03:08:12

Волновое распыление жидкости струной

© В.А. Александров

Институт прикладной механики УРО РАН, Ижевск E-mail: ipm@ipm.uni.udm.ru

Поступило в Редакцию 16 декабря 2002 г.

Обнаружено волновое транспортирование и распыление жидкости возбужденной ударом струной при частичном погружении струны в жидкость под углом к ее поверхности. Распыление наблюдается на отдельных участках струны при определенных частотах ее возбуждения. Установлена закономерность условий возникновения этого явления, объясняемая колебаниями участков струны с различной разностью фаз в них поперечной и продольной волн.

Распыление жидкости с помощью акустических колебаний звукового и ультразвукового диапазона [1] осуществляют устройствами, содержащими источник колебаний в виде пьезокерамического преобразователя и распыляющий узел, обычно представляющий собой пластинку, мембрану или фланец [2]. Конструкции этих распылителей не позволяют применять их для распыления жидкостей, оказывающих химическое или физическое воздействие на пьезопреобразователь. В настоящей работе проведено исследование взаимодействия металлической струны с водой при частичном погружении струны в воду под углом к ее поверхности и ударном возбуждении струны источником, не имеющим непосредственного контакта с жидкостью. Ударное воздействие на струну представляет интерес в связи с возможностью возбуждения в струне одновременно продольных и поперечных волн, посредством которых возможно волновое транспортирование соприкасающихся с поверхностью струны частиц [3,4].

С целью проведения экспериментов изготовлено простое устройство, представляющее собой закрепленную в корпусе из дюралюминия Д16 размером $220\times15\times3$ mm металлическую струну из нихрома 20×80 H диаметром $\varnothing=0.62$ mm и длиной L=200 mm. Плотность и модуль Юнга нихрома составляли соответственно $\rho=8.2\cdot10^3$ kg/m³ и $E=228\cdot10^9$ Pa. Сила натяжения струны равнялась F=134 N. Ударное возбуждение струны осуществлялось пьезоэлементом ЗП-4, установлен-

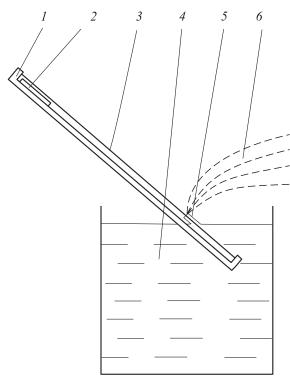


Рис. 1. Распыление воды струной: I — корпус устройства, 2 — пьезоэлемент, 3 — струна, 4 — вода, 5 — транспортируемый слой воды, 6 — аэрозоль.

ным в зазоре в 1 mm между корпусом и струной. Точка воздействия пьезоэлемента на струну находилась на расстоянии 20 mm от одного из ее концов. Для исследования взаимодействия возбужденной ударом струны с жидкостью струна вместе с корпусом частично погружалась в воду под углом $15-45^\circ$ к ее поверхности. На пьезоэлемент подавалось электрическое напряжение амплитудой $60\,\mathrm{V}$ от генератора низкой частоты.

Исследованиями установлено, что при частичном погружении в воду струны на определенную глубину при определенной частоте подаваемого на пьезоэлемент электрического напряжения наблюдается

вибрационно-волновое транспортирование и распыление воды струной (рис. 1). Наиболее интенсивное распыление происходит, когда струна погружена менее чем на половину длины. При этом от участка поверхности жидкости между корпусом и струной вода поднимается по струне небольшим слоем толщиной $0.1-0.3\,\mathrm{mm}$. Достигая определенного участка струны на расстоянии $5-10\,\mathrm{mm}$ от поверхности, она распыляется мелкими частицами размером $10-40\,\mu\mathrm{m}$. При погружении струны на глубину $8-12\,\mathrm{mm}$ обнаруживаются два участка распыления на расстоянии $2-4\,\mathrm{mm}$ друг от друга. Производительность распыления устройства при потребляемой мощности $0.6\,\mathrm{W}$ на частоте $4024\,\mathrm{Hz}$ составила $300\,\mathrm{cm}^3$ в час.

Расстояние от источника до участка распыления определялось с точностью ± 0.5 mm. Изменение частоты электрического напряжения на пьезоэлементе, при которой исчезало распыление, составило ± 3 Hz. Частота колебаний пьезоэлемента и расстояния от источника волн до различных участков струны, в которых наблюдается распыление воды, приведены в таблице:

M	0	1	2	3	4	5
f_m , Hz x_m , mm	3810	3862	3911	3951	3988	4024
	16	46	76	106	135	164(161)

Расчеты показали, что для полученных частот колебаний и расстояний от источника до участков распыления существует следующая простая закономерность:

$$f_{m+n}x_{m+n}/f_mx_m = 1 + 2n/(2m+1). (1)$$

Оказалось, что эта закономерность связана со следующим.

