانند

یک تیر بار شده، یک سیله پیچش داده شده یا یک فنر تغییر شکل داده شده بوسیله ضربه یا با استعمال واز بین بردن یک بار بطور ناگهانی از وضع تعادل خود خارج گردد، نیروهای ارتجاعی آن عنصر در وضع



(شکل ۱)

تغییر مکان یافته دیگر با بارهای وارده بر آن در حال تعادل نخواهد بود و ارتعاشات در آن رخ خواهد داد. بطور کلی یک جسم ارتجاعی ارتعاشاتی از نوع های مختلف میتواند داشته باشد. مثلاً یک سیم یا یک تیر در حال ارتعاش خود ممکن است شکلهای مختلفی بگیرد یعنی ممکن است نقاطی از این عنصر در حین ارتعاش بی حرکت بماند. این نقاط را گره* نامند. در ساده ترین حالات که وضع یک دستگاره مرتعش شونده میتواند با یک بعد فقط مشخص شود آنرا دستگاره با یک درجه آزادی مینامند. اکنون حالتی را که در (شکل ۱)

* گره = node

نشان داده شده است در نظر میگیریم . این دستگاه از یک فنر که سر آن ثابت و انتهای آن بوزنه w متصل میباشد تشکیل شده است. اگر وضع فنر طوری باشد که فقط تغییر مکان قائم بار w امکان پذیر بوده و وزن آن در مقابل وزنه w نا چیز باشد چنین دستگاهی با یک درجه آزادی در نظر گرفته خواهد شد . وضع آن در این صورت با تغییر مکان قائم وزنه w مشخص خواهد گردید .

بکمک یک ضربه و یا بکمک وارد ورها کردن یک بار خارجی ارتعاش در این جسم میتواند تولید شود . ارتعاشی که فقط بوسیله نیروی ارتجاعی فنر نگهداری میشود موسوم است بارتعاش آزاد یا ارتعاش طبیعی (از اصطکاک فنر و وزنه با هوا صرف نظر میشود) .

عبارت جبری چنین حرکتی را بکمک حل یک معادله دیفرانسیل حرکت * میتوان یافت مشروط بر آنکه نیروهای وارد بردستگاه معین و معلوم باشد . اگر k عبارت از باری باشد که واحد کشش را در فنر تولید کند چنین مقدار را ثابت فنر ** نامند . هرگاه بار برحسب kg و کشش برحسب cm اندازه گیری شود در این صورت k برحسب کیلوگرم بر cm بیان میشود . تغییر مکان قائم فنر بر اثر نیروی استاتیکی یعنی وزن عبارت خواهد بود از :

$$\delta_{st} = \frac{W}{k}$$

اگر تغییر مکان قائم بار سر تعش W از وضع تعادل آن x و آنرا مثبت بنامیم اگر در امتداد پائین باشد ، عبارت نیروی کششی که بر فنر وارد است در هر موقعیت بار W بشرح زیر خواهد بود :

$$(a) \quad F = W + kx$$

برای نوشتن معادله دیفرانسیل حرکت اصل نیوتون را بکار خواهیم برد . این اصل بیان میکند که حاصلضرب جرم یک قطعه درشتاب آن مساویست با نیروهاییکه در امتداد شتاب بر آن اثر میکنند *** . در این مثال جرم جسم مرتعش $\frac{W}{g}$ (از وزن فنر صرف نظر شده است) که در آن g عبارت از شتاب ثقل میباشد . شتاب جسم بوسیله مشتق ثانی تغییر مکان X برحسب زمان که به \ddot{X} نموده میشود بیان میگردد . نیروهای وارد بر جسم عبارتست از وزن W که در جهت از بالا بپائین اثر میکند و نیروی F فنر (معادله a) که برای موقعیت وزنه آنچنانکه در (شکل ۱) نموده شده است بسمت بالا عمل میکند . بنابراین معادله فاصله حرکت در این حالت چنین نوشته میشود :

$$(b) \quad \frac{W}{g} \ddot{X} = W - (W + kX) = -kX$$

Spring Constant **

Differential Equation of Motion *

*** بیان بالابمبنای آنست که جرم جسم ثابت باشد .

اگر جسم مرتعش در موقعیتی بالای وضع تعادل اولیه باشد در اینصورت در فنز نیروی فشاری تولید شده و معادله (b) بصورت زیر :

