

СПбГУТ им. проф. М.А. Бонч-Бруевича

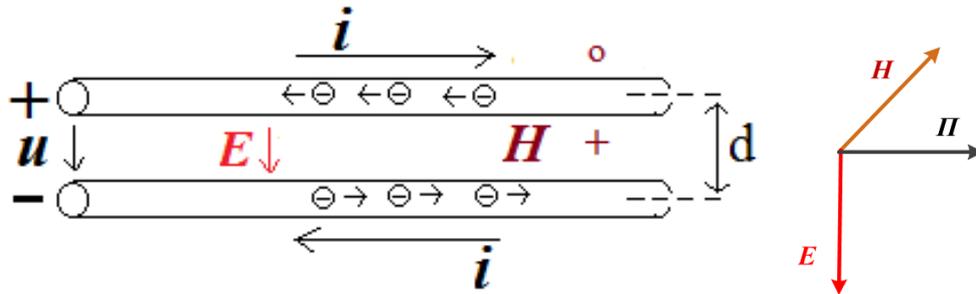
***Основы
инфокоммуникационных
систем***

2016 г.

Физические каналы
Радиоканал

Основные понятия

Электромагнитное колебание - взаимосвязанные колебания электрического (E) и магнитного (H) полей, составляющих единое электромагнитное поле. Скорость движения электромагнитного колебания в вакууме **299 792 458 м/с** (300 000 000 м/с).

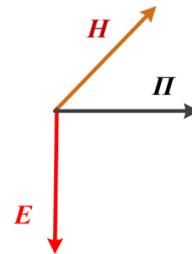
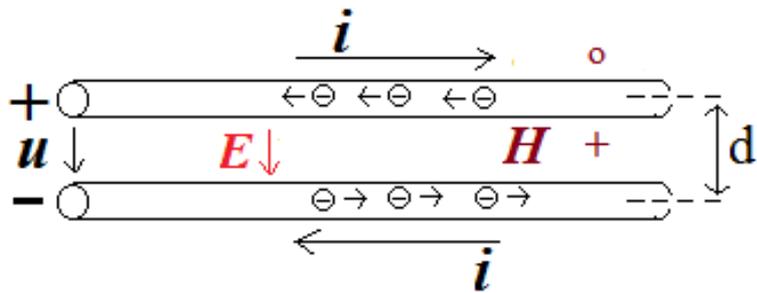


Плотность мощности - Π ;

$$\vec{\Pi} = \vec{E} \times \vec{H} \quad \left\langle \frac{Вт}{м^2} = \frac{В}{м} \cdot \frac{А}{м} \right\rangle;$$

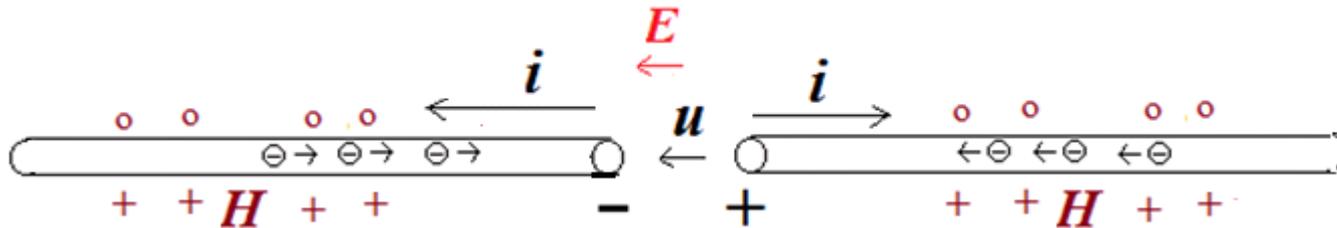
Основные понятия

Электромагнитное колебание - взаимосвязанные колебания электрического (E) и магнитного (H) полей, составляющих единое электромагнитное поле. Скорость движения электромагнитного колебания в вакууме **299 792 458 м/с** (300 000 000 м/с).

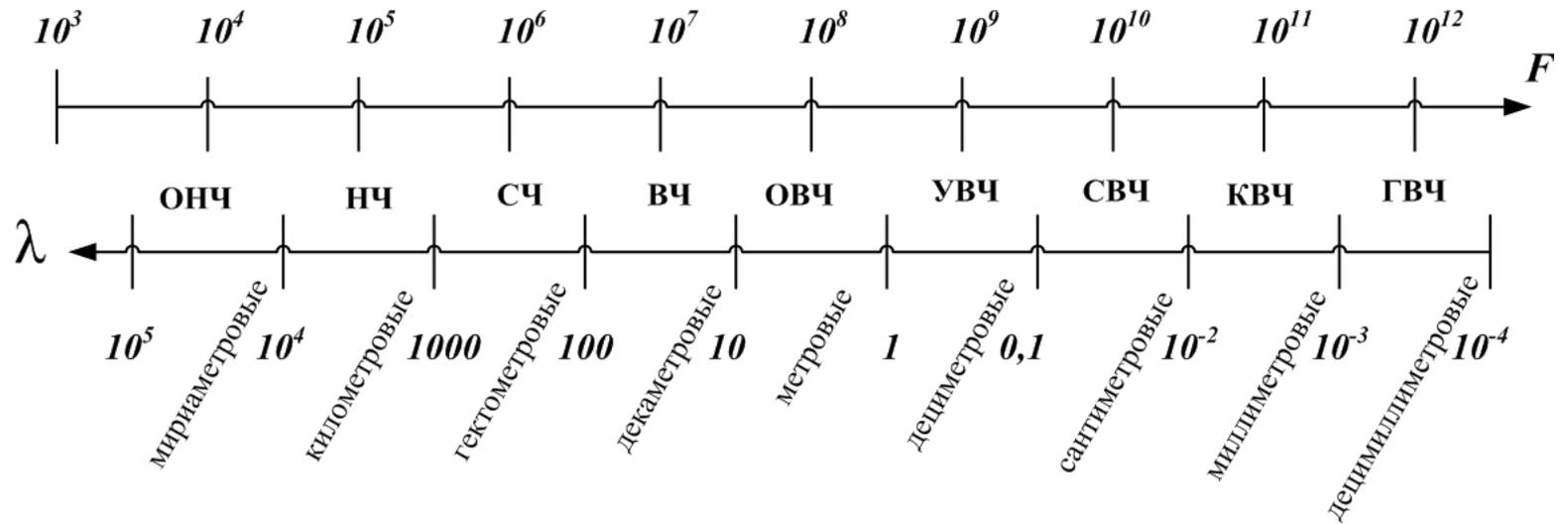


Плотность мощности - Π ;

$$\vec{\Pi} = \vec{E} \times \vec{H} \quad \left\langle \frac{Вт}{м^2} = \frac{В}{м} \cdot \frac{А}{м} \right\rangle;$$

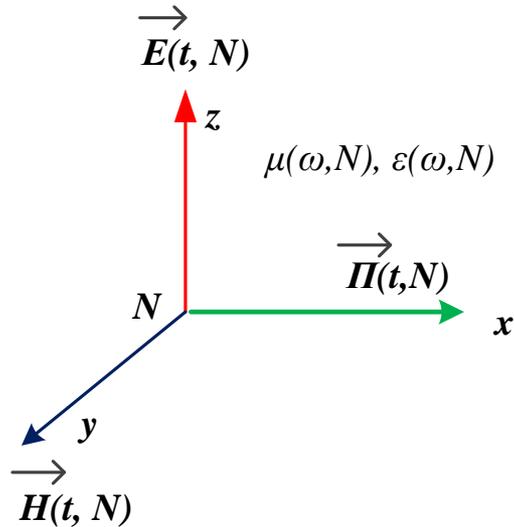


Диапазоны радиоволн



Основные понятия

Электромагнитное поле в любой точке среды N с координатами x_N, y_N, z_N определяется векторными величинами: напряженностью электрической составляющей $\vec{E}(t, N)$ В/м и напряженностью магнитной составляющей $\vec{H}(t, N)$ А/м



$$\vec{\Pi}(t, N) = \vec{E}(t, N) \cdot \vec{H}(t, N) \quad \text{Вт/м}^2$$

Вектор Пойнтинга определяет плотность мгновенной мощности электромагнитного поля в точке N

ОСНОВНЫЕ ПОНЯТИЯ

Показатели среды распространения ЭМВ

Магнитная проницаемость - $\underline{\mu}(\omega, N)$ Гн/м;

Диэлектрическая проницаемость - $\underline{\varepsilon}(\omega, N)$ Ф/м;

Удельная электропроводимость - $\sigma(\omega, N)$ См/м.

Вакуум характеризуется значениями:

$$\underline{\mu}(\omega) = \mu_0 = 4 \cdot \pi \cdot 10^{-7} \text{ Гн/м};$$

$$\underline{\varepsilon}(\omega) = \varepsilon_0 = 10^{-9}/36 \cdot \pi;$$

$$\sigma(\omega) = \sigma_0 = 0,$$

Обобщенная форма комплексной диэлектрической проницаемости

$$\underline{\varepsilon}(\omega) = \varepsilon(\omega) - j \cdot \frac{\sigma(\omega)}{\omega} = \varepsilon(\omega) \cdot \left[1 - j \cdot \frac{\sigma(\omega)}{\omega \cdot \varepsilon(\omega)} \right]$$

Основные понятия

$$\underline{\varepsilon}(\omega) = \varepsilon(\omega) - j \cdot \frac{\sigma(\omega)}{\omega} = \varepsilon(\omega) \cdot \left[1 - j \cdot \frac{\sigma(\omega)}{\omega \cdot \varepsilon(\omega)} \right]$$

$$\underline{\varepsilon}(\omega) = |\underline{\varepsilon}(\omega)| \cdot e^{-j \cdot \delta(\omega)}; \quad |\underline{\varepsilon}(\omega)| = \varepsilon(\omega) \cdot \sqrt{1 + \left[\frac{\sigma(\omega)}{\omega \cdot \varepsilon(\omega)} \right]^2}, \quad \delta(\omega) = \arg \operatorname{tg} \left[\frac{\sigma(\omega)}{\omega \cdot \varepsilon(\omega)} \right]$$

ОСНОВНЫЕ ПОНЯТИЯ

Таблица - Электрофизические параметры сред (частоты 0,1... 1,0 ГГц)

Материал	$\epsilon_{от}$	σ См/м
Бетон	2...10	$(2,5 \dots 3,5) \cdot 10^{-2}$
Асбест	2...4	$2,5 \cdot 10^{-3}$
Кирпич	2,5÷3,0	$(7 \div 8) \cdot 10^{-3}$
Асфальт	3.18	10^{-3}
Сухая земля	4÷7	10^{-3}
Мокрая земля	25÷30	$2 \cdot 10^{-2}$
Морская вода при 20°C	80	4.3
Пресная вода	81	$10^{-2} \div 10^{-3}$

Основные понятия

В теории распространения ЭМВ вводится комплексная функция - $\underline{\gamma}(\omega)$, значение которой принято называть "*постоянной распространения*":

$$\underline{\gamma}^2(\omega) = \omega^2 \cdot \underline{\mu} \cdot \underline{\varepsilon} = \omega^2 \cdot \mu \cdot \varepsilon \cdot [1 - j \cdot \operatorname{tg}(\delta)] = \omega^2 \cdot \frac{\mu \cdot \varepsilon}{\cos(\delta)} \cdot e^{-j\delta} \quad (1/\text{м});$$

Основные понятия

В теории распространения ЭМВ вводится комплексная функция - $\underline{\gamma}(\omega)$, значение которой принято называть "**постоянной распространения**":

$$\underline{\gamma}^2(\omega) = \omega^2 \cdot \underline{\mu} \cdot \underline{\varepsilon} = \omega^2 \cdot \mu \cdot \varepsilon \cdot [1 - j \cdot \operatorname{tg}(\delta)] = \omega^2 \cdot \frac{\mu \cdot \varepsilon}{\cos(\delta)} \cdot e^{-j\delta} \quad (1/M);$$

$$\underline{\gamma}(\omega) = \omega \cdot \sqrt{\frac{\mu \cdot \varepsilon}{\cos(\delta)}} \cdot e^{-j \frac{\delta}{2}} = \alpha - j \cdot \beta \quad (1/M);$$

$$\alpha = \omega \cdot \sqrt{\mu \cdot \varepsilon} \cdot \sqrt{\frac{1 + \cos(\delta)}{2 \cdot \cos(\delta)}} > 0; \quad \beta = \omega \cdot \sqrt{\mu \cdot \varepsilon} \cdot \sqrt{\frac{1 - \cos(\delta)}{2 \cdot \cos(\delta)}} \geq 0.$$

$$V_{эм} = \frac{\omega}{\alpha} = \frac{1}{\sqrt{\mu \cdot \varepsilon}} \cdot \sqrt{\frac{2 \cdot \cos(\delta)}{1 + \cos(\delta)}}$$

$$V_{эм} = \frac{1}{\sqrt{\mu \cdot \varepsilon}} = \frac{3 \cdot 10^8}{\sqrt{\mu_{ом} \cdot \varepsilon_{ом}}} = \frac{3 \cdot 10^8}{\sqrt{\varepsilon_{ом}}}$$

