

В этом разделе приведены расчеты, необходимые для определения направления на одиночный источник звука. Направление на источник звука определяется на основании разности хода фазового фронта до микрофонов решетки. В простейшем случае решетка может содержать два микрофона.

Чертеж приведен на рисунке рис. . Одиночный источник звука расположен в точке D на расстоянии L от центра плоскости микрофонной решетки. Микрофоны закреплены в точках A и B , расстояние между микрофонами - S .

$$\Delta l = l_1 - l_2$$

$$l_1 = \sqrt{AC^2 + CD^2}, \quad l_2 = \sqrt{BC^2 + CD^2}$$

$$CD = L \cdot \sin \alpha$$

$$AC = \frac{S}{2} + KC = \frac{S}{2} + L \cos \alpha$$

$$BC = \frac{S}{2} - KC = \frac{S}{2} - L \cos \alpha$$

$$\begin{aligned} \Delta l &= l_1 - l_2 = \sqrt{AC^2 + CD^2} - \sqrt{BC^2 + CD^2} = \\ &= \sqrt{\left(\frac{S}{2} + L \cos \alpha\right)^2 + L^2 \cdot \sin^2 \alpha} - \sqrt{\left(\frac{S}{2} - L \cos \alpha\right)^2 + L^2 \cdot \sin^2 \alpha} = \\ &= \sqrt{\left(\frac{S^2}{4} + S \cdot L \cdot \cos \alpha + L^2 \cdot \cos^2 \alpha + L^2 \cdot \sin^2 \alpha\right)} - \sqrt{\left(\frac{S^2}{4} - S \cdot L \cdot \cos \alpha + L^2 \cdot \cos^2 \alpha + L^2 \cdot \sin^2 \alpha\right)} \\ &= \sqrt{\left(\frac{S^2}{4} + S \cdot L \cdot \cos \alpha + L^2\right)} - \sqrt{\left(\frac{S^2}{4} - S \cdot L \cdot \cos \alpha + L^2\right)} \end{aligned} \quad (1)$$

Выполняем замену

$$a = \frac{S^2}{4} + L^2, \quad x = S \cdot L \cdot \cos \alpha$$

$$\Delta l = \sqrt{(a+x)} - \sqrt{(a-x)}$$

Решаем относительно x

$$\Delta l^2 = a + x - 2\sqrt{(a+x)} \cdot \sqrt{(a-x)} + a - x = 2a - 2\sqrt{(a+x)} \cdot \sqrt{(a-x)} =$$

$$2a - 2\sqrt{a^2 - x^2}$$

$$a^2 - x^2 = \left(a - \frac{\Delta l^2}{2}\right)^2$$

$$x = \sqrt{a^2 - \left(a - \frac{\Delta l^2}{2}\right)^2}$$

Подставляем a и x

$$S \cdot L \cdot \cos \alpha = \sqrt{\left(\frac{S^2}{4} + L^2\right)^2 - \left(\frac{S^2}{4} + L^2 - \frac{\Delta l^2}{2}\right)^2}$$

$$\cos \alpha = \frac{\sqrt{\left(\frac{S^2}{4} + L^2\right)^2 - \left(\frac{S^2}{4} + L^2 - \frac{\Delta l^2}{2}\right)^2}}{S \cdot L} \quad (2)$$

Формула (2) позволяет рассчитать направление на источник звука на основании разности хода фазового фронта Δl и расстояния до источника L . В реальных условиях расстояние L неизвестно, поэтому точное определение направления также невозможно. При расчетах по формуле (2) рекомендуется принять допущение, что $L \geq 50 \cdot S$. При этом погрешность в определении направления зависит от величины $\Delta L = L - L_0$, где L - расстояние до источника, используемое при расчетах, L_0 - истинное расстояние до источника. Очевидно, что погрешность возрастает при увеличении значения ΔL .