$$\frac{W}{g} \ddot{X} = -W + (W - kX) = -kX$$

نوشته میشود که نتیجه آن بانتيجه معادله (b) یکسان است. پس معادله :

$$(b) \text{ مکرر} \quad \frac{W}{g} \ddot{X} = -kX$$

برای هر موقعیت جسم مرتعش درست و صادق میباشد. برای سهولت در تحریرات علائم زیر را قائل میشویم:

$$(c) \quad p^2 = \frac{kg}{W} = \frac{g}{\delta_{st}}$$

با رعایت اختصار (c) در معادله (b) مکرر نتیجه میشود :

$$(1) \quad \ddot{X} + p^2 X = 0$$

این معادله طوریست که اگر بجای :

$$X = C_1 \sin pt \quad \text{یا} \quad X = C_2 \cos pt$$

گزارده شود در آن صادق خواهد بود. اعداد C_1 و C_2 ثابتهای اختیاری هستند که باید محاسبه شوند. با جمع این دو جواب عمومی معادله (1) چنین میشود :

$$(2) \quad X = C_1 \cos pt + C_2 \sin pt$$

از این معادله استنباط میشود که حرکت قائم وزنه W دارای مشخصه ارتعاشی است زیرا که $\sin pt$, $\cos pt$ از توابع متناوب هستند و بعد از گذشت زمان T تکرار میشوند آنچنانکه :

$$(d) \quad p(t+T) - pt = 2\pi$$

این فاصله زمانی T بدوره ارتعاش * موسوم است و مقدار آن از رابطه (d) به شرح زیر بدست میآید :

$$T = \frac{2\pi}{p}$$

با بکار بردن معادله (c) :

$$(3) \quad T = 2\pi \sqrt{\frac{W}{kg}} = 2\pi \sqrt{\frac{\delta_{st}}{g}}$$

Period of vibration *

بطوریکه از معادله (۳) دیده میشود دوره ارتعاش فقط تابع مقدار جرم وزنه و ثابت k فنر بوده و با دامنه نوسانها بستگی ندارد. هم چنین میتوان گفت که دوره نوسان وزنه معلق W معادل با دوره نوسان یک پاندول ریاضی است که طول آن مساوی با تغییر مکان استاتیکی δ_{st} باشد. اگر δ_{st} بطور نظری یا تجربی محاسبه گردد دوره تناوب T را از معادله (۳) میتوان حساب کرد.

تعداد دوره ارتعاش در واحد زمان مثلاً در یک ثانیه را تعداد تناوب یا فرکانس* ارتعاش نامند. اگر آنرا با f بنمائیم خواهیم داشت :

$$(4) \quad f = \frac{1}{T} = \frac{1}{2\pi} \sqrt{\frac{g}{\delta_{st}}}$$

یک حرکت ارتعاشی که بوسیله معادله (۲) بیان گردیده است ارتعاش هارمونیک نامیده میشود. برای تعیین ثابتهای C_1 و C_2 ناشی از انتگراسیون شرایط ابتدائی (یعنی طرز آغاز حرکت) باید در نظر گرفته شود: مثلاً فرض میکنیم که در آغاز حرکت ($t = 0$) وزنه W از وضع تعادل خود با اندازه $X_0 = X$ فاصله داشته و سرعت ابتدائی آن نیز \dot{X}_0 است. اگر بازای $t = 0$ در معادله (۲) بجای $X_0 = X$ قرار دهیم بدست میآید :

$$(e) \quad X_0 = C_2$$

اگر از معادله (۲) بر حسب زمان مشتق گرفته و در مشتق آن بازای $t = 0$ مقدار \dot{X}_0 گزارده شود نتیجه میگیریم :

$$(f) \quad \frac{\dot{X}_0}{p} = C_1$$

اگر مقادیر C_1 و C_2 حاصله از معادلات (e) و (f) را در معادله (۲) قرار دهیم معادله زیر برای حرکت ارتعاشی وزنه W بدست خواهد آمد :

$$(o) \quad X = X_0 \cos pt + \frac{\dot{X}_0}{p} \sin pt$$

میان f و p رابطه زیر برقرار میباشد

$$f = \frac{1}{T} = \frac{1}{2\pi} \frac{p}{p}$$

مثال - یک بار W بر تیری که بر روی دو تکیه گاه ساده قرار دارد تکمیه کرده است (شکل ۲). طول دهانه آن 1 میباشد مطلوبست تعیین ثابت فنر و فرکانس ارتعاش آزاد بار در امتداد قائم اگر از وزن تیر صرف نظر شود.