ОСНОВНЫЕ ПОНЯТИЯ

В теории распространения ЭМВ вводится комплексная функция - $\underline{\gamma}(\omega)$, значение которой принято называть "**постоянной распространения**":

$$\underline{\gamma}^2(\omega) = \omega^2 \cdot \underline{\mu} \cdot \underline{\varepsilon} = \omega^2 \cdot \mu \cdot \varepsilon \cdot [1 - j \cdot \operatorname{tg}(\delta)] = \omega^2 \cdot \frac{\mu \cdot \varepsilon}{\cos(\delta)} \cdot e^{-j\delta} \quad (1/М);$$

$$\underline{\gamma}(\omega) = \omega \cdot \sqrt{\frac{\mu \cdot \varepsilon}{\cos(\delta)}} \cdot e^{-j \cdot \frac{\delta}{2}} = \alpha - j \cdot \beta \quad (1/М);$$

$$\alpha = \omega \cdot \sqrt{\mu \cdot \varepsilon} \cdot \sqrt{\frac{1 + \cos(\delta)}{2 \cdot \cos(\delta)}} > 0; \quad \beta = \omega \cdot \sqrt{\mu \cdot \varepsilon} \cdot \sqrt{\frac{1 - \cos(\delta)}{2 \cdot \cos(\delta)}} \geq 0.$$

$$V_{эм} = \frac{\omega}{\alpha} = \frac{1}{\sqrt{\mu \cdot \varepsilon}} \cdot \sqrt{\frac{2 \cdot \cos(\delta)}{1 + \cos(\delta)}}$$

$$V_{эм} = \frac{1}{\sqrt{\mu \cdot \varepsilon}} = \frac{3 \cdot 10^8}{\sqrt{\mu_{ом} \cdot \varepsilon_{ом}}} = \frac{3 \cdot 10^8}{\sqrt{\varepsilon_{ом}}}$$

ОСНОВНЫЕ ПОНЯТИЯ

В теории распространения ЭМВ вводится комплексная функция - $\underline{\gamma}(\omega)$, значение которой принято называть "**постоянной распространения**":

$$\underline{\gamma}^2(\omega) = \omega^2 \cdot \underline{\mu} \cdot \underline{\varepsilon} = \omega^2 \cdot \mu \cdot \varepsilon \cdot [1 - j \cdot \operatorname{tg}(\delta)] = \omega^2 \cdot \frac{\mu \cdot \varepsilon}{\cos(\delta)} \cdot e^{-j\delta} \quad (1/\text{М});$$

$$\underline{\gamma}(\omega) = \omega \cdot \sqrt{\frac{\mu \cdot \varepsilon}{\cos(\delta)}} \cdot e^{-j \frac{\delta}{2}} = \alpha - j \cdot \beta \quad (1/\text{М});$$

$$\alpha = \omega \cdot \sqrt{\mu \cdot \varepsilon} \cdot \sqrt{\frac{1 + \cos(\delta)}{2 \cdot \cos(\delta)}} > 0; \quad \beta = \omega \cdot \sqrt{\mu \cdot \varepsilon} \cdot \sqrt{\frac{1 - \cos(\delta)}{2 \cdot \cos(\delta)}} \geq 0.$$

$$V_{\text{эм}} = \frac{\omega}{\alpha} = \frac{1}{\sqrt{\mu \cdot \varepsilon}} \cdot \sqrt{\frac{2 \cdot \cos(\delta)}{1 + \cos(\delta)}}$$

$$V_{\text{эм}} = \frac{1}{\sqrt{\mu \cdot \varepsilon}} = \frac{3 \cdot 10^8}{\sqrt{\mu_{\text{ом}} \cdot \varepsilon_{\text{ом}}}} = \frac{3 \cdot 10^8}{\sqrt{\varepsilon_{\text{ом}}}}$$

ОСНОВНЫЕ ПОНЯТИЯ

В теории распространения ЭМВ вводится комплексная функция - $\underline{\gamma}(\omega)$, значение которой принято называть "**постоянной распространения**":

$$\underline{\gamma}^2(\omega) = \omega^2 \cdot \underline{\mu} \cdot \underline{\varepsilon} = \omega^2 \cdot \mu \cdot \varepsilon \cdot [1 - j \cdot \operatorname{tg}(\delta)] = \omega^2 \cdot \frac{\mu \cdot \varepsilon}{\cos(\delta)} \cdot e^{-j\delta} \quad (1/\text{М});$$

$$\underline{\gamma}(\omega) = \omega \cdot \sqrt{\frac{\mu \cdot \varepsilon}{\cos(\delta)}} \cdot e^{-j \frac{\delta}{2}} = \alpha - j \cdot \beta \quad (1/\text{М});$$

$$\alpha = \omega \cdot \sqrt{\mu \cdot \varepsilon} \cdot \sqrt{\frac{1 + \cos(\delta)}{2 \cdot \cos(\delta)}} > 0; \quad \beta = \omega \cdot \sqrt{\mu \cdot \varepsilon} \cdot \sqrt{\frac{1 - \cos(\delta)}{2 \cdot \cos(\delta)}} \geq 0.$$

$$V_{\text{эм}} = \frac{\omega}{\alpha} = \frac{1}{\sqrt{\mu \cdot \varepsilon}} \cdot \sqrt{\frac{2 \cdot \cos(\delta)}{1 + \cos(\delta)}}$$

$$V_{\text{эм}} = \frac{1}{\sqrt{\mu \cdot \varepsilon}} = \frac{3 \cdot 10^8}{\sqrt{\mu_{\text{ом}} \cdot \varepsilon_{\text{ом}}}} = \frac{3 \cdot 10^8}{\sqrt{\varepsilon_{\text{ом}}}}$$

ОСНОВНЫЕ ПОНЯТИЯ

Абсолютный показатель преломления среды:

$$n_{эм} = \frac{3 \cdot 10^8}{V_{эм}} = \sqrt{\mu_{ом} \cdot \varepsilon_{ом}} \geq 1$$

ОСНОВНЫЕ ПОНЯТИЯ

Абсолютный показатель преломления среды:

$$n_{эм} = \frac{3 \cdot 10^8}{V_{эм}} = \sqrt{\mu_{ом} \cdot \varepsilon_{ом}} \geq 1$$

Волновое сопротивление среды

$$\underline{Z}_w(\omega) = \sqrt{\frac{\mu(\omega)}{\varepsilon(\omega)}} = \sqrt{\frac{\mu_0}{\varepsilon_0}} \cdot \sqrt{\frac{\mu_{ом}(\omega)}{\varepsilon_{ом}(\omega)} \cdot \cos[\delta(\omega)]} \cdot e^{j\frac{\delta(\omega)}{2}} = 120 \cdot \pi \cdot \sqrt{\frac{\mu_{ом}(\omega)}{\varepsilon_{ом}(\omega)} \cdot \cos[\delta(\omega)]} \cdot e^{j\frac{\delta(\omega)}{2}}, \text{ Ом.}$$

ОСНОВНЫЕ ПОНЯТИЯ

Абсолютный показатель преломления среды:

$$n_{эм} = \frac{3 \cdot 10^8}{V_{эм}} = \sqrt{\mu_{ом} \cdot \varepsilon_{ом}} \geq 1$$

Волновое сопротивление среды

$$\underline{Z}_w(\omega) = \sqrt{\frac{\mu(\omega)}{\varepsilon(\omega)}} = \sqrt{\frac{\mu_0}{\varepsilon_0}} \cdot \sqrt{\frac{\mu_{ом}(\omega)}{\varepsilon_{ом}(\omega)} \cdot \cos[\delta(\omega)]} \cdot e^{j\frac{\delta(\omega)}{2}} = 120 \cdot \pi \cdot \sqrt{\frac{\mu_{ом}(\omega)}{\varepsilon_{ом}(\omega)} \cdot \cos[\delta(\omega)]} \cdot e^{j\frac{\delta(\omega)}{2}}, \text{ Ом.}$$

$$Z_{0,w}(\omega) = \sqrt{\frac{\mu_0}{\varepsilon_0}} = \sqrt{\frac{4 \cdot \pi \cdot 10^{-7}}{\frac{10^{-9}}{36 \cdot \pi}}} = 120 \cdot \pi, \text{ Ом.}$$

ОСНОВНЫЕ ПОНЯТИЯ

Абсолютный показатель преломления среды:

$$n_{эм} = \frac{3 \cdot 10^8}{V_{эм}} = \sqrt{\mu_{ом} \cdot \varepsilon_{ом}} \geq 1$$

Волновое сопротивление среды

$$\underline{Z}_w(\omega) = \sqrt{\frac{\mu(\omega)}{\varepsilon(\omega)}} = \sqrt{\frac{\mu_0}{\varepsilon_0}} \cdot \sqrt{\frac{\mu_{ом}(\omega)}{\varepsilon_{ом}(\omega)} \cdot \cos[\delta(\omega)]} \cdot e^{j\frac{\delta(\omega)}{2}} = 120 \cdot \pi \cdot \sqrt{\frac{\mu_{ом}(\omega)}{\varepsilon_{ом}(\omega)} \cdot \cos[\delta(\omega)]} \cdot e^{j\frac{\delta(\omega)}{2}}, \text{ Ом.}$$

$$Z_{0,w}(\omega) = \sqrt{\frac{\mu_0}{\varepsilon_0}} = \sqrt{\frac{4 \cdot \pi \cdot 10^{-7}}{\frac{10^{-9}}{36 \cdot \pi}}} = 120 \cdot \pi, \text{ Ом.}$$

При $\delta(\omega) \approx 0$ радиоканал не вносит потерь в электромагнитное колебание

$$Z_w \approx \frac{120 \cdot \pi}{n_{эм}} = \frac{Z_{0,w}}{n_{эм}}, \text{ Ом.}$$

Основные понятия

Мнимая часть постоянной распространения – $\gamma(\omega)$, определяет потери мощности колебания при распространении электромагнитного поля.

$$\underline{\gamma}(\omega) = \omega \cdot \sqrt{\frac{\mu \cdot \varepsilon}{\cos(\delta)}} \cdot e^{-j\frac{\delta}{2}} = \alpha - j \cdot \beta \quad ; \quad \beta = \omega \cdot \sqrt{\mu \cdot \varepsilon} \cdot \sqrt{\frac{1 - \cos(\delta)}{2 \cdot \cos(\delta)}} \geq 0.$$

Основные понятия

Мнимая часть постоянной распространения – $\underline{\gamma}(\omega)$, определяет потери мощности колебания при распространении электромагнитного поля.

$$\underline{\gamma}(\omega) = \omega \cdot \sqrt{\frac{\mu \cdot \varepsilon}{\cos(\delta)}} \cdot e^{-j \frac{\delta}{2}} = \alpha - j \cdot \beta \quad ; \quad \beta = \omega \cdot \sqrt{\mu \cdot \varepsilon} \cdot \sqrt{\frac{1 - \cos(\delta)}{2 \cdot \cos(\delta)}} \geq 0.$$

В диэлектрических средах с малыми потерями [$\cos(\delta) \approx 1$]

$$\beta \approx 0,5 \cdot \delta \cdot \omega \cdot \sqrt{\mu \cdot \varepsilon} = 0,5 \cdot Z_w \cdot \sigma \geq 0$$

Основные понятия

Мнимая часть постоянной распространения – $\underline{\gamma}(\omega)$, определяет потери мощности колебания при распространении электромагнитного поля.

$$\underline{\gamma}(\omega) = \omega \cdot \sqrt{\frac{\mu \cdot \varepsilon}{\cos(\delta)}} \cdot e^{-j \frac{\delta}{2}} = \alpha - j \cdot \beta \quad ; \quad \beta = \omega \cdot \sqrt{\mu \cdot \varepsilon} \cdot \sqrt{\frac{1 - \cos(\delta)}{2 \cdot \cos(\delta)}} \geq 0.$$

В диэлектрических средах с малыми потерями [$\cos(\delta) \approx 1$]

$$\beta \approx 0,5 \cdot \delta \cdot \omega \cdot \sqrt{\mu \cdot \varepsilon} = 0,5 \cdot Z_w \cdot \sigma \geq 0$$

Вторичные параметры диэлектрических сред с малыми потерями связаны между собой следующим соотношением

$$\beta \cdot V_{эм} \approx 0,5 \cdot \omega \cdot \delta$$

Основные понятия

Мнимая часть постоянной распространения – $\underline{\gamma}(\omega)$, определяет потери мощности колебания при распространении электромагнитного поля.

$$\underline{\gamma}(\omega) = \omega \cdot \sqrt{\frac{\mu \cdot \varepsilon}{\cos(\delta)}} \cdot e^{-j \frac{\delta}{2}} = \alpha - j \cdot \beta \quad ; \quad \beta = \omega \cdot \sqrt{\mu \cdot \varepsilon} \cdot \sqrt{\frac{1 - \cos(\delta)}{2 \cdot \cos(\delta)}} \geq 0.$$

В диэлектрических средах с малыми потерями [$\cos(\delta) \approx 1$]

$$\beta \approx 0,5 \cdot \delta \cdot \omega \cdot \sqrt{\mu \cdot \varepsilon} = 0,5 \cdot Z_w \cdot \sigma \geq 0$$

Вторичные параметры диэлектрических сред с малыми потерями связаны между собой следующим соотношением

$$\beta \cdot V_{эм} \approx 0,5 \cdot \omega \cdot \delta$$

$$\underline{\gamma}(\omega) = \alpha - j \cdot \beta = \frac{\omega}{V_{эм}} - j \cdot \frac{\omega}{V_{эм}} \cdot \frac{\delta}{2} \quad ;$$

Однородная среда

Однородная среда характеризуется постоянством электрофизических величин в любой точке среды распространения электромагнитных волн $\underline{\mu}(\omega, N) = \underline{\mu}(\omega)$, $\underline{\varepsilon}(\omega, N) = \underline{\varepsilon}(\omega)$.

