

نوسانگرهای واداشته جفت شده در یک سامانه یک بعدی: پدیده پادتشدید

سمیه بلباسی^۱، ابراهیم فولادوند^{۲،۱}

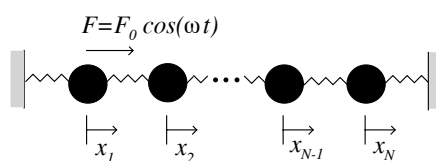
^۱ دانشگاه زنجان

^۲ پژوهشگاه دانش‌های بنیادی

چکیده

یک سامانه از نوسانگرهای جفت شده با جرم‌های یکسان که تحت تاثیر یک نیروی واداشته سینوسی قرار دارند، مورد بررسی قرار گرفته است. در حالت پایا که تمام نوسانگرها حرکت هماهنگ ساده انجام می‌دهند، با مطالعه وابستگی دامنه‌ها به بسامد زاویه‌ای، فرکانس‌های تشدید و پادتشدیدی دیده می‌شود که در بسامدهای پادتشدیدی دامنه چند نوسانگر دقیقاً صفر می‌شود و نوسانگری که به طور مستقیم با نیروی واداشته تماس دارد بیشترین تعداد بسامد پادتشدیدی را دارد. وجود اثر میرایی نیز بررسی شده است و می‌بینیم که در این حالت پدیده پادتشدید وجود ندارد.

مسئله سامانه‌های چند ذره‌ای از نوسانگرهای واداشته یکی از موضوعات جذاب در میان پدیده‌های موجی است [۱]. بتازگی این مسئله کاربردهایی در فیزیک حالت جامد، فیزیک اتمی، موجبرهای دو بعدی، نانو تیوبها، تشدید فانو و... پیدا کرده است [۲،۳]. مساله‌ای که بررسی کرده‌ایم یک سامانه از N نوسانگر با جرم‌های یکسان m است که بوسیله $N+1$ فنر با ثابتهای فنر یکسان K از سمت چپ و راست ثابت نگه داشته شده‌اند. یک نیروی بیرونی واداشته وابسته به زمان به جرم اول اعمال می‌شود و بدون از دست دادن کلیت مساله وابستگی زمانی نیرو را تابعی سینوسی گرفته‌ایم. بنابراین: $F(t) = F_0 \cos \omega t$ که در آن ω بسامد نیروی بیرونی است و میرایی نیز وجود ندارد (شکل ۱).



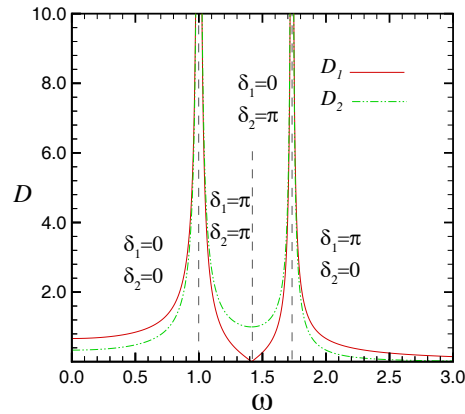
شکل ۱: سامانه‌ای از نوسانگرهای واداشته

هدف یافتن وابستگی زمانی مکان جرم‌ها در حالت پایا می‌باشد. معادلات حرکت را به صورت زیر می‌نویسیم:

$$m \ddot{x}_j = -\kappa(x_j - x_{j-1}) - \kappa(x_j - x_{j+1}) \quad j = 1, \dots, N \quad (1)$$

که در آن $x_0 = \frac{F_0}{\kappa} \cos \omega t$ و $x_{N+1} = 0$. در حالت پایا داریم $x_j(t) = D_j(\omega) \cos(\omega t - \delta_j(\omega))$ که تمام N کمیت D_j و δ_j به ω وابسته هستند و حل و مطالعه این موضوع برای N نوسانگر بررسی نشده است. با جایگذاری برابری (۱) در رابطه مکانها برای $N=2$ و مقایسه جملات شامل توابع مثلثاتی در دو طرف برابری به این نتیجه می‌رسیم که δ_1 و δ_2 فقط مقادیر 0 و π را اختیار می‌کنند. بنابراین برای مورد $N=2$ چهار حالت را بررسی کردیم و وابستگی دامنه به بسامد را به دست آوردیم (شکل ۲). می‌بینیم که دامنه‌های D_1 و D_2 همانگونه که انتظار داشتیم در مدهای بهنجار ω_1 و ω_2 و اگر می‌شوند این مدهای بهنجار برای N نوسانگر با فرض $\kappa=m=1$ از رابطه $\omega_n = 2\omega_0 \sin \frac{n\pi}{2(N+1)}$ به دست می‌آید که در آن $n=1, 2, \dots, N$ می‌باشد [۴]. برای دو ذره $\omega_1 = 1$ و $\omega_2 = \sqrt{3} = 1.73$ است. مد پایین تر متقارن