* Frequency که آنرا بسامد و فرکانس طبیعی نیز میگویند.

تغییر مکان قائم استاتیکی تیر زیر بار W بقرار زیر است :

$$(۶) \quad \delta_{st} = \frac{Wa^2(l-a)^2}{3EI}$$

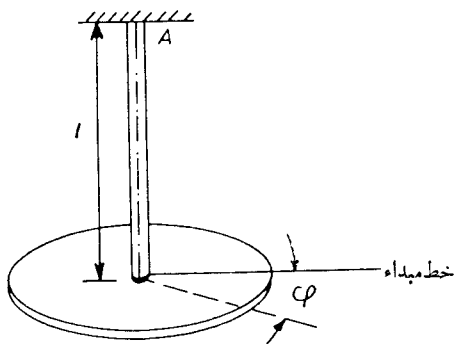
که در آن EI عبارت از صلبیت خمشی تیر در سطح قائم میباشد .
بموجب تعریف ثابت فنری تیر مساویست با :

$$(۷ الف) \quad k = \frac{3EI}{a^2(l-a)^2}$$

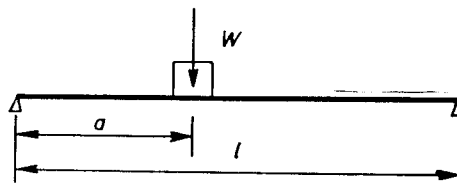
برای پیدا کردن k در فرمول (۶) بجای $k=W$ و بجای δ_{st} عدد یک گزارده شده و معادله (۷ الف) بدست آمده است . فرکانس ارتعاش چنین خواهد بود :

$$(۷ ب) \quad f = \frac{1}{2\pi} \sqrt{\frac{3EIg}{Wa^2(l-a)^2}}$$

۲ - ارتعاش پیچشی - میله قائمی در نظر میگیریم که در قسمت تحتانی آن یک صفحه افقی فلزی متصل شده است (شکل ۳) . اگر یک لنگر پیچشی در سطح صفحه وارد ناگهانی برداشته شود ارتعاش پیچشی در سطح صفحه فلزی بوجود خواهد آمد .



(شکل ۳)



(شکل ۲)

موقعیت زاویه ای صفحه را در هر لحظه بوسیله زاویه φ که یک شعاع صفحه مرتعش با امتداد ثابتی میسازد میتوان مشخص کرد . این امتداد ثابت یا خط مبدا را امتداد همین شعاع وقتی که صفحه فلزی در حال سکون است در نظر میگیریم . مانند ثابت فنر در این مورد یک لنگر پیچشی k تعریف میکنیم آنچنانکه میله و صفحه را باندازه یک رادیان بچرخاند . اگر میله بمقطع دایره و بطول l و بقطر d باشد ، از روی فرمولیکه برای زاویه پیچشی موجود است مقدار k بشرح زیر محاسبه میشود :

$$(۸) \quad k = G\Theta J = \frac{\pi d^4 G}{32l}$$

که در آن $\frac{\varphi}{l} = \Theta$ و اگر $\varphi = 1$ رادیان باشد بفرمول بالا میرسیم . معادله (۸)

از فرمول $\varphi = \frac{Tl}{GJ}$ * بدست آمده بشرطیکه بجای $\varphi = 1$ رادیان و بجای $k = T$ گزارده شود.