Однородная среда

Однородная среда характеризуется постоянством электрофизических величин в любой точке среды распространения электромагнитных волн $\underline{\mu}(\omega, N) = \underline{\mu}(\omega)$, $\underline{\varepsilon}(\omega, N) = \underline{\varepsilon}(\omega)$.

Электрическая напряженность поля плоской гармонической электромагнитной волны с частотой - ω , распространяющейся в направлении $\mathbf{r} = \mathbf{x}$, от выбранной начальной точки ($\mathbf{r} = \mathbf{0}$)

$$\underline{E}(t, \omega, r) = \underline{E}(\omega, r) \cdot e^{j \cdot \omega \cdot t}$$

Однородная среда

Однородная среда характеризуется постоянством электрофизических величин в любой точке среды распространения электромагнитных волн $\underline{\mu}(\omega, N) = \underline{\mu}(\omega)$, $\underline{\varepsilon}(\omega, N) = \underline{\varepsilon}(\omega)$.

Электрическая напряженность поля плоской гармонической электромагнитной волны с частотой - ω , распространяющейся в направлении $\mathbf{r} = \mathbf{x}$, от выбранной начальной точки ($\mathbf{r} = \mathbf{0}$)

$$\underline{E}(t, \omega, r) = \underline{E}(\omega, r) \cdot e^{j\omega t}$$

$$\underline{E}(\omega, r) = \underline{E}(\omega, 0) \cdot e^{-j\gamma(\omega)r} = \underline{E}(\omega, 0) \cdot e^{-j\alpha(\omega)r} \cdot e^{-\beta(\omega)r}.$$

Однородная среда

Однородная среда характеризуется постоянством электрофизических величин в любой точке среды распространения электромагнитных волн $\underline{\mu}(\omega, N) = \underline{\mu}(\omega)$, $\underline{\varepsilon}(\omega, N) = \underline{\varepsilon}(\omega)$.

Электрическая напряженность поля плоской гармонической электромагнитной волны с частотой - ω , распространяющейся в направлении $\mathbf{r} = \mathbf{x}$, от выбранной начальной точки ($\mathbf{r} = \mathbf{0}$)

$$\underline{E}(t, \omega, r) = \underline{E}(\omega, r) \cdot e^{j\omega t}$$

$$\underline{E}(\omega, r) = \underline{E}(\omega, 0) \cdot e^{-j\gamma(\omega)r} = \underline{E}(\omega, 0) \cdot e^{-j\alpha(\omega)r} \cdot e^{-\beta(\omega)r}.$$

$$\underline{E}(\omega, r) = \underline{E}(\omega, 0) \cdot e^{-\frac{\omega}{V_{эм}} \frac{\delta}{2} r} \cdot e^{-j \frac{\omega}{V_{эм}} r}$$

Однородная среда

Однородная среда характеризуется постоянством электрофизических величин в любой точке среды распространения электромагнитных волн $\underline{\mu}(\omega, N) = \underline{\mu}(\omega)$, $\underline{\varepsilon}(\omega, N) = \underline{\varepsilon}(\omega)$.

Электрическая напряженность поля плоской гармонической электромагнитной волны с частотой - ω , распространяющейся в направлении $\mathbf{r} = \mathbf{x}$, от выбранной начальной точки ($\mathbf{r} = \mathbf{0}$)

$$\underline{E}(t, \omega, r) = \underline{E}(\omega, r) \cdot e^{j\omega t}$$

$$\underline{E}(\omega, r) = \underline{E}(\omega, 0) \cdot e^{-j\gamma(\omega)r} = \underline{E}(\omega, 0) \cdot e^{-j\alpha(\omega)r} \cdot e^{-\beta(\omega)r}.$$

$$\underline{E}(\omega, r) = \underline{E}(\omega, 0) \cdot e^{-\frac{\omega}{V_{эм}} \frac{\delta}{2} r} \cdot e^{-j \frac{\omega}{V_{эм}} r}$$

$$\underline{E}(t, \omega, r) = \underline{E}(\omega, r) \cdot e^{j\omega t} = \underline{E}_0(\omega, 0) \cdot e^{-\pi \delta \frac{r}{\lambda}} \cdot e^{-j 2 \pi \frac{r}{\lambda}} = \underline{E}(\omega, 0) \cdot e^{-\pi \delta \tau_r} \cdot e^{j 2 \pi (t - \tau_r)}$$

Однородная среда

$$\underline{E}(\omega, r) = \underline{E}(\omega, 0) \cdot e^{-\frac{\omega}{V_{эм}} \frac{\delta}{2} r} \cdot e^{-j \frac{\omega}{V_{эм}} r} = \underline{E}(\omega, 0) \cdot e^{-\pi \delta \frac{r}{\lambda}} \cdot e^{-j \cdot 2 \cdot \pi \cdot \frac{r}{\lambda}}$$

Модуль плотности мощности поля плоской гармонической электромагнитной
ВОЛНЫ

$$P(\omega, r) = E(\omega, r) \cdot H(\omega, r) = \frac{E^2(\omega, r)}{Z_w};$$

Однородная среда

$$\underline{E}(\omega, r) = \underline{E}(\omega, 0) \cdot e^{-\frac{\omega}{V_{эм}} \frac{\delta}{2} r} \cdot e^{-j \frac{\omega}{V_{эм}} r} = \underline{E}(\omega, 0) \cdot e^{-\pi \delta \frac{r}{\lambda}} \cdot e^{-j \cdot 2 \cdot \pi \cdot \frac{r}{\lambda}}$$

Модуль плотности мощности поля плоской гармонической электромагнитной ВОЛНЫ

$$P(\omega, r) = E(\omega, r) \cdot H(\omega, r) = \frac{E^2(\omega, r)}{Z_w};$$

Передаточная функция плотности мощности плоской электромагнитной ВОЛНЫ

$$T_{\Pi}(\omega, r) = \frac{P(\omega, r)}{P(\omega, 0)} = e^{-2\pi \delta \frac{r}{\lambda}}; \quad P(\omega, 0) = \frac{E^2(\omega, r)}{Z_w}$$

Однородная среда

$$\underline{E}(\omega, r) = \underline{E}(\omega, 0) \cdot e^{-\frac{\omega}{V_{эм}} \frac{\delta}{2} r} \cdot e^{-j \frac{\omega}{V_{эм}} r} = \underline{E}(\omega, 0) \cdot e^{-\pi \delta \frac{r}{\lambda}} \cdot e^{-j \cdot 2 \cdot \pi \cdot \frac{r}{\lambda}}$$

Модуль плотности мощности поля плоской гармонической электромагнитной ВОЛНЫ

$$P(\omega, r) = E(\omega, r) \cdot H(\omega, r) = \frac{E^2(\omega, r)}{Z_w};$$

Передаточная функция плотности мощности плоской электромагнитной ВОЛНЫ

$$T_{\Pi}(\omega, r) = \frac{P(\omega, r)}{P(\omega, 0)} = e^{-2\pi \delta \frac{r}{\lambda}}; \quad P(\omega, 0) = \frac{E^2(\omega, r)}{Z_w}$$

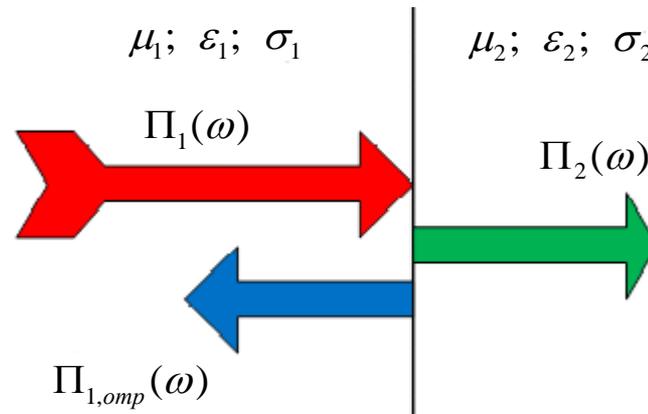
Логарифмическая функция плотности мощности плоской электромагнитной ВОЛНЫ

$$LT_{\Pi}(r_w) = 10 \cdot \lg[T_{\Pi}(r_w)]$$

дБ

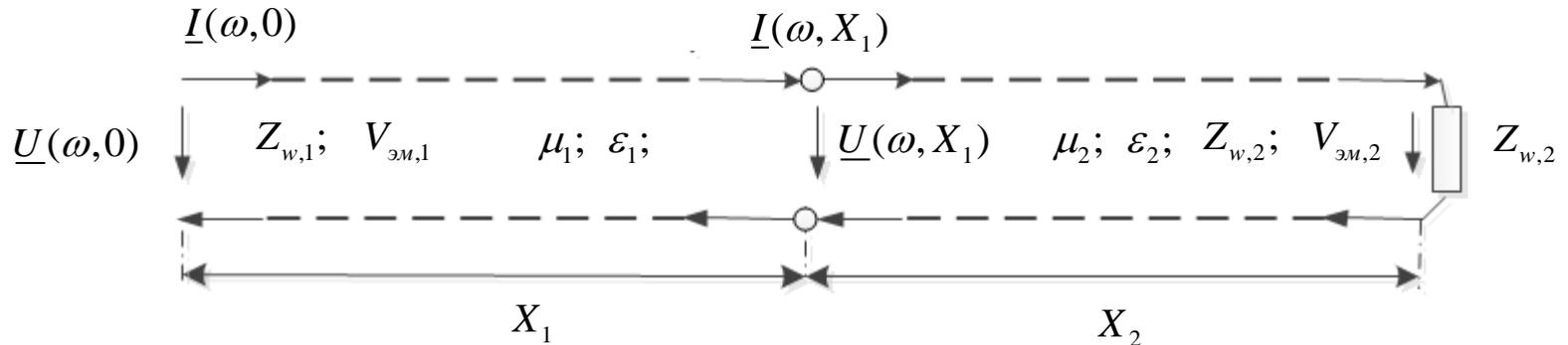
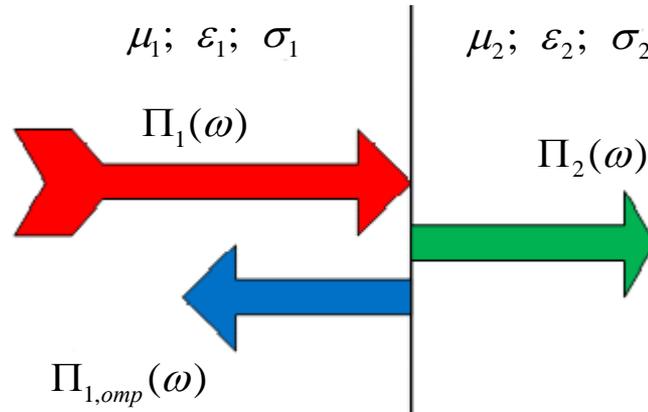
Двухслойная среда

Перпендикулярное падение плоской ЭМВ на границу раздела двух

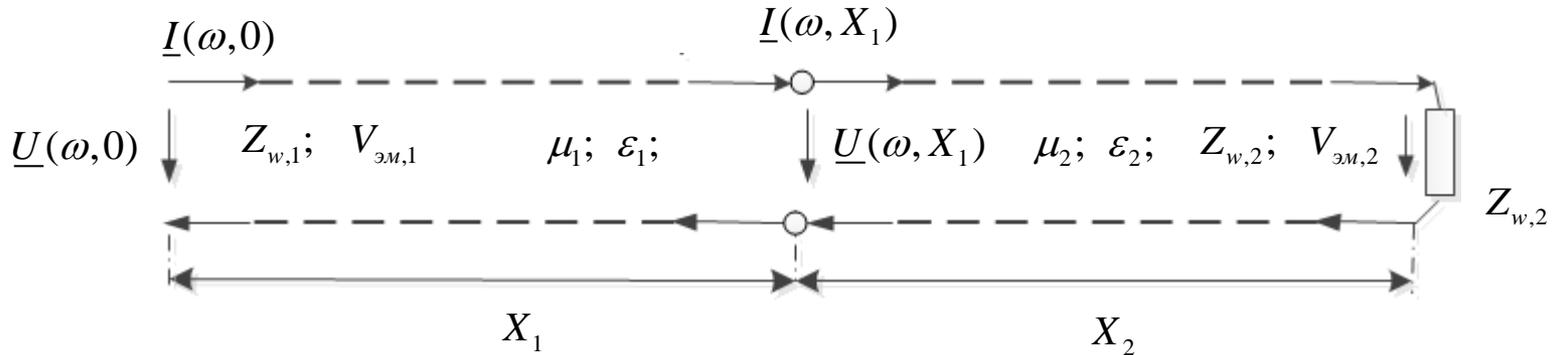


Двухслойная среда

Перпендикулярное падение плоской ЭМВ на границу раздела двух



Двухслойная среда



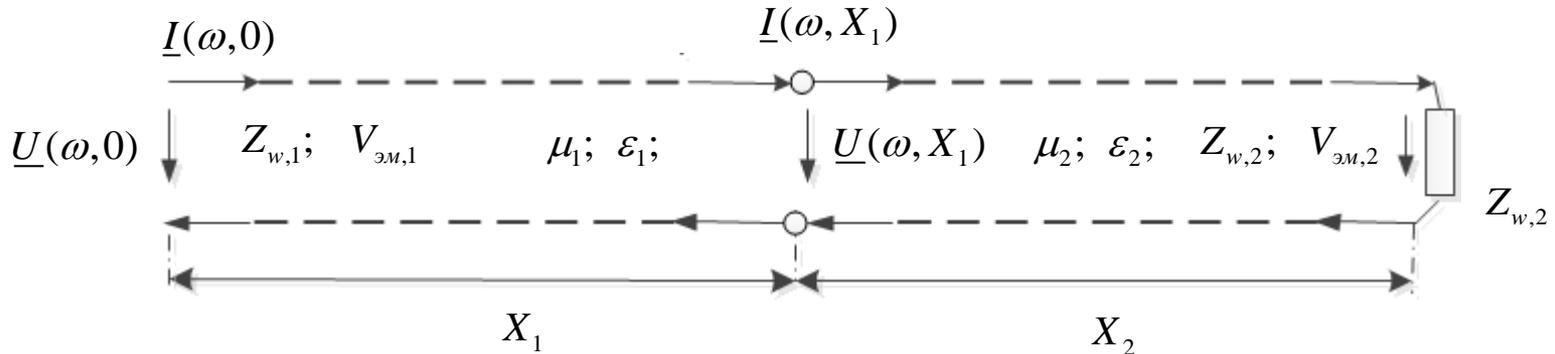
$$\underline{U}(\omega, 0) = \left\{ \cos\left(\frac{\omega}{V_{w,1}} \cdot X_1\right) + j \cdot \frac{Z_{w,1}}{Z_{w,2}} \cdot \sin\left(\frac{\omega}{V_{w,1}} \cdot X_1\right) \right\} \cdot \underline{U}(\omega, X_1);$$

