

стич., соответствующих квантованным кашиллярным волнам на поверхности Не II).

В тонких сверхтекучих гелиевых пленках распространяется третий звук (T3) — практически изотермич. поверхностные волны в пленке Не II. Распространение T3 сопровождается осцилляциями сверхтекучей компоненты параллельно подложке, а нормальная компонента при не очень толстой пленке тормозится подложкой и в колебаниях не участвует. Существо особенностью T3 является значит. испарение и конденсация гелия при колебаниях, что слаживает осцилляции темп-ры и приводит к почти изотермич. характеру распространения волн. Скорость изотермич. T3 $v_3^2 = (\rho_s/\rho)d(\partial E/\partial d)(1 - TS/L)$, где относит. плотность сверхтекучей компоненты ρ_s/ρ усреднена по толщине пленки d , E — потенциал сил ван-дер-ваальсовского притяжения гелиевого атома к подложке (см. Межмолекулярное взаимодействие), L — теплота испарения.

Четвёртый звук (ЧЗ) распространяется в Не II, находящемся в узких капиллярах или в мелкопористой среде, когда длина свободного пробега квазичастиц Не II сравнима или заметно превосходит характерный размер в системе. При этом нормальная компонента жидкости исподвижна и для определения скорости ЧЗ в ур-ниях гидродинамики следует положить $v_n=0$. В результате, если пренебречь коэф. теплового расширения, $v_4^2 = (\rho_s/\rho)v_1^2 + (\rho_n/\rho)v_2^2$. Как правило, в этом выражении второй член много меньше первого. При низких темп-рах скорость распространения ЧЗ как в чистом ${}^4\text{He}$, так и в слабых растворах ${}^3\text{He}$ в Не II близка к скорости ЧЗ.

Пятый звук представляет собой тепловые (температурные) волны в сверхтекучих гелиевых пленках в условиях, когда процессы испарения (конденсации) в пленке подавлены. Волны пятого звука являются адабатическими и распространяются со скоростью $v_5^2 = (\rho_n/\rho)v_2^2$.

При достаточно низких темп-рах примесная система ${}^3\text{He}$ в растворе ${}^3\text{He}$ в Не II тоже должна перейти в сверхтекучее состояние. В таком растворе с двумя бозе-когенсатами ${}^3\text{He}$ и ${}^4\text{He}$ могут распространяться звуковые волны трёх типов: 1) колебания плотности (давления) со скоростью распространения, близкой к скорости ПЗ в чистом Не II; 2) колебания в системе примесных квазичастиц ${}^3\text{He}$, распространяющиеся со скоростью, близкой, в меру малой концентрации ${}^3\text{He}$, к $v_F/\sqrt{3}$, где v_F — фермиевская скорость (см. Ферми-жидкость); 3) температурные колебания со скоростью распространения, экспоненциально убывающей с уменьшением концентрации ${}^3\text{He}$. Волны второго и третьего типов соответствуют ПЗ и ВЗ в сверхтекучем фермгазе примесных квазичастиц ${}^3\text{He}$.

Лит.: Халатников И. М., Теория сверхтекучести, М., 1971; Паттерман С., Гидродинамика сверхтекучей жидкости, пер. с англ., М., 1978; Atkins K. R., Rudnick J., Third sound, в кн.: Progress in low temperature physics, v. 6, Amst.—L., 1970; Edwards D. O., Saman W. F., The free surface of liquid Helium, там же, v. 7a, Amst., 1978; Elatis G. J., Roth J. A., Maysard J. D., Observation of fifth sound in a planar superfluid ${}^4\text{He}$ film, «Phys. Rev. Lett.», 1979, v. 42; Baschikin E. P., Мейерович А. Е., ${}^3\text{He}$ — ${}^4\text{He}$ quantum solutions, «Adv. Phys.», 1981, v. 30, № 1. А. Е. Мейерович.