برای هر زاویه پیچش φ در زمان ارتعاش لنگر پیچشی میله معادل با $k\varphi$ میباشد. معادله حرکت جسم دواریکه در حول محور ثابتی میگردد بیان میدارد که حاصلضرب لنگر مانند جسم بالنسبه با این محور ثابت و شتاب زاویه ای مساویست بالنگر نیروهای خارجی که بر جسم اثر میکنند بالنسبه بمحور دوران. در این حالت این لنگر مساوی و مخالف است با لنگر پیچشی $k\varphi$ که بر میله اثر میکند و معادله حرکت چنین نوشته میشود:

$$(9) \quad J \ddot{\varphi} = -k\varphi$$

در فرمول (9) عبارتست از لنگر مانند صفحه بالنسبه بمحور دوران که در اینحال با محور میله یکی میباشد و $\ddot{\varphi}$ عبارت از شتاب زاویه ای صفحه میباشد. اگر

$$(10) \quad p^2 = \frac{k}{J}$$

معادله حرکت (9) بصورت زیر نوشته میشود:

$$(11) \quad \ddot{\varphi} + p^2\varphi = 0$$

این معادله دارای شکلی مانند معادله (1) میباشد و خواهیم داشت:

$$(12) \quad \varphi = \varphi_0 \cos pt + \frac{\dot{\varphi}_0}{p} \sin pt$$

در معادله (12) φ_0 و $\dot{\varphi}_0$ بترتیب عبارت از تغییر مکان زاویه ای و سرعت زاویه ای میباشد که صفحه در لحظه آغاز حرکت ($t=0$) دارد. مانند حالت قبل نتیجه میشود که:

$$(13) \quad T = \frac{2\pi}{p} = 2\pi \sqrt{\frac{J}{k}}$$

و تعداد تناوب آن بشرح زیر میآید:

$$(14) \quad f = \frac{1}{T} = \frac{1}{2\pi} \sqrt{\frac{k}{J}}$$

در صورتیکه صفحه مدور و دارای ضخامت یکنواخت و قطر D باشد لنگر مانند بصورت زیر میباشد:

$$J = \frac{WD^2}{8g}$$

که در آن W عبارتست از وزن صفحه پس خواهیم داشت:

* برای اطلاع از چگونگی اثبات این فرمول بمعادله (4, 4) صفحه 73 طبع چهارم کتاب:

“Elements of Strength of Materials”

تألیف آقایان S.Timoshenko و D.H.Young که در سال 1962 بوسیله نگاه D.Van Nostrand در آمریکای شمالی بچاپ رسیده است مراجعه شود.

$$T = 2\pi \sqrt{\frac{\epsilon WD^2 l}{\pi g d^4 G}} \text{ و } f = \frac{1}{2\pi} \sqrt{\frac{\pi g d^4 G}{\epsilon WD^2 l}} \quad (10 \text{ الف و ب})$$

۳- ارتعاشات اجباری * : حالت ماندگار ** - در مباحث بالا ارتعاشات آزاد دستگاههاییکه دارای یکدرجه آزادی بود در نظر گرفته شد. اکنون حالتی را در نظر میگیریم که بر روی وزنه W اضافه بر نیروهای ثقل و فنر، یک نیروی مزاحم *** متناوب بمقدار $Q \sin \omega t$ اثر کند. دوره و تعداد تناوب این نیرو بترتیب عبارتست از :

$$f_1 = \frac{\omega}{2\pi} \text{ و } T_1 = \frac{2\pi}{\omega}$$

اگر مثال فنر را در این حالت بررسی و حل کنیم خواهیم داشت :

$$\frac{W}{g} \ddot{X} = W - (W + kX) + Q \sin \omega t$$

اگر علائم اختصاری زیر را بکاربریم :

$$q = \frac{Qg}{W} \text{ و } p^2 = \frac{kg}{W}$$

معادله بالا بشرح زیر نوشته میشود :

$$\ddot{X} + p^2 X = q \sin \omega t \quad (16)$$

اگر یک جواب خصوصی برای این معادله فاضله بصورت :

$$X_p = A \sin \omega t + B \cos \omega t$$

اختیار نموده در معادله (۱۶) قرار دهیم نتیجه میشود :

$$A = \frac{q}{p^2 - \omega^2}, \quad B = 0$$

بشرح بالا جواب خصوصی بصورت زیر درمیآید :

$$X_p = \frac{q \sin \omega t}{p^2 - \omega^2} \quad (17)$$

Forced Vibrations *

Steady State ** — اصطلاح ماندگار بجای این لغت از ابتکارات آقای دکتر مهندس حسن شمس است که در

کتابهای خود آنرا بکار برده اند .