$$\underline{I}(\omega, 0) = \frac{1}{Z_{w,1}} \cdot \left\{ \frac{Z_{w,1}}{Z_{w,2}} \cdot \cos\left(\frac{\omega}{V_{w,1}} \cdot X_1\right) + j \cdot \sin\left(\frac{\omega}{V_{w,1}} \cdot X_1\right) \right\} \cdot \underline{U}(\omega, X_1)$$

$$T_P(\omega, X_1 + X_2) = \frac{P(\omega, X_1 + X_2)}{P(\omega, 0)} = \frac{4 \cdot Z_{w,1} \cdot Z_{w,2}}{(Z_{w,1} + Z_{w,2})^2};$$

$$1 - T_P(\omega, X_1 + X_2) = \frac{(Z_{w,1} - Z_{w,2})^2}{(Z_{w,1} + Z_{w,2})^2};$$

Двухслойная среда



$$T_P(\omega, X_1 + X_2) = \frac{P(\omega, X_1 + X_2)}{P(\omega, 0)} = \frac{4 \cdot Z_{w,1} \cdot Z_{w,2}}{(Z_{w,1} + Z_{w,2})^2};$$

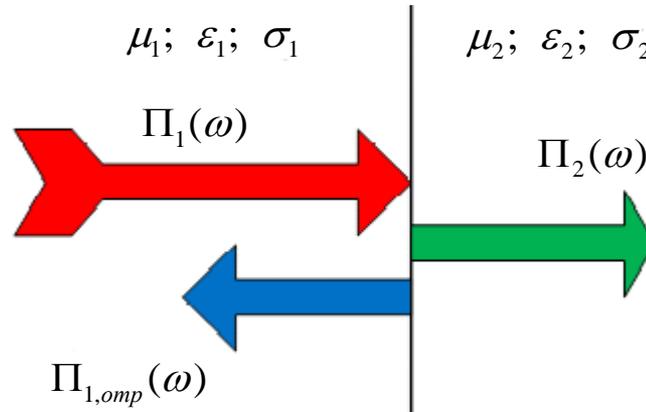
$$1 - T_P(\omega, X_1 + X_2) = \frac{(Z_{w,1} - Z_{w,2})^2}{(Z_{w,1} + Z_{w,2})^2};$$

$$P_{np} = \frac{4 \cdot Z_{w,1} \cdot Z_{w,2}}{(Z_{w,1} + Z_{w,2})^2} \cdot P_1;$$

$$P_{1,omp} = \frac{(Z_{w,1} - Z_{w,2})^2}{(Z_{w,1} + Z_{w,2})^2} \cdot P_1;$$

Двухслойная среда

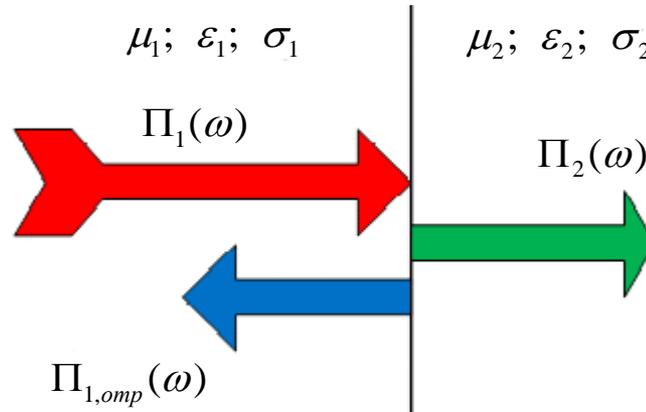
Перпендикулярное падение плоской ЭМВ на границу раздела двух



$$\Pi_2(\omega) = \frac{4 \cdot Z_{w,1} \cdot Z_{w,2}}{(Z_{w,1} + Z_{w,2})^2} \cdot \Pi_1(\omega);$$
$$\Pi_{1,omp}(\omega) = \frac{(Z_{w,1} - Z_{w,2})^2}{(Z_{w,1} + Z_{w,2})^2} \cdot \Pi_1(\omega);$$

Двухслойная среда

Перпендикулярное падение плоской ЭМВ на границу раздела двух



$$\Pi_2(\omega) = \frac{4 \cdot Z_{w,1} \cdot Z_{w,2}}{(Z_{w,1} + Z_{w,2})^2} \cdot \Pi_1(\omega);$$

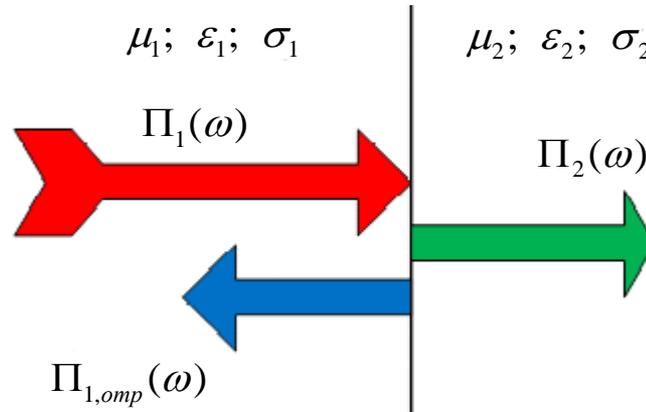
$$\Pi_{1,omp}(\omega) = \frac{(Z_{w,1} - Z_{w,2})^2}{(Z_{w,1} + Z_{w,2})^2} \cdot \Pi_1(\omega);$$

$$\frac{Z_{w,1}}{Z_{w,2}} = \frac{V_{эм,1}}{V_{эм,2}} = \sqrt{\frac{\varepsilon_{ом,2}}{\varepsilon_{ом,1}}} = n_{21}$$

n_{21} - показатель преломления ЭМВ на границе раздела двух сред

Двухслойная среда

Перпендикулярное падение плоской ЭМВ на границу раздела двух



$$\Pi_2(\omega) = \frac{4 \cdot Z_{w,1} \cdot Z_{w,2}}{(Z_{w,1} + Z_{w,2})^2} \cdot \Pi_1(\omega);$$

$$\frac{Z_{w,1}}{Z_{w,2}} = \frac{V_{эм,1}}{V_{эм,2}} = \sqrt{\frac{\epsilon_{ом,2}}{\epsilon_{ом,1}}} = n_{21}$$

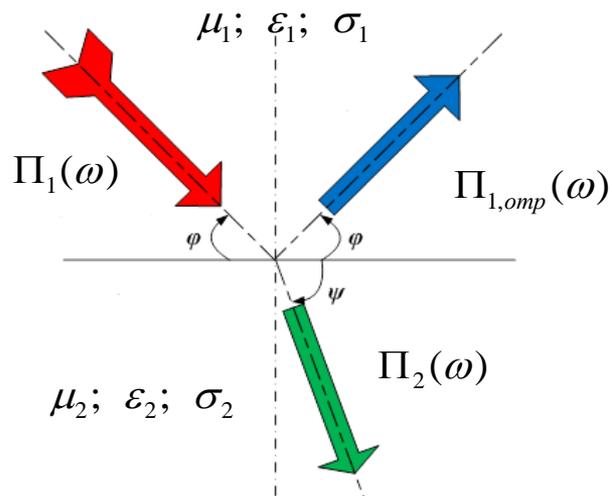
$$\Pi_{1,отр}(\omega) = \frac{(Z_{w,1} - Z_{w,2})^2}{(Z_{w,1} + Z_{w,2})^2} \cdot \Pi_1(\omega);$$

n_{21} - показатель преломления ЭМВ на границе раздела двух сред

$$T_{\Pi,от} = \frac{(n_{21} - 1)^2}{(n_{21} + 1)^2}; \quad T_{\Pi,пр} = \frac{4 \cdot n_{21}}{(n_{21} + 1)^2}$$

Двухслойная среда

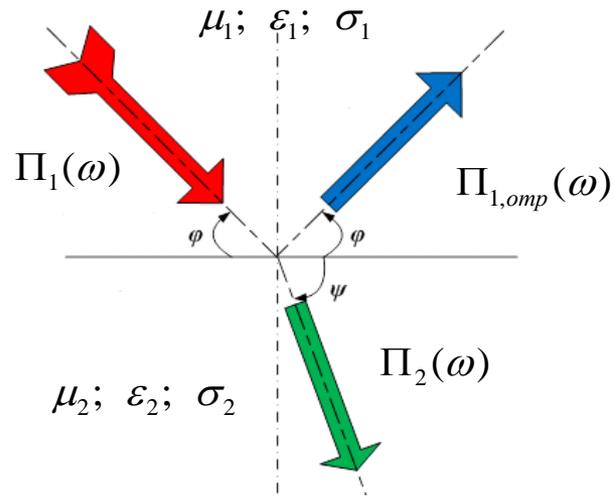
Наклонное падение плоской ЭМВ на границу раздела двух



$$\cos \varphi = n_{21} \cdot \cos \psi;$$

Двухслойная среда

Наклонное падение плоской ЭМВ на границу раздела двух



$$\cos \varphi = n_{21} \cdot \cos \psi;$$

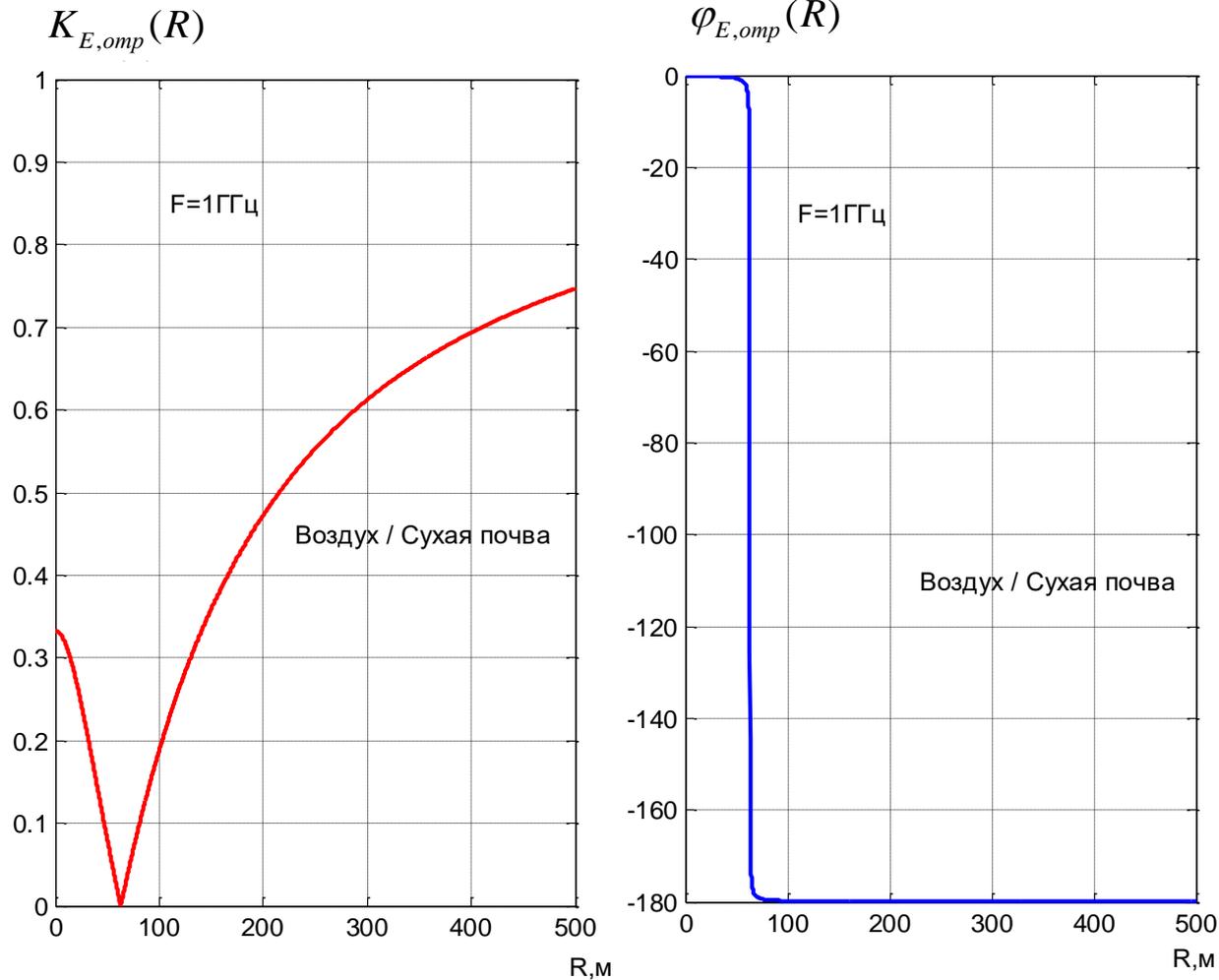
$$K_{\Pi,omp} = \frac{\Pi_{omp}}{\Pi_1} = \frac{n_{21}^2 \cdot \sin \varphi - \sqrt{n_{21}^2 - \cos^2 \varphi}}{n_{21}^2 \cdot \sin \varphi + \sqrt{n_{21}^2 - \cos^2 \varphi}} = \frac{\operatorname{tg}(\varphi - \psi)}{\operatorname{tg}(\varphi + \psi)}$$