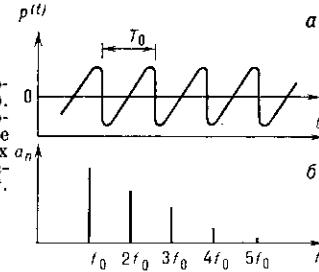
ЗВУКА АНАЛИЗ — разложение сложного звукового сигнала на ряд простых составляющих. Чаще всего применяются частотный и временный З. а. При частотном З. а. звуковой сигнал представляется суммой синусоидальных составляющих, характеризующихся частотой, фазой и амплитудой. Частотный З. а. позволяет получить распределение амплитуд составляющих по частотам (т. н. амплитудно-частотные спектры) и распределение фаз составляющих по частотам (фазочастотные спектры). При временному З. а. сигнал представляется суммой коротких импульсов, характеризующихся временем появления и амплитудой.

Методы времени З. а. лежат в основе принципа действия гидролокаторов и эхолотов.

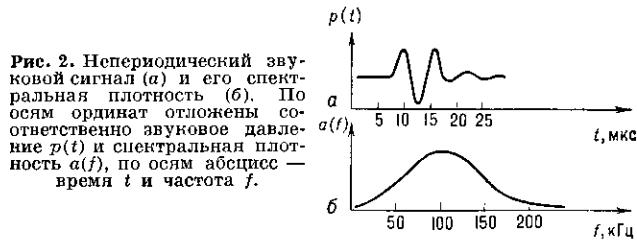
При частотном анализе звуковой сигнал $p(t)$ представляют суммой

$$p(t) = \sum_n a_n \cos(2\pi f_n t + \varphi_n),$$

где a_n — амплитуда, f_n — частота, φ_n — нач. фаза. Набор чисел a_n , f_n образует амплитудно-частотный спектр, а φ_n , f_n — фазочастотный. Если звуковой



сигнал $p(t)$ периодичен (рис. 1, а) (большинство музыкальных звуков, гласные звуки речи), то его представляют в виде ряда Фурье (рис. 1, б), в к-ром частоты f_n образуют гармонич. ряд $f_0, 2f_0, 3f_0$ и т. д., f_0 — низшая частота ряда, $T_0 = 1/f_0$ — период звуковой волны. Если же звуковой сигнал $p(t)$ непериодичен, напр. однократный щелчок (рис. 2), то его можно рассматривать как периодический с бесконечно большим периодом T_0 . Т. к. при этом частотные интервалы



между гармониками $f_0 \approx 1/T_0$ становятся бесконечно малыми, а число гармоник — бесконечно большим, такой сигнал представляют в виде интеграла Фурье:

$$p(t) = \int_{-\infty}^{\infty} a(f) \cos(2\pi f t + \varphi) df,$$

где $a(f)$ — амплитудно-частотный спектр.

В прошлом частотный З. а. проводили с помощью резонаторов акустических, напр. резонаторов Гельмгольца. Набор таких резонаторов с разл. резонансными частотами позволяет проводить частотный З. а., наблюдая, какие из резонаторов «откликаются» на звук и с какой громкостью. В настоящее время З. а. выполняют после преобразования звукового сигнала в электрический с помощью микрофона (в воздухе) или гидрофона (в воде). Применяют либо параллельный, либо последовательный З. а. В первом случае электрич. сигнал проpusкают через набор полосных фильтров с шириной Δf_n , где n — номер фильтра, и получают частотный спектр. Наиб. употребительны анализаторы с постоянной относит. шириной полосы $\Delta f_n/f_{ср,n}$ ($f_{ср,n}$ — ср. частота фильтра), равной 1, $1/3$ или $1/6$ октавы. Ступенчатость напряжений на выходе фильтров представляет частотный спектр сигнала. В случае нестационарных сигналов спектр характеризуется накопленными за нек-рый интервал времени T среднеквадратичными напряжениями на выходе фильтров.