است و فازها در نزدیکی آن علامت یکسانی دارند و مد بالاتر که نامتقارن است و فازها علامتهای مخالف هم دارند. در شکل ۲ می بینیم که D_1 در بسامد $\omega_w = \sqrt{2}\omega_0$ صفر می شود که این پدیده، پدیده پادتشدید است و در همین بسامد D_2 کمینه است.



شکل ۲: D_1 و D_2 بر حسب ω

حل دقیق برای N دلخواه

برای حالت دلخواه N تغییر متغیر $x_j = C_j e^{i\omega x}$ را بکار برده ایم و به معادله تفاضلی $-\omega^2 C_j = \omega_0^2 (C_{j+1} + C_{j-1} - 2C_j)$ می رسیم که برای حل آن دوباره C_j را برابر با $Ce^{i\theta}$ قرار دادیم که در آن θ عددی مختلط است. با انجام عملیات ریاضی داریم: $C_j = \frac{F_0 \sin(N+1-j)\theta}{\kappa \sin(N+1)\theta}$ و $\sin^2 \frac{\theta}{2} = \frac{\omega^2}{4\omega_0^2}$. با مقایسه با جواب حالت پایا به عبارت زیر برای دامنه می رسیم:

$$D_j(\omega) = \left| \frac{F_0 \sin(N+1-j)\theta}{\kappa \sin(N+1)\theta} \right| \quad (۲)$$

همانگونه که از رابطه بالا پیداست در زاویه های $\theta_s = \frac{s\pi}{N+1}$ به ازای $s = 1, 2, \dots, N$ دامنه واگرا می شود و برای جرم K ام در زاویه های $\theta_s = \frac{s\pi}{N-k+1}$ به ازای $s = 1, 2, \dots, N-k$ پدیده پادتشدید را داریم. این بدان معناست ذره K ام به تعداد N-k بسامد پادتشدید دارد. همینطور در بسامدهای بالاتر از $2\omega_0$ جواب حقیقی برای θ وجود نخواهد داشت و جواب را باید به صورت $C_j = Z^j$ در نظر گرفت که در آن Z حقیقی است و جواب کلی به صورت زیر است:

$$C_j = \frac{F_0}{\kappa} \frac{Z_+^{N+1-j} - Z_+^{j-N-1}}{Z_+^{N+1} - Z_+^{-N-1}}, \quad Z_{\pm} = 1 - \frac{\omega^2}{2\omega_0^2} \pm \frac{\omega}{2\omega_0} \sqrt{\frac{\omega^2}{\omega_0^2} - 4} \quad (۳)$$

که در اینصورت پدیده تشدید را نداریم مگر اینکه $Z_+ = 1$ باشد که با رابطه بالا در تناقض است ولی در بسامدهای بالا به رابطه $C_j \rightarrow \frac{F_0}{\kappa} Z_+^j$ می رسیم که بیان کننده این است که دامنه ها به صفر میل می کنند (شکل ۲).

تعبیر فیزیکی

با حرکت دادن جرم یکم دو موج طولی در سامانه وجود می آید که یکی به سمت راست و دیگری به سمت چپ حرکت می کنند و از مرزها بازتابیده می شوند و امواج ایستا را تولید می کنند. می توان با تنظیم بسامد نیروی بیرونی جابجایی ذره یکم را در حالت پایا صفر کرد. در این صورت انگار سامانه ای با N-1 ذره داریم. باید توجه داشت که همواره نمیتوان جابجایی هر ذره را صفر کرد برای نمونه شکل ۲ را ببینید.