Вертикальная поляризация ЭМВ

$$K_{\Pi,omp} = \frac{\Pi_{omp}}{\Pi_1} = \frac{n_{21} \cdot \sin \psi - \sin \varphi}{n_{21} \cdot \sin \psi + \sin \varphi} = -\frac{\sin(\varphi - \psi)}{\sin(\varphi + \psi)}$$

Горизонтальная поляризация ЭМВ

Двухслойная среда

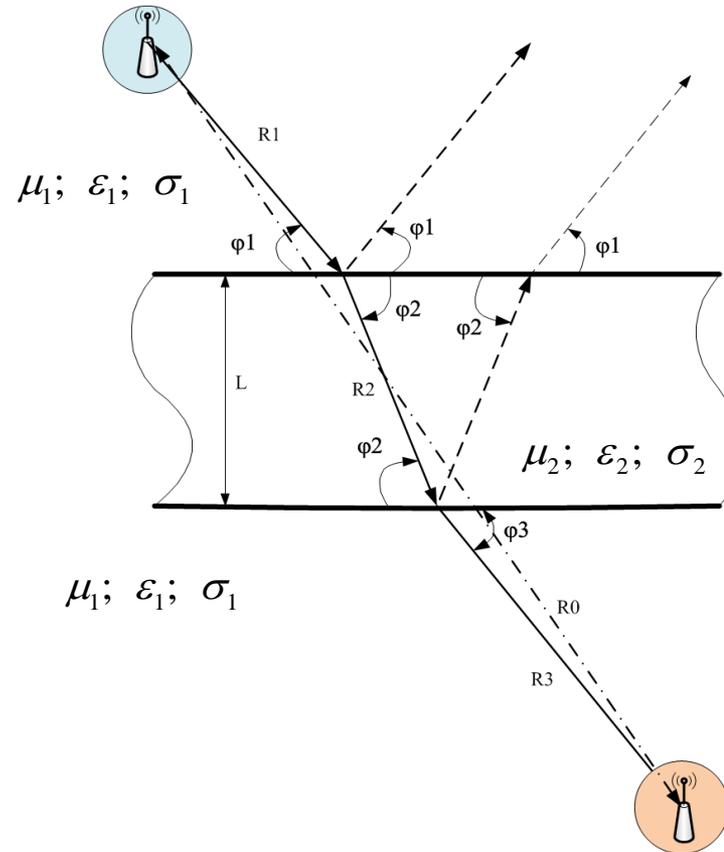


$$\mu_1=1; \varepsilon_1=1; \sigma_1=10^{-6}$$

$$\mu_2=1; \varepsilon_2=4; \sigma_2=10^{-3}$$

Высоты антенн:
передающей - 30
метров;
приёмной - 1,5 метра.

Трёхслойная среда

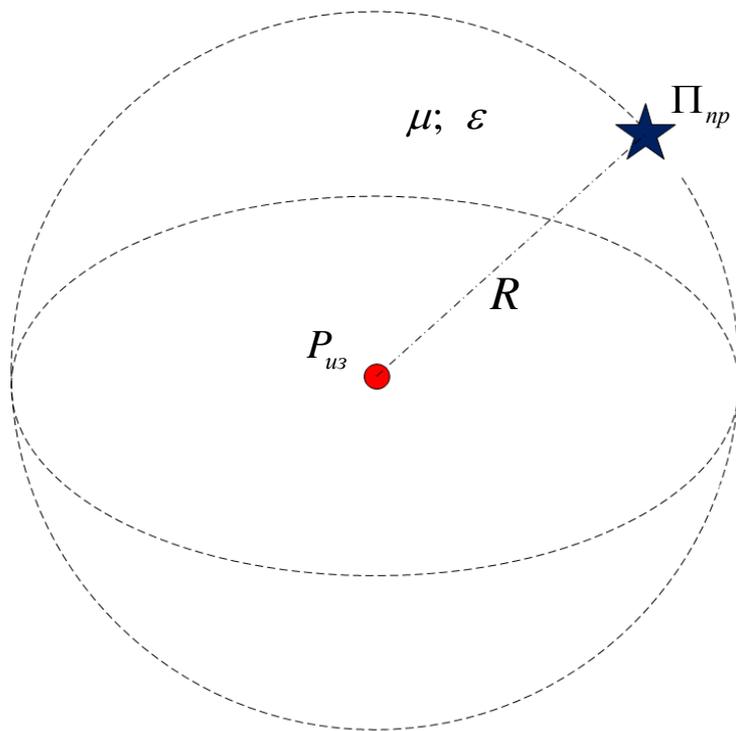


Трёхслойная среда

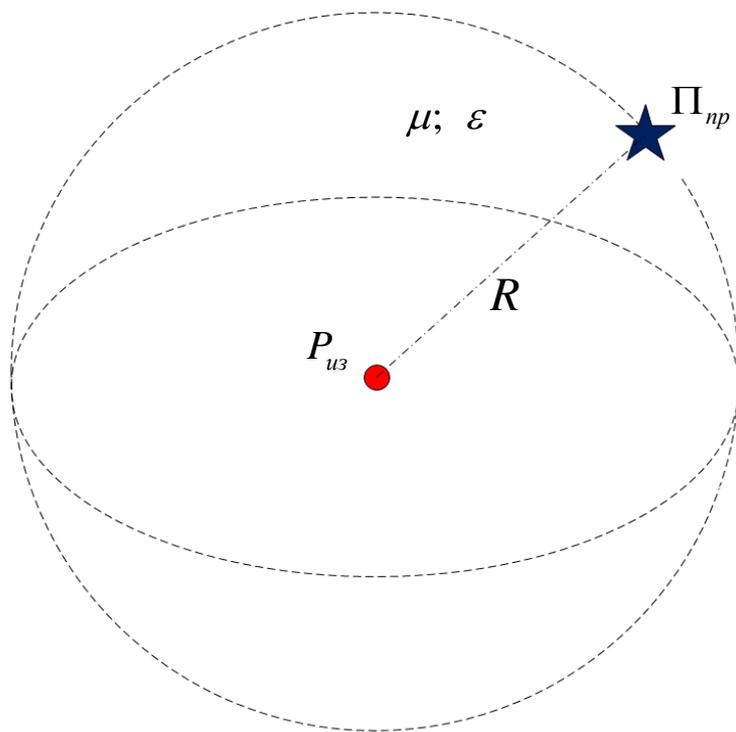
Таблица - Потери плотности мощности ЭМВ в элементах конструкций

Наименование материала или конструкции	Толщина, см	Затухание (дБм) на частоте		
		3,0 ГГц	10,0 ГГц	37,5 ГГц
кирпич	12	15	15	15
штукатурка	1,8	-	8	12
стекло	0,28	-	2	2
доска	5,0	8,4	-	-
фанера	0,4	-	1	2
древесностружечная плита	1,8	3,2	20,5	-
шлакобетонная стена	46	14,5	21	-
капитальная стена здания	70	16	12	-
оштукатуренная стена	15	8	22	-
межэтажная перегородка	80	20	13	-

Сферическая ЭМВ в однородной среде без потерь

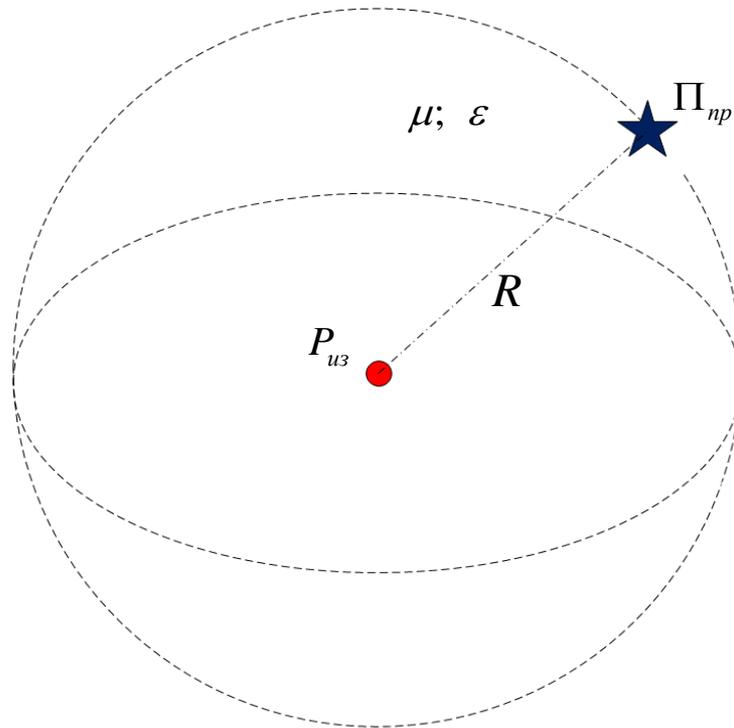


Сферическая ЭМВ в однородной среде без потерь



$$\Pi_{np} = \frac{P_{из}}{4 \cdot \pi \cdot R^2} \left\langle \frac{Bm}{M^2} \right\rangle;$$

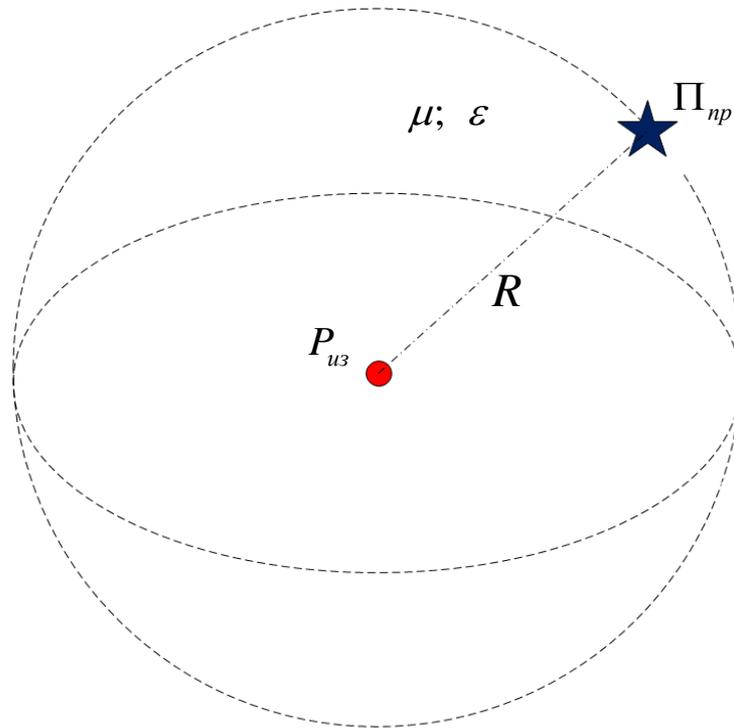
Сферическая ЭМВ в однородной среде без потерь



$$\Pi_{np} = \frac{P_{из}}{4 \cdot \pi \cdot R^2} \left\langle \frac{Bm}{M^2} \right\rangle;$$

$$\Pi_{np} = E_{np} \cdot H_{np};$$

Сферическая ЭМВ в однородной среде без потерь

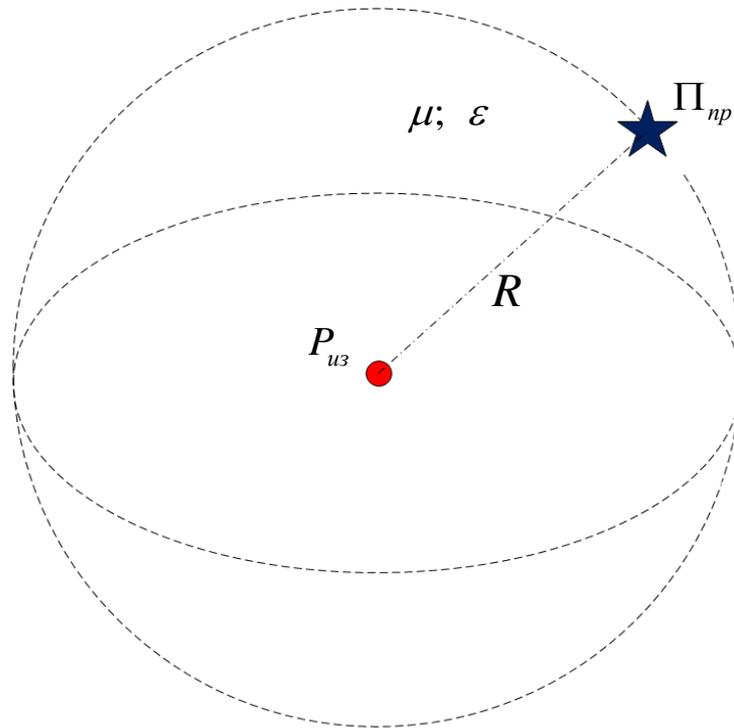


$$\Pi_{нр} = \frac{P_{из}}{4 \cdot \pi \cdot R^2} \left\langle \frac{Bm}{M^2} \right\rangle;$$