Disturbing Force ***

با افزودن این جواب خصوصی بطرف راست معادله (۲) عبارت زیر بدست میآید :

$$(18) \quad X = C_1 \cos pt + C_2 \sin pt + \frac{q \sin \omega t}{p^2 - \omega^2}$$

معادله (۱۸) دارای دو ثابت انتگراسیون و جواب کلی معادله (۱۶) میباشد معرف حرکت حالت زودگذر* اولیه است. دیده میشود که این عبارت شامل دو قسمت است :

دو جمله نخستین آن نمایش ارتعاش آزاد که قبلاً مورد بررسی قرار گرفت و جمله سوم عبارت از ارتعاش اجباری دستگاه میباشد و ضمناً دیده میشود که پس از گذشتن زمان زیادی اثر دو جمله اول اندک شده و در حالت ارتعاش ماندگار تناوب بدوره $T_1 = \frac{2\pi}{\omega}$ (یعنی دوره تناوب نیروی مزاحم) خواهد بود. پس با صرف نظر کردن اثر دو جمله اول خواهیم داشت :

$$(19) \quad X = \frac{Q}{k} \left(\frac{1}{1 - \frac{\omega^2}{p^2}} \right) \sin \omega t$$

در فرمول (۱۹) دیده میشود که اگر $\omega = p$ یعنی اگر دوره تناوب نیروی مزاحم معادل دوره تناوب جسم مرتعش گردد تغییر مکان بی نهایت و جسم متلاشی میگردد. در این حال گویند که هم آهنگی** حاصل شده است.

در مورد ارتعاش پیچشی هم ممکن است لنگر متناوب مزاحمی بعبارت $M \sin \omega t$ وجود داشته باشد که با استدلالی شبیه آنچه فوقاً گفتیم خواهیم داشت :

$$(20) \quad \ddot{\varphi} + p^2 \varphi = \frac{M}{J} \sin \omega t$$

با صرف نظر کردن از جملات (۱۲) جواب معادله (۲۰) منحصر بجواب خصوصی آن خواهد شد یعنی :

$$(21) \quad \varphi = \frac{M}{J(p^2 - \omega^2)} \sin \omega t$$

آنچه در مورد هم آهنگی در مثال فوق گفتیم در این مورد نیز صادق است.

۴ - ارتعاش آزاد با استهلاك ناشی از اصطكاك*** - ارتعاش دستگاه نموده شده در (شکل ۱) را مجدداً مورد توجه قرار داده و فرض میکنیم که جسم مرتعش W در حین حرکت خود با مقاومستی برخورد میکند که متناسب با سرعت آن باشد.

در چنین حالتی بجای معادله (b) صفحه (۱۱۳) خواهیم داشت:

$$(a) \quad \frac{W}{g} \ddot{X} = W - (W + kX) - c\dot{X}$$

جمله آخر سمت راست معادله (a) معرف نیروی استهلاکی که متناسب با سرعت \dot{X} است میباشد. علامت منها نشان میدهد که این نیرو در جهت مخالف با سرعت اثر میکند. ضریب c عدد ثابتی است که بستگی بنوع وسیله ای که برای استهلاك بکار برده میشود دارد و از لحاظ عدد برابر با مقدار نیروی استهلاکی است اگر سرعت مساوی واحد باشد.

با تقسیم معادله (a) بر $\frac{W}{g}$ و استعمال علائم اختصاری :

$$(b) \quad p^r = \frac{kg}{W}, \quad \frac{cg}{W} = r_n$$

برای ارتعاش آزاد با استهلاك ناشی از اصطكاك معادله زیر نتیجه میشود :

$$(22) \quad \ddot{X} + r_n \dot{X} + p^r X = 0$$

برای بحث در این معادله روش متداول در حل معادلات دیفرانسیل خطی با ضرایب ثابت را بکار برده و فرض می کنیم که معادله فوق جوابی بصورت :