جوابها در حضور میرایی

برای سادگی برای دو ذره مساله را بررسی می کنیم. اگر ضریب میرایی را Γ فرض کنیم معادلات به صورت زیراند:

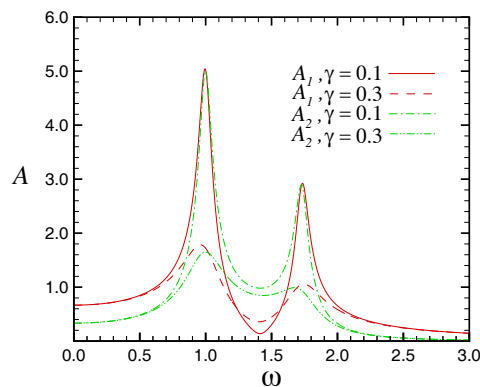
$$m\ddot{x}_1 = -\kappa x_1 - \kappa(x_1 - x_2) - \Gamma \dot{x}_1 + F_0 \cos \omega t, \quad m\ddot{x}_2 = -\kappa x_2 - \kappa(x_2 - x_1) - \Gamma \dot{x}_2 \quad (4)$$

$$x_{1,2} = \frac{F_0}{2m} \left[\frac{\cos(\omega t - \psi_1)}{\sqrt{(\omega_0^2 - \omega^2)^2 + \gamma^2 \omega^2}} \pm \frac{\cos(\omega t - \psi_2)}{\sqrt{(3\omega_0^2 - \omega^2)^2 + \gamma^2 \omega^2}} \right] : \text{با فرض } \gamma = \frac{\Gamma}{m} \text{ و } x_{1,2} = \frac{1}{2}(X_1 \pm X_2) \text{ خواهیم داشت:}$$

اگر بنخواهیم جوابها را به صورت $x_{1,2} = A_{1,2} \cos(\omega t - \phi_{1,2})$ داشته باشیم در اینصورت:

$$A_{1,2} = \frac{F_0}{2m} \left[\frac{1}{(\omega_0^2 - \omega^2)^2 + \gamma^2 \omega^2} + \frac{1}{(3\omega_0^2 - \omega^2)^2 + \gamma^2 \omega^2} \pm \frac{2[(3\omega_0^2 - \omega^2)(\omega_0^2 - \omega^2) + \gamma^2 \omega^2]}{\sqrt{((\omega_0^2 - \omega^2)^2 + \gamma^2 \omega^2)((3\omega_0^2 - \omega^2)^2 + \gamma^2 \omega^2)}} \times \frac{1}{\sqrt{[(3\omega_0^2 - \omega^2)(\omega_0^2 - \omega^2) + \gamma^2 \omega^2]^2 + 4\gamma^2 \omega^2 \omega_0^4}} \right]^{\frac{1}{2}}$$

که در حد $\gamma \rightarrow 0$ ، $A_1 \rightarrow D_1$ و $A_2 \rightarrow D_2$. در شکل ۳ دامنه‌ها بر حسب بسامد رسم شده است:



شکل ۳: A_1 و A_2 بر حسب ω در حضور میرایی.

در این حالت $\sin^2 \frac{\theta}{2} = \frac{\omega^2}{4\omega_0^2} - i \frac{\gamma\omega}{4\omega_0^2}$ می باشد و $\theta = \phi + i\xi$ نمیتواند حقیقی محض باشد. برای اینکه دامنه صفر شود

باید داشته باشیم: $(N+1-j)\phi = n\pi$ و $\xi = 0$ که در تناقص با مختلط بودن θ است پس هیچ گاه پادتشدید نداریم.

نتیجه گیری

به بررسی سامانه‌ای از N نوسانگر جفت شده که توسط $N+1$ فنردر دو انتها ثابت شده‌اند و نیروی واداشته به صورت سینوسی به ذره اول وارد می شود پرداختیم. دیدیم که به ازای برخی بسامدها، تعدادی از ذرات ساکن می مانند که این پدیده را پدیده پادتشدید نامیدیم و همینطور برای ذره یکم $N-1$ بسامد پادتشیدی وجود دارد در حالی که آخرین ذره هیچگاه ساکن نمی ماند. در صورتی که میرایی وجود داشته باشد پدیده پادتشدید دیده نمی شود.

مرجع ها

۱. H.J. Pain, *The physics of Vibration and Waves*, ۶th ed., (John Wiley and Sons, Ltd ۲۰۰۵)
۲. U. Fano, *Phys. Rev. B* ۱۲۴, ۱۸۶۶ (۱۹۶۱).
۳. E. R. Hedin, Y. S. Joe and A. M. Satanin, *J. Phys.: Condens. Matter* ۲۱, ۰۱۵۳۰۳ (۲۰۰۹).
۴. J. B. Marion and S. T. Thornton, *Classical Dynamics of Particles and Systems*, ۳rd ed., (Harcourt Brace Jovani ۱۹۸۸)