$$\Pi_{нр} = E_{нр} \cdot H_{нр};$$

$$\Pi_{нр} = \frac{E_{нр}^2}{Z_w};$$

Сферическая ЭМВ в однородной среде без потерь



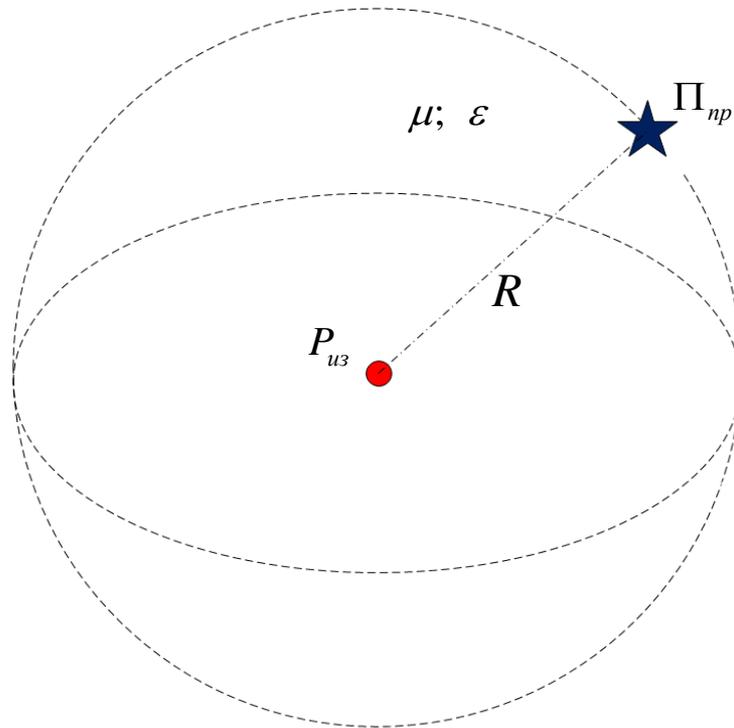
$$\Pi_{np} = \frac{P_{из}}{4 \cdot \pi \cdot R^2} \left\langle \frac{Bm}{M^2} \right\rangle;$$

$$\Pi_{np} = E_{np} \cdot H_{np};$$

$$\Pi_{np} = \frac{E_{np}^2}{Z_w};$$

$$Z_w \approx \frac{120 \cdot \pi}{n_{эм}} = \frac{Z_{0,w}}{n_{эм}}, \text{ Ом.}$$

Сферическая ЭМВ в однородной среде без потерь



$$\Pi_{нр} = \frac{P_{из}}{4 \cdot \pi \cdot R^2} \left\langle \frac{Bm}{M^2} \right\rangle;$$

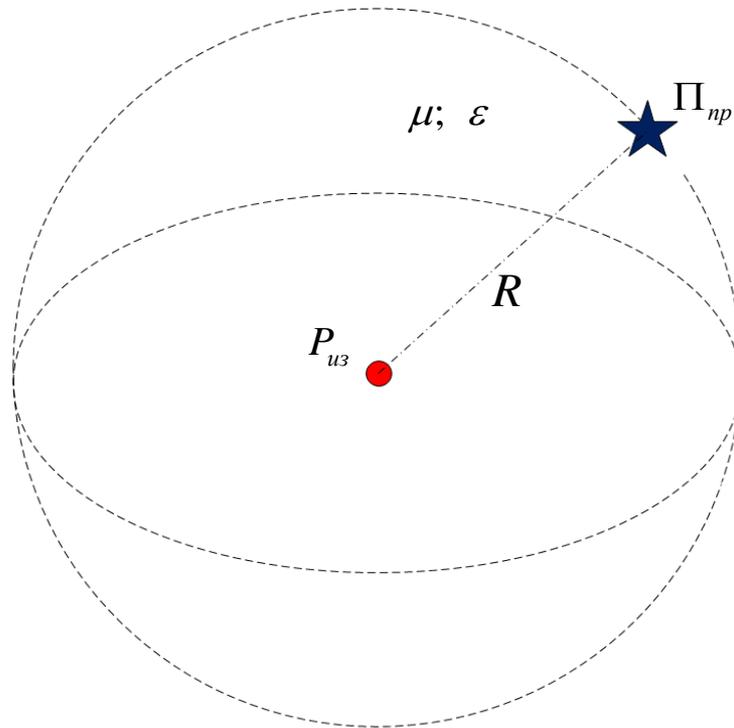
$$\Pi_{нр} = E_{нр} \cdot H_{нр};$$

$$\Pi_{нр} = \frac{E_{нр}^2}{Z_w};$$

$$Z_w \approx \frac{120 \cdot \pi}{n_{эм}} = \frac{Z_{0,w}}{n_{эм}}, \text{ Ом.}$$

$$n_{эм} = \frac{3 \cdot 10^8}{V_{эм}} = \sqrt{\mu_{ом} \cdot \epsilon_{ом}} \geq 1$$

Сферическая ЭМВ в однородной среде без потерь



$$\Pi_{np} = \frac{P_{uz}}{4 \cdot \pi \cdot R^2} \left\langle \frac{Bm}{M^2} \right\rangle;$$

$$\Pi_{np} = E_{np} \cdot H_{np};$$

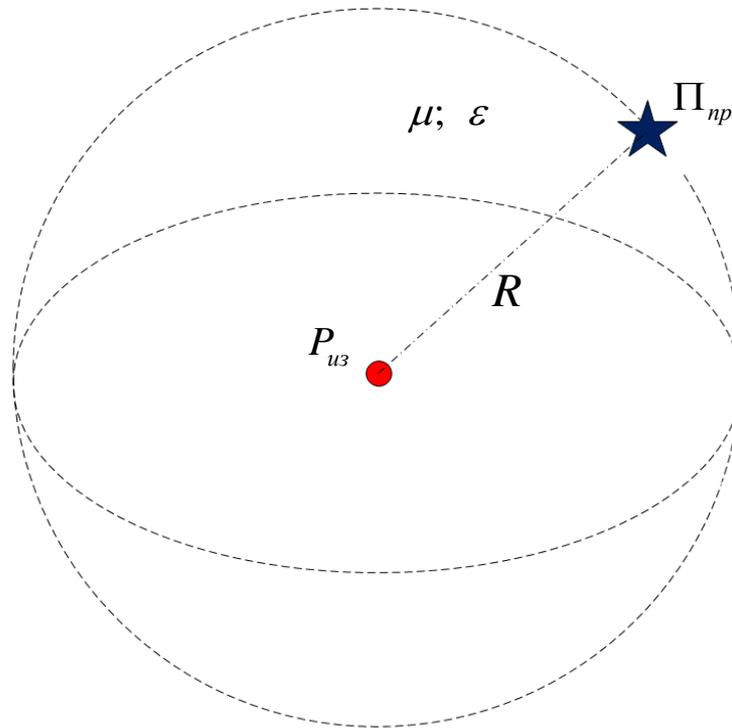
$$\Pi_{np} = \frac{E_{np}^2}{Z_w};$$

$$Z_w \approx \frac{120 \cdot \pi}{n_{эм}} = \frac{Z_{0,w}}{n_{эм}}, \text{ Ом.}$$

$$n_{эм} = \frac{3 \cdot 10^8}{V_{эм}} = \sqrt{\mu_{om} \cdot \epsilon_{om}} \geq 1$$

$$\frac{P_{uz}}{4 \cdot \pi \cdot R^2} = \frac{E_{np}^2}{Z_w};$$

Сферическая ЭМВ в однородной среде без потерь



$$\Pi_{np} = \frac{P_{uz}}{4 \cdot \pi \cdot R^2} \left\langle \frac{Вт}{м^2} \right\rangle;$$

$$\Pi_{np} = E_{np} \cdot H_{np};$$

$$\Pi_{np} = \frac{E_{np}^2}{Z_w};$$

$$Z_w \approx \frac{120 \cdot \pi}{n_{эм}} = \frac{Z_{0.w}}{n_{эм}}, \text{ Ом.}$$

$$n_{эм} = \frac{3 \cdot 10^8}{V_{эм}} = \sqrt{\mu_{ом} \cdot \epsilon_{ом}} \geq 1$$

$$\frac{P_{uz}}{4 \cdot \pi \cdot R^2} = \frac{E_{np}^2}{Z_w};$$

$$E_{np} = \sqrt{\frac{P_{uz} \cdot 120 \cdot \pi}{4 \cdot \pi \cdot R^2 \cdot n_{эм}}} = \frac{1}{R} \cdot \sqrt{\frac{30 \cdot P_{uz}}{n_{эм}}}$$

Сферическая ЭМВ в однородной среде без потерь

Если считать источник излучения точечным, расположенным в точке $r = 0$, то плотность его мощности должна быть бесконечной. На расстоянии $r = l$ плотность мощности становится конечной и равной

$$\Pi_1 = \frac{P_{uz}}{4 \cdot \pi \cdot l^2} \left\langle \frac{Wm}{M^2} \right\rangle;$$

Сферическая ЭМВ в однородной среде без потерь

Если считать источник излучения точечным, расположенным в точке $r = 0$, то плотность его мощности должна быть бесконечной. На расстоянии $r = l$ плотность мощности становится конечной и равной

$$\Pi_1 = \frac{P_{uz}}{4 \cdot \pi \cdot l^2} \left\langle \frac{Bm}{m^2} \right\rangle;$$

Передаточная функция плотности мощности

$$T_{\Pi}(r) = \frac{\Pi(r)}{\Pi_1} = \frac{1}{r^2}$$

Сферическая ЭМВ в однородной среде без потерь

Если считать источник излучения точечным, расположенным в точке $r = 0$, то плотность его мощности должна быть бесконечной. На расстоянии $r = l$ плотность мощности становится конечной и равной

$$P_1 = \frac{P_{uz}}{4 \cdot \pi \cdot l^2} \left\langle \frac{Вт}{м^2} \right\rangle;$$

Передаточная функция плотности мощности

$$T_{\Pi}(r) = \frac{P(r)}{P_1} = \frac{1}{r^2}$$

Логарифмическая функция затухания плотности мощности

$$LP(r) = -10 \cdot \lg[T_{\Pi}(r)] = 20 \lg(r); \quad \partial Бм$$

Сферическая ЭМВ в однородной среде с потерями

Логарифмическая функция затухания плотности мощности в среде с малыми потерями

$$LP(\omega, r) = -10 \cdot \lg[T_{\Pi}(r)] = 20 \lg(r) + 1636 \cdot \frac{\sigma(\omega)}{n_{\text{эм}}} \cdot r; \quad \text{дБм}$$

Сферическая ЭМВ в однородной среде с потерями

Логарифмическая функция затухания плотности мощности в среде с малыми потерями

$$LP(\omega, r) = -10 \cdot \lg[T_{\Pi}(r)] = 20 \lg(r) + 1636 \cdot \frac{\sigma(\omega)}{n_{эм}} \cdot r; \quad \text{дБм}$$

Мощность принимаемых сигналов принято оценивать с использованием понятия "**эффективной площади**" приёмной антенны - $S_{эф}$

$$P(r) = \Pi_{эм}(r) \cdot S_{эф}$$

Сферическая ЭМВ в однородной среде с потерями

Логарифмическая функция затухания плотности мощности в среде с малыми потерями

$$LP(\omega, r) = -10 \cdot \lg[T_{\Pi}(r)] = 20 \lg(r) + 1636 \cdot \frac{\sigma(\omega)}{n_{эм}} \cdot r; \quad \text{дБм}$$