$$(c) \quad X = e^{mt}$$

داشته باشد که در آن e مبنای لگاریتم طبیعی (نپیرین)، t زمان و m عدد ثابتی است که با استعمال عبارت (c) در رابطه (22) مشخص خواهد شد. اگر بجای X در معادله (22) رابطه (c) گزارده شود نتیجه میگردد :

$$m^r + r_n m + p^r = 0$$

ریشه های این معادله بصورت زیر خواهد بود :

$$(d) \quad m = -n \pm \sqrt{n^r - p^r}$$

نخست حالتی را در نظر میگیریم که مقدار n^r که تابع استهلاك میباشد کوچکتر از p^r باشد. در چنین حالتی مقدار :

$$(e) \quad p_1^r = p^r - n^r$$

مثبت خواهد بود و برای m دوریشه موهومی بدست خواهد آمد :

$$m_1 = -n + p_1 i, \quad m_2 = -n - p_1 i$$

با گزاردن این ریشه ها در عبارت (c) دو جواب خصوصی معادله (22) و با جمع یا تفاضل این دو جواب که

در ضرائب ثابتی ضرب شده باشد نیز جوابی از آن معادله بدست خواهد آمد. بدین ترتیب جوابهای این معادله را بصورت زیر میتوان نوشت:

$$X_1 = \frac{C_1}{\gamma} (e^{m_1 t} + e^{m_2 t}) = C_1 e^{-nt} \cos p_1 t$$

$$X_2 = \frac{C_2}{\gamma i} (e^{m_1 t} - e^{m_2 t}) = C_2 e^{-nt} \sin p_1 t$$

با جمع این دو بایکدیگر جواب عمومی معادله (۲۲) بشکل زیر بدست خواهد آمد:

$$(۲۳) \quad X = e^{-nt} (C_1 \cos p_1 t + C_2 \sin p_1 t)$$

که در آن C_1 و C_2 ضرایب ثابتی میباشد که در هر حالت خاص بایستی با شرایط ابتدائی محاسبه گردد. عبارت داخل پرانتز معادله بالا بهمان صورتی است که قبلاً برای ارتعاشات بدون استهلاك (معادله ۲) بدست آمده بود و این معرف یک تابع متناوب با دوره تناوب زیر است:

$$(۲۴) \quad T = \frac{2\pi}{p_1} = \frac{2\pi}{p} \frac{1}{\sqrt{1 - \frac{n^2}{p^2}}}$$

با مقایسه این عدد با دوره ارتعاش $\frac{2\pi}{p}$ که قبلاً برای ارتعاشات بدون استهلاك بدست آمده بود مشاهده میگردد که در نتیجه وجود استهلاك دوره ارتعاشات اضافه میگردد ولی اگر n در مقابل p کوچک باشد این افزایش مقدار کوچکی از مرتبه دوم خواهد بود. بنابراین در موارد استعمال عملی میتوان با دقت کافی فرض کرد که وجود استهلاك اندک دوره ارتعاشات را تغییر نخواهد داد.

جمله e^{-nt} در معادله (۲۳) تدریجاً با زمان کاهش مییابد و ارتعاشاتی که بدو تولید شده بود مستهلك خواهد شد. برای تعیین ضرایب C_1 و C_2 در معادله (۲۳) فرض میکنیم که در آغاز ارتعاش ($t=0$) جسم مرتعش از محل تعادل خود با اندازه X جابجا شده و دارای سرعت ابتدائی \dot{X}_0 باشد. با استفاده از این شرایط بدست میآید:

$$(f) \quad C_1 = X_0$$

و

$$(g) \quad C_2 = \frac{(\dot{X}_0 + nX_0)}{p_1}$$

اگر مقادیر C_1 و C_2 حاصله از عبارات (f) و (g) را در معادله (۲۳) بگذاریم عبارت X چنین نوشته میشود:

$$(۲۵) \quad X = e^{-nt} \left(X_0 \cos p_1 t + \frac{\dot{X}_0 + nX_0}{p_1} \sin p_1 t \right)$$

در این عبارت جمله اول که متناسب با $\cos p_1 t$ است فقط تابع تغییر مکان ابتدائی X_0 میباشد در حالیکه جمله دوم آن که متناسب با $\sin p_1 t$ است تابع X_0 و \dot{X}_0 میباشد .
معادله (۲۰) را بصورت زیر میتوان نوشت :