При ударном воздействии на струну в ней от места удара одновременно распространяются независимо друг от друга две пары продольной и поперечной волн. Скорости продольной и поперечной волн в струне соответственно равны $v_{\xi}=(E/\rho)^{1/2}$ и $\mathbf{v}_{\eta}=(F/\rho S)^{1/2}$, где E — модуль Юнга, ρ — плотность материала струны, F — натяжение, S — площадь поперечного сечения струны. Для каждой из пар продольной и поперечной волн, распространяющихся от точечного источника на расстояние x, можно записать следующие выражения, отличающиеся

Письма в ЖТФ, 2003, том 29, вып. 10

амплитудой и волновым числом:

$$\xi(t) = A_{\xi} \cos(\omega t + k_{\xi} x + \varphi_0), \tag{2}$$

$$\eta(t) = A_{\eta} \cos(\omega t + k_{\eta} x + \varphi_0), \tag{3}$$

где A_ξ и A_η — амплитуды продольной и поперечной волны, ω — круговая частота волн, k_ξ и k_η — волновые числа, φ_0 — начальная фаза.

Колебания в участках струны на некотором расстоянии от источника можно представить как результат сложения в них продольной и поперечной волн. Таким колебаниям удовлетворяет выражение эллиптически поляризованных колебаний:

$$\begin{split} \left[\xi^2(t)/A_{\xi}^2\right] + \left[\eta^2(t)/A_{\eta}^2\right] \\ - \left[2\xi(t) \cdot \eta(t)/A_{\xi} \cdot A_{\eta}\right] \cos(k_{\eta} - k_{\xi})x = \sin^2(k_{\eta} - k_{\xi})x. \end{split} \tag{4}$$

Аргумент $(k_\eta-k_\xi)x$ в этом выражении представляет собой разность фаз $\Delta\Phi$ поперечной и продольной волн в наблюдаемой точке. Учитывая, что $k_\eta=\omega/\mathbf{v}_\eta, k_\xi=\omega/\mathbf{v}_\xi$ и $\omega=2\pi f$, где f — частота волн и колебаний источника, разность фаз поперечной и продольной волн может быть записана в виде

$$\Delta \Phi = 2\pi \left[(1/\mathbf{v}_{\eta}) - (1/\mathbf{v}_{\xi}) \right] f x. \tag{5}$$

Из этого выражения видно, что при одновременном распространении в струне продольной и поперечной волн разность их фаз в наблюдаемой точке зависит от частоты волн и расстояния от источника. Расстояние между двумя точками струны с различными соотношениями фаз в них поперечной и продольной волн при фиксированной частоте может быть определено из уравнения

$$x_2 - x_1 = (\Delta \Phi_2 - \Delta \Phi_1) / 2\pi \left[(1/\mathbf{v}_\eta) - (1/\mathbf{v}_\xi) \right] f. \tag{6}$$

Разность фаз поперечной и продольной волн в различных участках струны может принимать определенные значения при некоторых частотах ее возбуждения. От ее значения зависит форма колебаний участков струны (рис. 2). Так, при $\Delta\Phi=(2m+1)\pi/2$ ($m=0;1;2;\ldots$) форма колебаний представляет эллипс с полуосями, одна из которых направлена вдоль струны, а вторая — перпендикулярна струне:

$$[\xi^2(t)/A_{\xi}^2] + [\eta^2(t)/A_{\eta}^2] = 1. \tag{7}$$

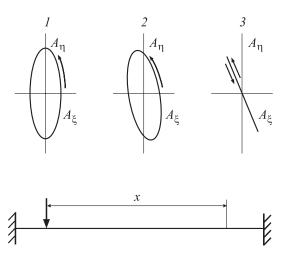


Рис. 2. Колебания участков струны при определенных значениях разности фаз в них поперечной и продольной волн: $I - \Delta \Phi = (2m+1)\pi/2; \ 2 - \Delta \Phi = [(2m+1)\pi/2] + \pi/4; \ 3 - \Delta \Phi = m\pi.$

При разности фаз поперечной и продольной волн $\Delta\Phi=$ = $[(2m+1)\pi/2]\pm\pi/4$ оси эллипса находятся под углом к струне, а при $\Delta\Phi=m\pi$ колебания представляют собой отрезки прямой, составляющей со струной угол $\varphi=\arctan[(A_n/A_{\it E})\cos m\pi]$.

В условиях колебаний с $\Delta\Phi=(2m+1)\pi/2$ для различных m соотношение разностей фаз поперечной и продольной волн равно:

$$\Delta \Phi_{m+n} / \Delta \Phi_m = 1 + 2n/(2m+1). \tag{8}$$

Подстановкой (5) в это выражение можно получить соотношение установленной закономерности (1) для экспериментально определенных частот колебаний источника волн и расстояний от него до участков распыления.