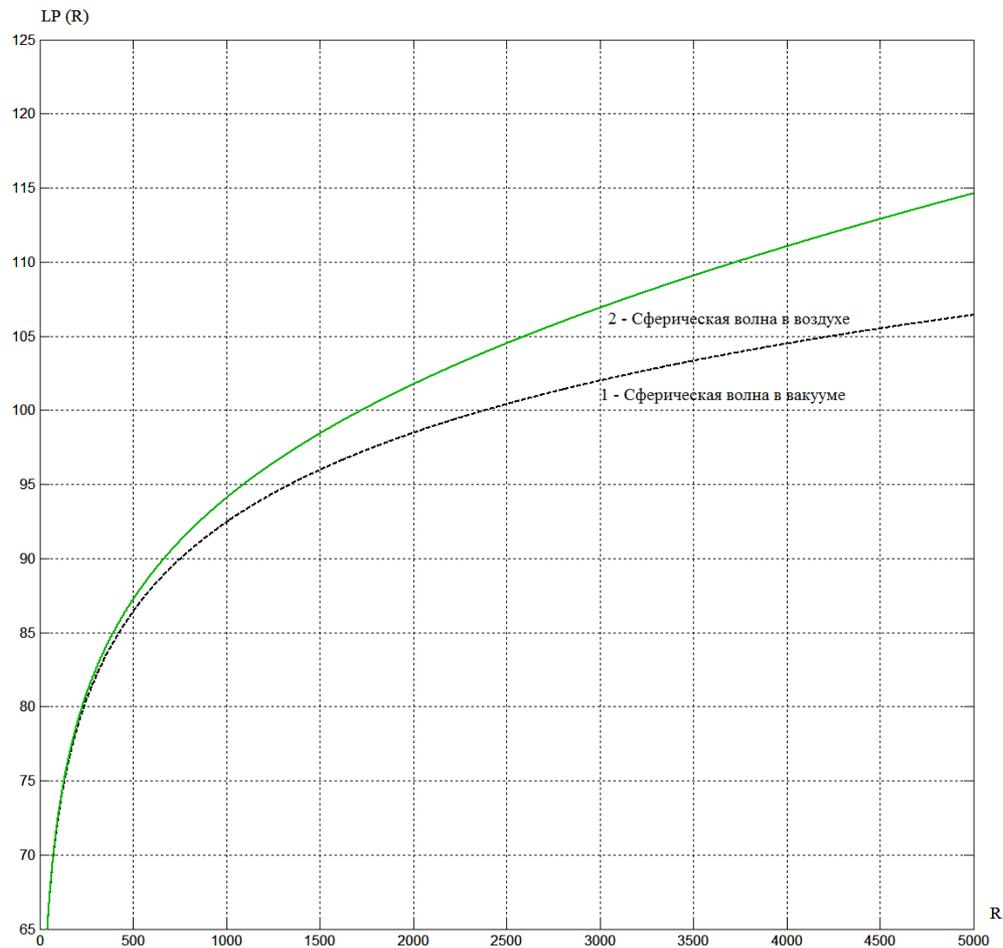
Мощность принимаемых сигналов принято оценивать с использованием понятия "**эффективной площади**" приёмной антенны - $S_{эф}$

$$P(r) = \Pi_{эм}(r) \cdot S_{эф}$$

В теоретической электродинамике принято определять в качестве базовой эффективную площадь антенны соотношением

$$S_{эф} = \frac{\lambda^2}{4\pi} = \frac{V_{эм}^2}{4\pi \cdot f^2} = \frac{V_{эм}^2 \cdot 4 \cdot \pi^2}{4\pi \cdot \omega^2} = \pi \cdot \frac{V_{эм}^2}{\omega^2} = S_{эф}(\omega)$$

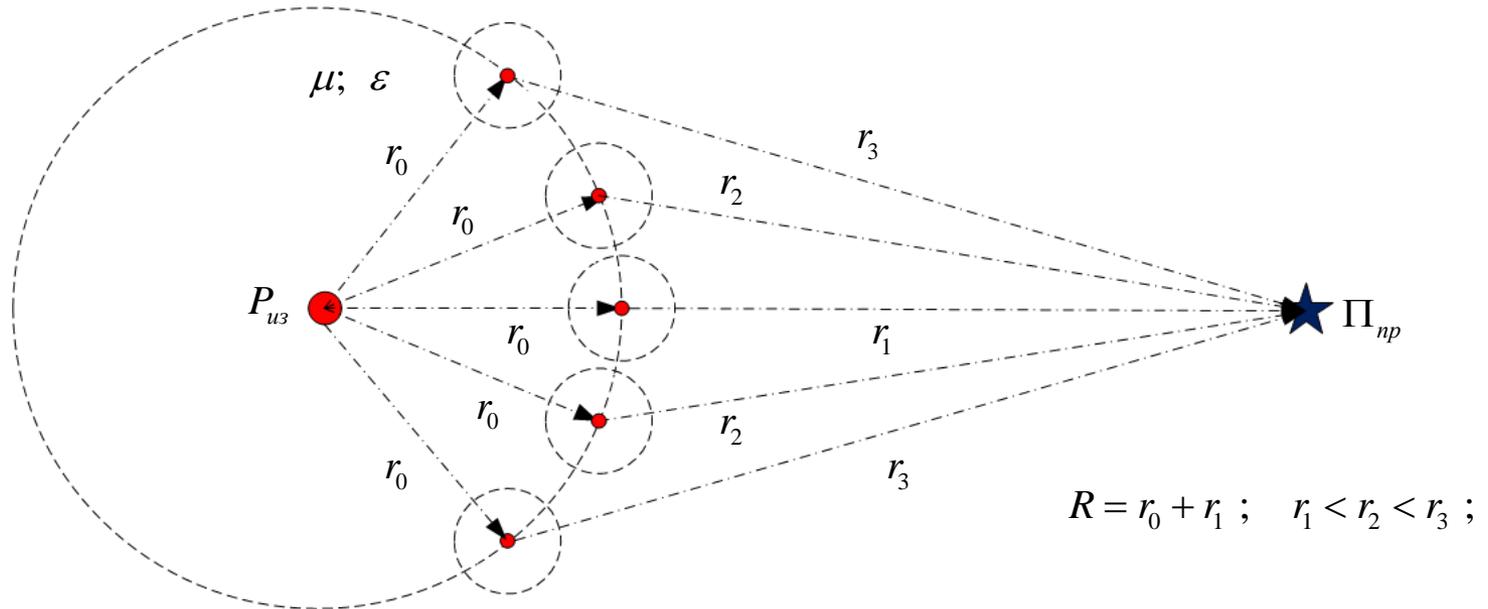
Сферическая ЭМВ в однородной среде с потерями



$F=1$ ГГц

Принцип Гюйгенса

Каждая точка распространяющейся ЭМВ является источником новой сферической волны

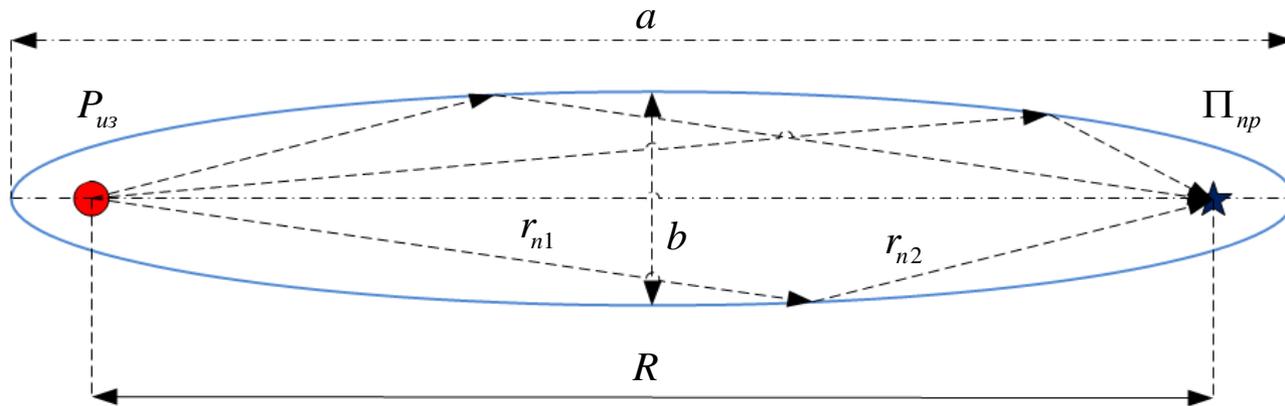


$$\underline{E}(\omega, R) = \sum_{n=1}^N \underline{E}[\omega, (r_0 + r_n)] = \sum_{n=1}^N \underline{E}_0(\omega, 0) \cdot e^{-j \cdot 2 \cdot \pi \cdot \frac{r_0 + r_n}{\lambda}}$$

$$\psi_n = -2 \cdot \pi \cdot \frac{r_0 + r_n}{\lambda} ;$$

Результирующее электромагнитное поле в выбранной точке приёма сигналов будет определяться интерференцией ЭМВ

Зона Френеля

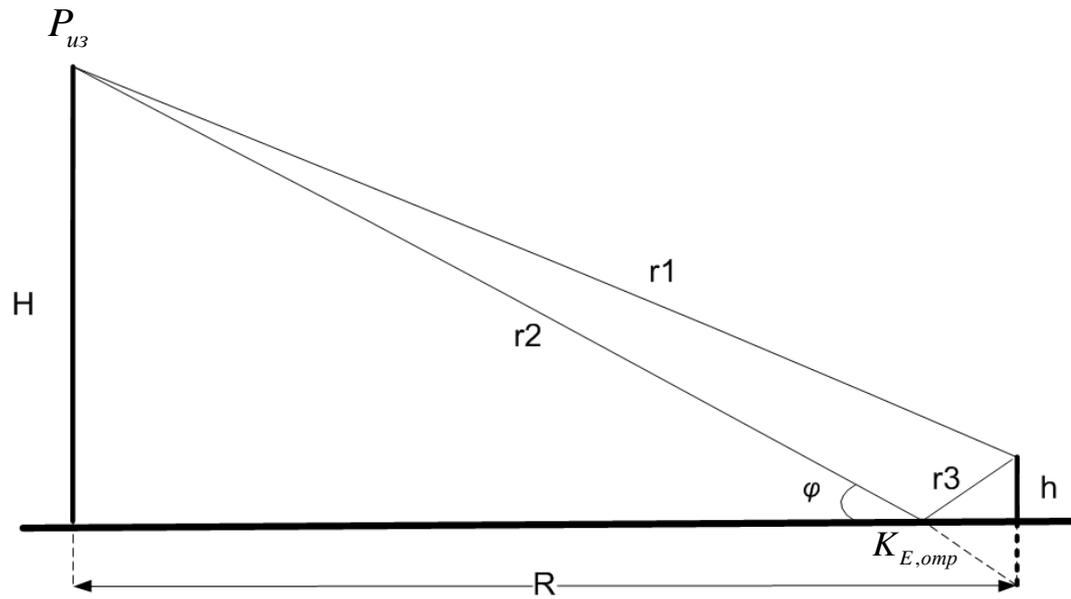


$a = r_{n1} + r_{n2}$; - большой диаметр эллипсоида вращения

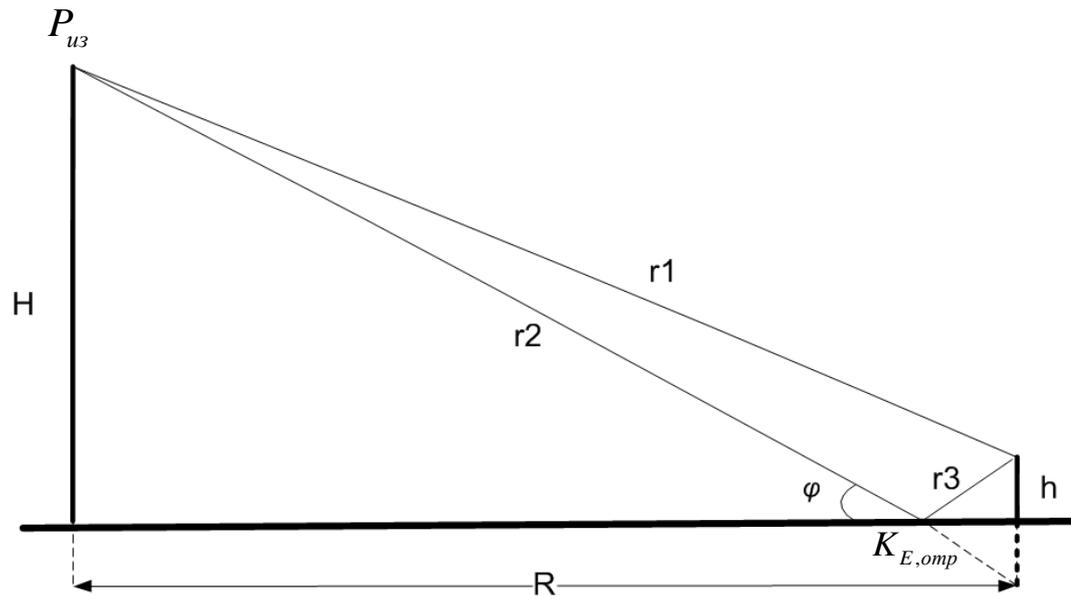
$b = \sqrt{\lambda \cdot R}$; - малый диаметр эллипсоида вращения

$$r_{n1} + r_{n2} = a = const; \quad \psi_n = -2 \cdot \pi \cdot \frac{a}{\lambda} = const$$