(۲۰ مکرر)

$$X = Ae^{-nt} \cos(p_1 t - \alpha)$$

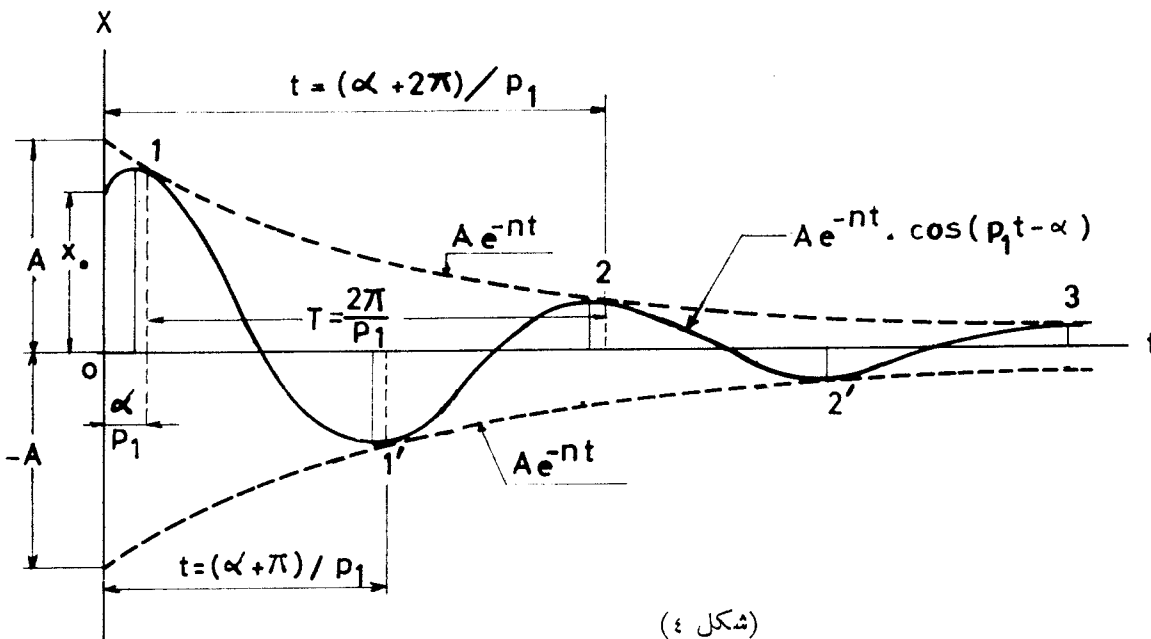
که در آن :

$$A = \sqrt{X_0^2 + \left(\frac{\dot{X}_0}{p_1} + \frac{nX_0}{p_1} \right)^2}$$

و :

$$\alpha = \tan^{-1} \left(\frac{\dot{X}_0}{X_0 p_1} + \frac{n}{p_1} \right)$$

که آنرا زاویه فاز* نینامند . در (شکل ۴) منحنی نمایش تغییرات X بر حسب زمان نموده شده است .



(شکل ۴)

نمّو استهلاك تابع مقدار ثابت n میباشد [بمعادله (b الف) صفحه ۱۲ رجوع شود]. از معادله

عمومی (۲۰) دیده میشود که دامنه ارتعاش بعد از هر سیکل به نسبت :

$$(h) \quad e^{-nT} : 1$$

کاهش می یابد و این کاهش بر حسب قانون تصاعد هندسی میباشد . معادله (h) را برای تعیین تجربی ضریب استهلاك میتوان بکار برد . برای این منظور کافی است بوسیله تجربه مشخص گردد که بعد از گذشت عده معینی سیکل بچه نسبت دامنه ارتعاش تقلیل می یابد .

Phase Angle *

مقدار:

$$(26) \quad nT = \frac{2\pi}{p} \sqrt{1 - \frac{n^2}{p^2}}$$

که نمو استهلاك تابع آنست معمولاً موسوم به کاهش لگاریتمی * میباشد و مقداراً مساویست با تفاوت میان لگاریتم دو دامنه ارتعاش متوالی که در زمانهای t و $t+T$ اندازه گیری شده باشد.