Это позволяет сделать вывод о том, что наблюдаемое в эксперименте распыление возникает на отдельных участках струны при тех частотах волн, когда разность фаз поперечной и продольной волн на этих участках составляет $\Delta\Phi=(2m+1)\pi/2$.

Другим условием распыления жидкости струной является вибрационное транспортирование струной частиц воды с ее поверхности до

участков распыления. Из экспериментально определенных расстояний от поверхности воды до участка распыления ($\Delta x = 5-10\,\mathrm{mm}$) возможно определение значения разности фаз поперечной и продольной волн в участке струны непосредственно на поверхности воды. Преобразование (6) дает для нее следующее выражение:

$$\Delta\Phi = (1 + \Delta x/x_m) \cdot (2m+1)\pi/2. \tag{9}$$

Оно отличается от разности поперечной и продольной волн в участках распыления слагаемым $\Delta \varphi = (\Delta x/x_m) \cdot (2m+1)\pi/2$, расчетное значение которого в соответствии с экспериментом составляет $\Delta \varphi = (0.16-0.33)\pi$, а среднее значение — $\Delta \varphi = \pi/4$. Тогда для разности фаз поперечной и продольной волн в участке струны вблизи поверхности воды в условиях транспортирования струной частиц воды можно записать значение $\Delta \Phi = [(2m+1)\pi/2] + \pi/4$.

В проведенных экспериментах распыление жидкости струной происходит в достаточно узком интервале частот возбуждаемых волн $3810-4024\,\mathrm{Hz}$ и расстояние между участками, в которых наблюдалось распыление, составило около 30 mm. Длина поперечной волны на этих частотах в соответствии с формулой $\lambda_{\eta} = \mathbf{v}_{\eta}/f$ составляет около 60 mm. Такое же значение можно получить исходя из 6 обнаруженных участков на длине 180 mm от источника до конца струны при условии, что на этой длине укладывается 3 длины поперечной волны. Это указывает на резонансный характер поперечных колебаний в струне, на максимумы которых приходятся участки распыления. Изменение частоты вблизи резонанса приводит к возникновению колебаний с разностью фаз поперечной и продольной волн $\Delta\Phi=\pi/2$ последовательно в каждом из этих максимумов.

Появление второго участка распыления на расстоянии от источника $x_5=161\,\mathrm{mm}$ на частоте $f_5=4024\,\mathrm{Hz}$ вызвано возникновением в струне продольной стоячей волны длиной $\lambda_\xi=6\,\mathrm{L}$ в результате встречной интерференции двух продольных волн, распространяющихся от источника. Одна из пучностей этой стоячей волны приходится на место воздействия источника, а вторая образуется на расстоянии от источника $x=160\,\mathrm{mm}$. В пучностях продольной стоячей волны происходит местная деформация струны с частотой волн. Это приводит к радиальным колебаниям в струне и передаче импульса частицам жидкости при наличии слоя жидкости на поверхности струны. Определенные в соответствии с размерами струны длина и скорость продольной волны при

этом составили $\lambda_{\xi}=1200\,\mathrm{mm}$ и $v_{\xi}=4828\,\mathrm{m/s}$. Различие полученного значения скорости продольной волны от значения, определенного через модуль Юнга ($v_{\xi}=5273\,\mathrm{m/s}$), скорее всего, вызвано ее дисперсией поперечными колебаниями в струне.

Таким образом, обнаруженное в работе волновое транспортирование и распыление жидкости струной вызвано ее ударным возбуждением, в результате которого в струне одновременно распространяются поперечные и продольные волны. Установленная закономерность условий возникновения распыления жидкости струной объясняется колебаниями участков струны с различной разностью фаз в них поперечной и продольной волн. Участки струны с разностью фаз в них поперечной и продольной волн $\Delta \Phi = [(2m+1)\pi/2] + \pi/4$ осуществляют волновое транспортирование воды, а участки с $\Delta \Phi = (2m+1)\pi/2$ — ее распыление. Результаты исследования этого явления могут быть использованы на практике для разработки распылителей различных жидкостей.

Список литературы

- [1] Ультразвук. Маленькая энциклопедия / Глав. ред. И.П. Голямина. М.: Сов. энциклопедия, 1979. 400 с.
- 2] Вибрационные преобразователи движения. Л.: Машиностроение, 1984. 64 с.
- [3] Вибрации в технике: Справочник. Т. 4. М.: Машиностроение, 1981. 509 с.
- [4] Александров В.А. // Датчики и системы, 2001. № 6. С. 35–36.