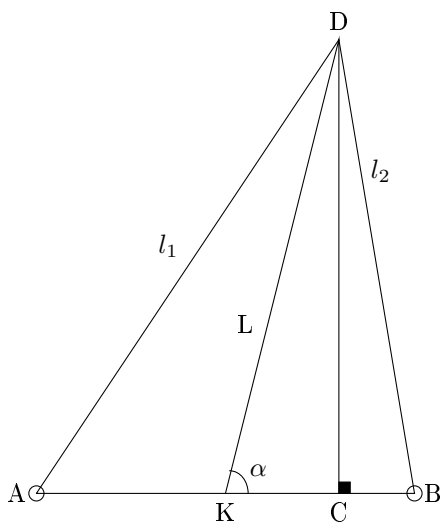


Рис. 1: Прием сигнала от одиночного источника

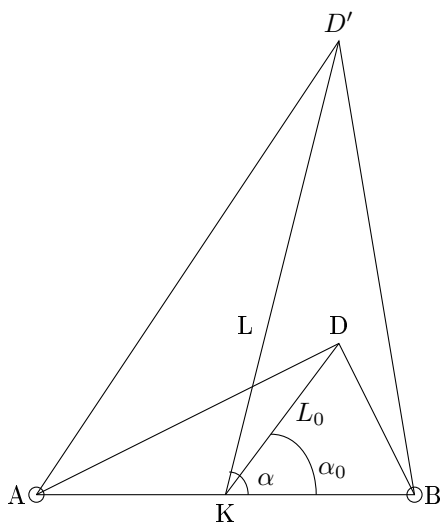


Рис. 2: Погрешность в определении направления при неизвестном L_0

На рисунке приведен поясняющий чертеж. На чертеже α — направление, определенное по формуле (2) на мнимый источник D' , α_0 — истинное направление на источник звука D .

Введем неравенство, связывающее между собой углы α и α_0 максимальной погрешностью определения направления $\Delta\alpha$

$$|\alpha - \alpha_0| < \Delta\alpha$$

$$\begin{cases} \alpha < \alpha_0 + \Delta\alpha, & \alpha > \alpha_0 \\ \alpha > \alpha_0 - \Delta\alpha, & \alpha < \alpha_0 \end{cases}$$

Чертежу соответствует первое неравенство системы.

$$\alpha < \alpha_0 + \Delta\alpha$$

$$\alpha_0 > \alpha - \Delta\alpha$$

Необходимо наложить такое ограничение на L_0 , чтобы выполнялись условия этого неравенства.

$$\cos \alpha_0 < \cos(\alpha - \Delta\alpha)$$

Изменение знака неравенства обусловлено свойствами $\cos \alpha$. Значение α получается на основе $\cos \alpha$ и должно рассчитываться по формуле (2). Для удобства будет выполнена замена $\Delta l = \Delta l_0$. Расчет Δl_0 должен производиться для реального направления α_0 и реального расстояния L_0 по формуле 1. Для расчета $\cos \alpha_0$ также должна применяться формула (2).

$$\frac{\sqrt{\left(\frac{S^2}{4} + L_0^2\right)^2 - \left(\frac{S^2}{4} + L_0^2 - \frac{\Delta l_0^2}{2}\right)^2}}{S \cdot L_0} < \cos(\alpha - \Delta\alpha)$$

$$\sqrt{\left(\frac{S^2}{4} + L_0^2\right)^2 - \left(\frac{S^2}{4} + L_0^2 - \frac{\Delta l_0^2}{2}\right)^2} < S \cdot L_0 \cdot \cos(\alpha - \Delta\alpha)$$

Упрощаем подкоренное выражение

$$\begin{aligned} &\left(\frac{S^2}{4} + L_0^2\right)^2 - \left(\frac{S^2}{4} + L_0^2 - \frac{\Delta l_0^2}{2}\right)^2 = \\ &\frac{\Delta l_0^2}{2} \cdot \left(2\frac{S^2}{4} + 2L_0^2 - \frac{\Delta l_0^2}{2}\right) = \\ &\frac{\Delta l_0^2 S^2}{4} + \Delta l_0^2 L_0^2 - \frac{\Delta l_0^4}{4} \end{aligned}$$