در بحث معادله (۲۲) قبلاً فرض شده بود که $p^2 > n^2$ باشد. در حالتیکه $p^2 < n^2$ باشد

هر دو ریشه معادله (d) حقیقی و منفی میگردد. با گزاردن مقادیر آنها در عبارت (c) دو جواب خصوصی

معادله (۲۲) و بالنتیجه جواب عمومی همین معادله بصورت زیر نوشته میشود:

$$X = C_1 e^{m_1 t} + C_2 e^{m_2 t}$$

این جواب دیگر معرف یک حرکت نوسانی نیست و مقاومت ابراز شده ناشی از اصطکاک آنقدر زیاد است که جسم با اینکه از موضع تعادل خود تغییر مکان یافته مرتعش نخواهد شد و فقط حالت قهقرائی پیدا کرده و تدریجاً بان موضع میل میکند. چنین حرکتی را غیر متناوب ** مینامند.

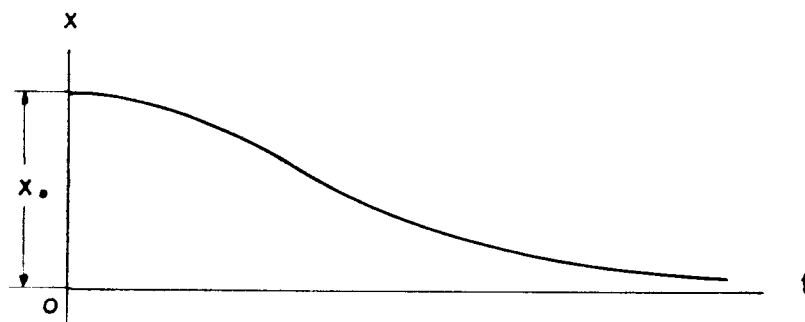
اگر بازای $t=0$ مقدار:

$$X_0 = X \quad \text{و} \quad \dot{X} = 0$$

باشد عبارت X بصورت زیر نوشته میشود:

$$(27) \quad X = \frac{X_0}{m_1 - m_2} (m_1 e^{m_2 t} - m_2 e^{m_1 t})$$

منحنی نمایش X بر حسب زمان در شکل (ه) نموده شده است.



(شکل ه)

مقدار بحرانی استهلاك که بازای آن حرکت خاصیت ارتعاشی خود را از دست میدهد عبارتست از $n=p$

Logarithmic Decrement *

Aperiodic **

و با استعمال علامت اختصاری (b الف) برای چنین حالتی بدست خواهیم آورد :

$$(۲۸) \quad c_{cr} = 2 \sqrt{\frac{kW}{g}}$$

در مبحث قبل ما همیشه مقدار n را مثبت فرض کردیم یعنی نیروی استهلاکی را نیروی مقاومی در نظر گرفتیم. از این قرار در نتیجه عمل این نیرو انرژی تلف می‌گردد و دامنه حرکت تدریجاً کاهش می‌یابد و حرکت از بین می‌رود.

معذکک حالاتی وجود دارد* که در آن حالات در ضمن حرکت انرژی داخل دستگاه و در نتیجه این

امر دامنه ارتعاش با افزایش زمان اضافه می‌گردد.

در چنین حالاتی اصطلاح استهلاک منفی** گاهی بکار برده می‌شود.

از جواب (۲۳) دیده می‌شود که اگر n منفی باشد جمله e^{-nt} با زمان افزایش می‌یابد و دامنه

ارتعاش تدریجاً بلندتر می‌گردد. حالت $n > 0$ معرف یک حرکت پایدار و حالت $n < 0$ معرف یک حرکت

ناپایدار می‌باشد. تشخیص حالاتی که در آن‌ها یک عنصر مقاوم ساختمانی ممکن است دارای حرکت پایدار

یا حرکت ناپایدار گردد واجد اهمیت می‌باشد زیرا یک حرکت ناپایدار ممکن است منجر بانهدام عنصر مقاوم

ساختمانی شود.

* برای اطلاع از این حالات بموضوع ۲۰ مأخذ نمره [۸] رجوع شود.

** Negative Damping