Подставляем в неравенство

$$\begin{aligned} &\sqrt{\frac{\Delta l_0^2 S^2}{4} + \Delta l_0^2 L_0^2 - \frac{\Delta l_0^4}{4}} < S \cdot L_0 \cdot \cos(\alpha - \Delta\alpha) \\ &\frac{\Delta l_0^2 S^2}{4} + \Delta l_0^2 L_0^2 - \frac{\Delta l_0^4}{4} < S^2 \cdot L_0^2 \cdot \cos^2(\alpha - \Delta\alpha), \end{aligned}$$

при этом должно выполняться условие $\frac{\Delta l_0^2 S^2}{4} + \Delta l_0^2 L_0^2 - \frac{\Delta l_0^4}{4} \geq 0$. Т.к. $S^2 \cdot L_0^2 \cdot \cos^2(\alpha - \Delta\alpha) \geq 0$, дополнительную проверку на неотрицательное значение подкоренного выражения можно не выполнять.

$$\Delta l_0^2 L_0^2 - S^2 \cdot L_0^2 \cdot \cos^2(\alpha - \Delta\alpha) < \frac{\Delta l_0^4}{4} - \frac{\Delta l_0^2 S^2}{4}$$

$$L_0^2 (\Delta l_0^2 - S^2 \cos^2(\alpha - \Delta\alpha)) < \frac{\Delta l_0^4 - \Delta l_0^2 S^2}{4}$$

$$\begin{cases} L_0^2 < \frac{\Delta l_0^4 - \Delta l_0^2 S^2}{4(\Delta l_0^2 - S^2 \cos^2(\alpha - \Delta\alpha))}, & \Delta l_0^2 - S^2 \cos^2(\alpha - \Delta\alpha) > 0 \\ L_0^2 > \frac{\Delta l_0^4 - \Delta l_0^2 S^2}{4(\Delta l_0^2 - S^2 \cos^2(\alpha - \Delta\alpha))}, & \Delta l_0^2 - S^2 \cos^2(\alpha - \Delta\alpha) < 0 \end{cases}$$

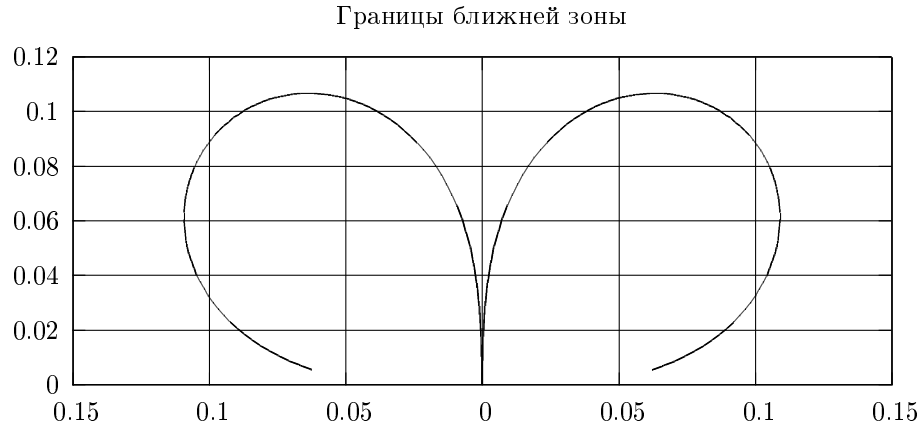


Рис. 3: Граница ближней зоны при погрешности определения угла 2°

Проанализируем систему неравенств. Левые части неравенств представлены положительным числом. Первое неравенство может выполняться только при условии, что его правая сторона также положительное число. Ограничение на знаменатель задано в условиях неравенства. Это означает, что числитель должен быть положительным. Проверим это условие.

$$\Delta l_0^4 - \Delta l_0^2 S^2 = \Delta l_0^2 \cdot (\Delta l_0^2 - S^2)$$

$S > \Delta l_0$ т.к. разность хода звуковых колебаний между двумя точками не может превышать расстояния между этими точками. Отсюда

$$\boxed{\Delta l_0^4 - \Delta l_0^2 S^2 < 0} \quad (3)$$

Это означает, что первое неравенство системы невыполнимо.

Второе неравенство имеет отрицательный знаменатель в соответствии с условиями этого неравенства и отрицательный числитель, как показано в (3). Это означает, что правая часть этого неравенства строго неотрицательна, а значит, существует множество значений L_0 , для которых оно не выполняется и множество значений L_0 , для которых оно выполняется.

$$\boxed{L_0 > \sqrt{\frac{\Delta l_0^4 - \Delta l_0^2 S^2}{4(\Delta l_0^2 - S^2 \cos^2(\alpha - \Delta\alpha))}}} \quad (4)$$

Определим условия, при которых знаменатель в подкоренном выражении формулы (4) принимает отрицательные значения.

Алгоритм определения размера ближней зоны.

1. Выбрать базовое значение L_0 из диапазона $5 \dots 10S$;
2. Выбрать максимальную погрешность $\Delta\alpha$;
3. Выбрать угол α_0 для которого необходимо определить минимальное расстояние;
4. Рассчитать Δ_0 по формуле (1);
5. Рассчитать $\cos \alpha$ по формуле (2), подставив $\Delta = \Delta_0$, определить α ;
6. Рассчитать уточненное значение L_0 по формуле (4);
7. Пункты 3...6 необходимо выполнить для всех интересующих углов.

Результат расчета размера ближней зоны, за пределами которой погрешность определения направления не превышает 2° приведен на рисунке .

Определение направления на одиночный источник звука

Физическая основа определения направления на источник звука — разность хода фазового фронта от источника к нескольким микрофонам. Определив разность хода можно рассчитать направление на источник. В этой работе рассматривается два способа:

- Корреляция между сигналами с микрофонов
- Искажения спектра при суммировании сигналов.

Рассмотрим искажения спектра подробнее. Пусть в системе установлено два микрофона на расстоянии S друг от друга. Источник смещен относительно нормали к плоскости микрофонов. Для начала будем считать, что источник формирует звук на одной единственной частоте ω .

Сигналы на каждом из микрофонов:

$$s_1(t) = \sin(\omega t + \phi_1)$$

$$s_2(t) = \sin(\omega t + \phi_2)$$

Просуммируем эти сигналы (как это происходит в антенной решетке)

$$\begin{aligned} s_1(t) + s_2(t) &= \sin(\omega t + \phi_1) + \sin(\omega t + \phi_2) \\ &= 2 \sin \frac{\omega t + \phi_1 + \omega t + \phi_2}{2} \cdot \cos \frac{\omega t + \phi_1 - \omega t - \phi_2}{2} = \\ &= 2 \sin \left(\omega t + \frac{\phi_1 + \phi_2}{2} \right) \cos \frac{\phi_1 - \phi_2}{2} = \\ &= 2 \sin \left(\omega t + \frac{\phi_1 + \phi_2}{2} \right) \cos \frac{\Delta\phi}{2} \end{aligned}$$

$$\Delta\phi = \frac{\Delta l \cdot \omega}{C} = 2\pi \Delta l \frac{f}{C}$$

$$s_1(t) + s_2(t) = 2 \sin \left(\omega t + \frac{\phi_1 + \phi_2}{2} \right) \cos \frac{\Delta l \cdot \omega}{2C}$$

При построении спектра сигнала составляющая $\sin \left(\omega t + \frac{\phi_1 + \phi_2}{2} \right)$ является копией оригинального сигнала, сдвинутого по фазе. При любых значений ϕ_1 и ϕ_2 спектр этого сдвинутого сигнала совпадает с исходным. Другая составляющая — $\cos \frac{\Delta\phi}{2}$ — зависит только от разности фаз. А разность фаз в свою очередь является функцией частоты исходного сигнала. Поэтому при расчете спектра эта составляющая также превращается в функцию частоты.

Определим спектры сигналов на частоте $\omega = 2\pi f$:

$$\begin{aligned} F_{s_1(t)} &= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{1}{2i} (e^{i\omega t + i\phi_1} - e^{-i\omega t - i\phi_1}) \cdot e^{-i\omega t} dt = \\ &= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{1}{2i} (e^{i\omega t + i\phi_1} \cdot e^{-i\omega t} - e^{-i\omega t - i\phi_1} \cdot e^{-i\omega t}) dt = \\ &= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{1}{2i} (e^{i\omega t + i\phi_1 - i\omega t} - e^{-i\omega t - i\phi_1 - i\omega t}) dt = \\ &= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{1}{2i} (e^{i\phi_1} - e^{-i(2\omega t + \phi_1)}) dt = \\ &= \frac{1}{i\sqrt{8\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} e^{i\phi_1} dt - \frac{1}{i\sqrt{8\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-i(2\omega t + \phi_1)} dt = \\ &= \frac{e^{i\phi_1}}{i\sqrt{8\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} dt - \frac{e^{-i\phi_1}}{i\sqrt{8\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-2i\omega t} dt \\ F_{s_2(t)} &= \frac{e^{i\phi_2}}{i\sqrt{8\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} dt - \frac{e^{-i\phi_2}}{i\sqrt{8\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-2i\omega t} dt \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
F_{s_1(t)+s_2(t)} &= \frac{e^{i\phi_1}}{i\sqrt{8\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} dt - \frac{e^{-i\phi_1}}{i\sqrt{8\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-2i\omega t} dt + \frac{e^{i\phi_2}}{i\sqrt{8\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} dt - \frac{e^{-i\phi_2}}{i\sqrt{8\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-2i\omega t} dt = \\
&= \left(\frac{e^{i\phi_1}}{i\sqrt{8\pi}} + \frac{e^{i\phi_2}}{i\sqrt{8\pi}} \right) \int_{-\infty}^{\infty} dt - \left(\frac{e^{-i\phi_1}}{i\sqrt{8\pi}} + \frac{e^{-i\phi_2}}{i\sqrt{8\pi}} \right) \int_{-\infty}^{\infty} e^{-2i\omega t} dt = \\
&= \frac{e^{i\phi_1} + e^{i\phi_2}}{i\sqrt{8\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} dt - \frac{e^{-i\phi_1} + e^{-i\phi_2}}{i\sqrt{8\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-2i\omega t} dt =
\end{aligned}$$

Выразим $\phi_2 = \phi_1 - \Delta\phi$ и упростим числители дробей:

$$\begin{aligned}
e^{i\phi_1} + e^{i\phi_2} &= e^{i\phi_1} + e^{i\phi_1 - i\Delta\phi} = e^{i\phi_1} + e^{i\phi_1} e^{-i\Delta\phi} = e^{i\phi_1} (1 + e^{-i\Delta\phi}) \\
e^{-i\phi_1} + e^{-i\phi_2} &= e^{-i\phi_1} + e^{-i\phi_1 + i\Delta\phi} = e^{-i\phi_1} + e^{-i\phi_1} e^{i\Delta\phi} = e^{-i\phi_1} (1 + e^{i\Delta\phi})
\end{aligned}$$

Проанализируем составные части выражений (интегралы). Значение интеграла $\int_{-\infty}^{\infty} dt$ стремится к бесконечности, тогда как абсолютное значение интеграла $\int_{-\infty}^{\infty} e^{-2i\omega t} dt$ не превышает 2 (сумма синуса и косинуса). Таким образом, при определении спектральной плотности мощности (делении на диапазон $[-\infty \dots \infty]$) значение первого интеграла сойдется к действительному числу, а второго - к нулю. Поэтому вторыми интегралами можно пренебречь и переписать формулы в следующем виде:

$$\begin{aligned}
F_{s_1(t)} &\approx \frac{e^{i\phi_1}}{i\sqrt{8\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} dt \\
F_{s_1(t)+s_2(t)} &\approx \frac{e^{i\phi_1} + e^{i\phi_2}}{i\sqrt{8\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} dt = \frac{e^{i\phi_1} (1 + e^{-i\Delta\phi})}{i\sqrt{8\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} dt = (1 + e^{-i\Delta\phi}) \frac{e^{i\phi_1}}{i\sqrt{8\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} dt = \\
&= (1 + \cos \Delta\phi - i \sin \Delta\phi) \frac{e^{i\phi_1}}{i\sqrt{8\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} dt
\end{aligned}$$

Видно, что спектры отличаются единственным множителем

$$K^*(\Delta\phi) = 1 + \cos \Delta\phi - i \sin \Delta\phi$$

Этот множитель выражает изменения в амплитуде и фазе суммарного сигнала относительно одного из исходных.

$$K = 1 + \cos \frac{2\pi f \cdot \Delta l}{C} - i \sin \frac{2\pi f \cdot \Delta l}{C} = 1 + e^{-i \frac{2\pi f \cdot \Delta l}{C}} \quad (5)$$

Формула 5 связывает амплитуды оригинального и суммарного сигналов. Эта формула может применяться для сравнения сигналов и определения направления на источник. Абсолютное значение разности фаз определяет частоту колебаний в спектра разностного сигнала. Для определения модуля Δl достаточно проанализировать действительную часть формулы 5. Построим спектр $H(\Delta l_v)$, где Δl_v — изменяемое значение разности фаз

$$H(\Delta l_v) = \int_{-\infty}^{\infty} \left(1 + e^{-i \frac{2\pi \cdot \Delta l}{C} f} \right) e^{-i \frac{2\pi \cdot \Delta l_v}{C} f} df$$

В этой формуле $\frac{2\pi \cdot \Delta l}{C}$ выступают в роли круговой частоты $\omega_K(\Delta l)$. При работе с спектром, полученным из дискретного сигнала с использованием БПФ формула должна быть преобразована на основании следующих рассуждений.

1. Частота сигнала ограничена значениями $[-F_d/2 \dots F_d/2]$
2. Операция интегрирования должна быть заменена суммированием.

3. Комплексный множитель формируется из частоты колебаний $f_K(\Delta l_v)$ амплитуды отношения спектров и частоты дискретизации сигнала.

$$H(\Delta l_v) = \sum_{f=-F_d/2}^{F_d/2} \left(1 + e^{-i \frac{2\pi \cdot \Delta l}{C} f}\right) e^{-i \cdot 2\pi \frac{f_K(\Delta l_v)}{F_d} f}$$

Спектр будет принимать максимальные значения при совпадении круговых частот колебания отношения спектров и комплексного множителя. Это выполняется при выполнении условия $\frac{f_K(\Delta l_v)}{F_d} = \frac{\Delta l}{C}$, откуда

$$f_K(\Delta l_v) = f_K(\Delta l) = \frac{\Delta l \cdot F_d}{C}$$

Определим пределы, в которых достаточно изменять значение F_K . Очевидно, что при правильной работе аппаратуры разность хода фазового фронта не может превысить расстояние между микрофонами, т.е. $\Delta l \leq S$. Отсюда

$$0 \leq f_K \leq \frac{S \cdot F_d}{C}$$

Для пересчета частоты колебания отношения спектров в разность хода фазового фронта можно использовать формулу

$$\Delta l = \frac{f_K \cdot C}{F_d}$$

Используя формулу (2) можно рассчитать направление на предполагаемый источник звука.