Двулучевая модель радиоканала

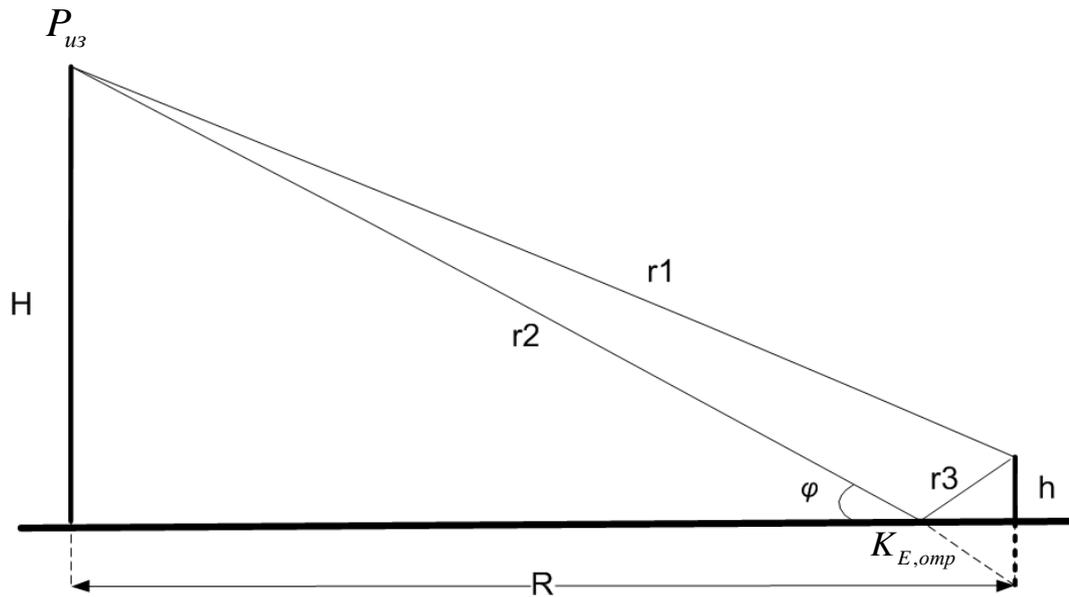


Двулучевая модель радиоканала



$$r_1 = \sqrt{R^2 + (H - h)^2};$$

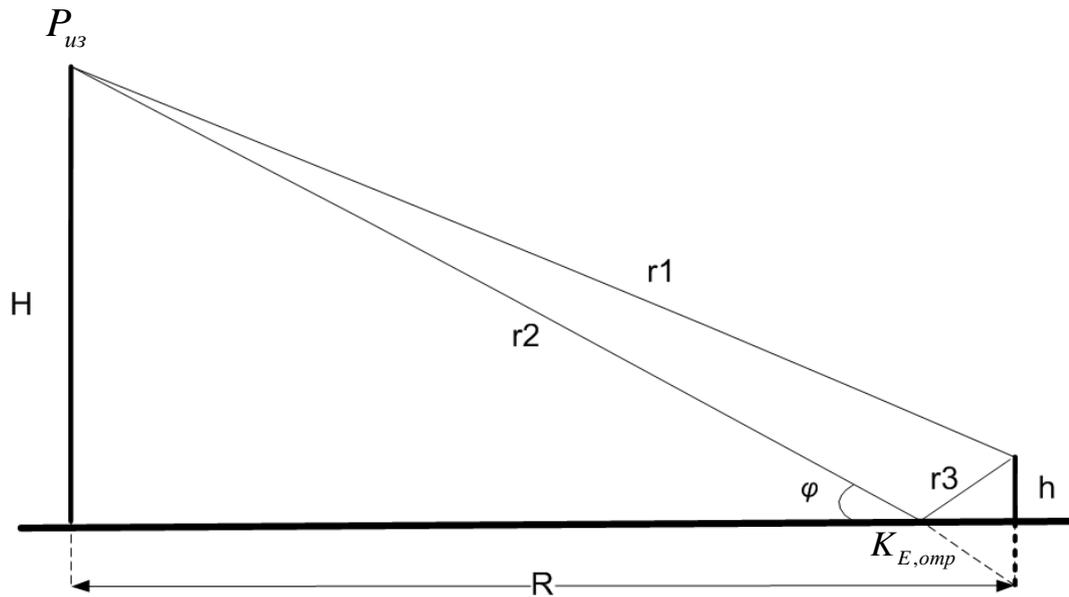
Двулучевая модель радиоканала



$$r1 = \sqrt{R^2 + (H - h)^2};$$

$$r2 + r3 = \sqrt{R^2 + (H + h)^2};$$

Двулучевая модель радиоканала

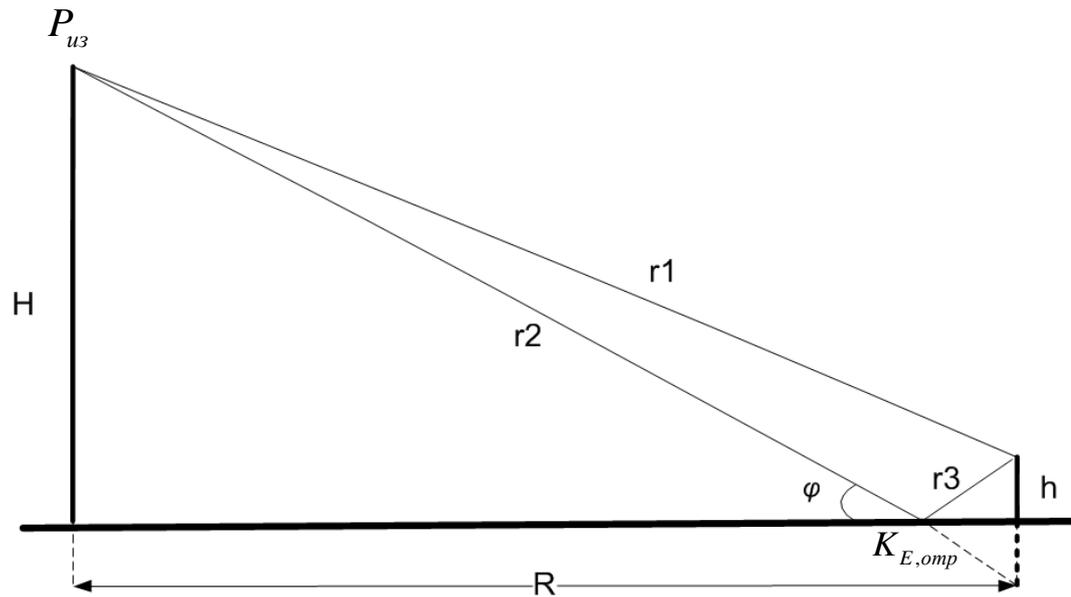


$$r_1 = \sqrt{R^2 + (H - h)^2};$$

$$r_2 + r_3 = \sqrt{R^2 + (H + h)^2};$$

$$\varphi = \arctg\left(\frac{H + h}{R}\right);$$

Двулучевая модель радиоканала



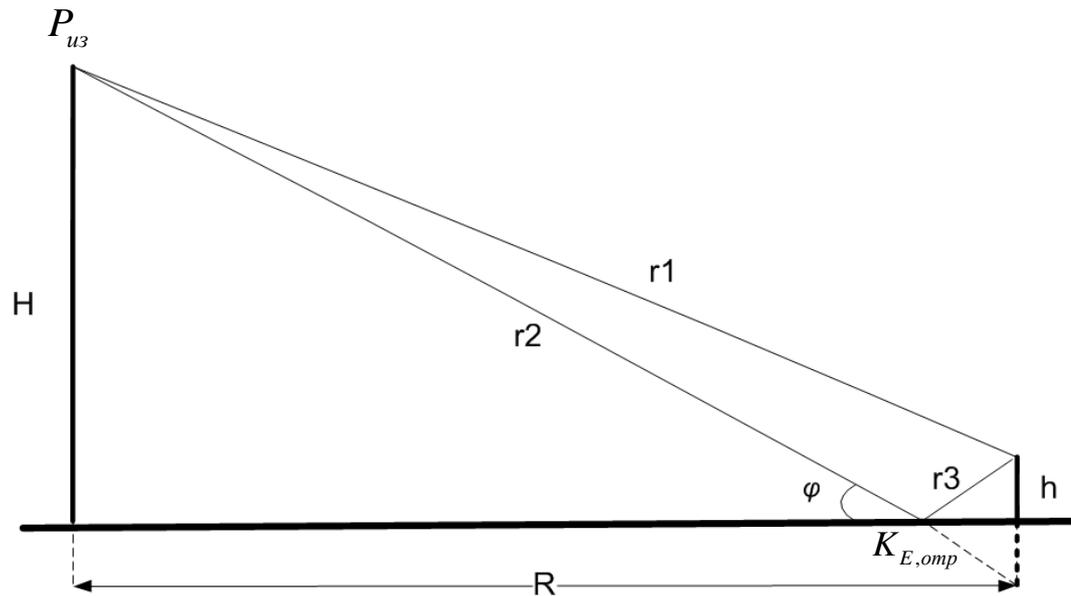
$$r1 = \sqrt{R^2 + (H - h)^2};$$

$$r2 + r3 = \sqrt{R^2 + (H + h)^2};$$

$$\varphi = \arctg\left(\frac{H + h}{R}\right);$$

$$\Delta r = r2 + r3 - r1$$

Двулучевая модель радиоканала



$$r_1 = \sqrt{R^2 + (H - h)^2};$$

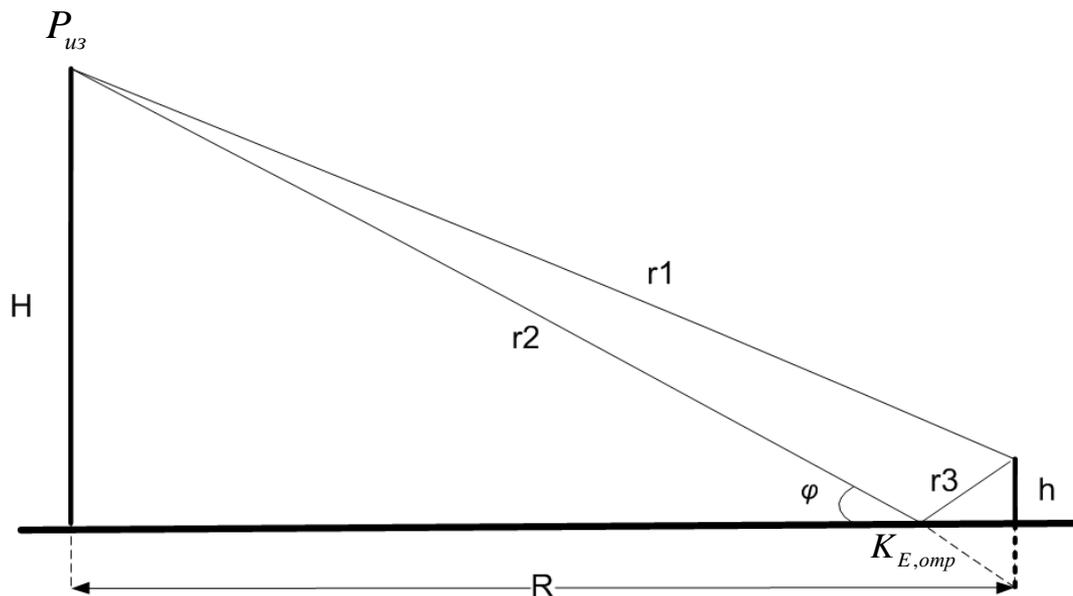
$$r_2 + r_3 = \sqrt{R^2 + (H + h)^2};$$

$$\varphi = \arctg\left(\frac{H + h}{R}\right);$$

$$\Delta r = r_2 + r_3 - r_1$$

$$\underline{E}(\omega, r_1) = \underline{E}(\omega, 0) \cdot e^{-j \frac{\omega}{V_{эм}} \cdot r_1}; \text{ при } \delta = 0;$$

Двулучевая модель радиоканала



$$r_1 = \sqrt{R^2 + (H - h)^2};$$

$$r_2 + r_3 = \sqrt{R^2 + (H + h)^2};$$

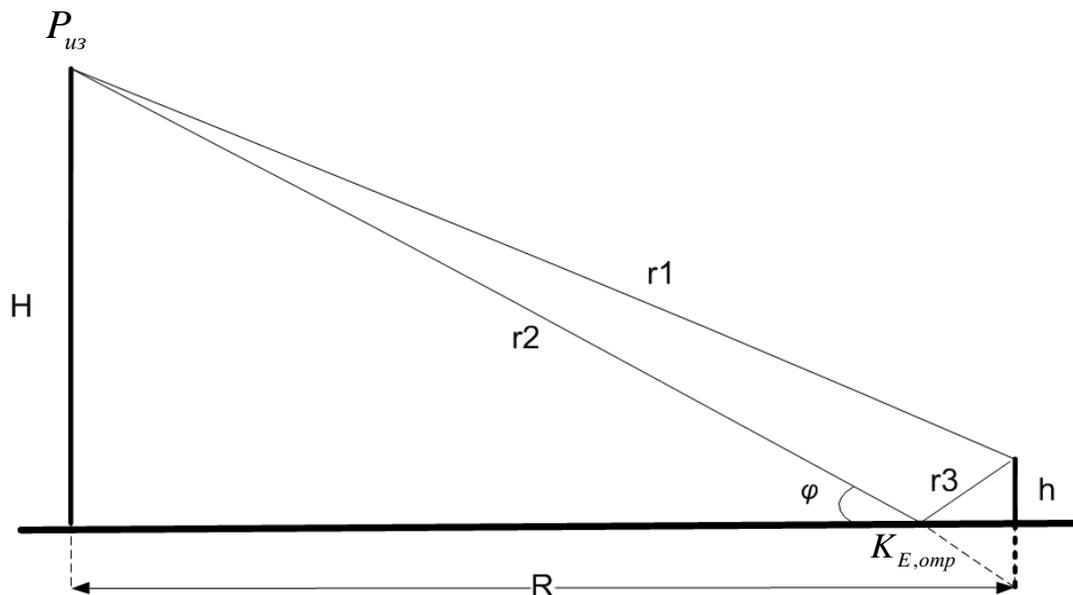
$$\varphi = \arctg\left(\frac{H + h}{R}\right);$$

$$\Delta r = r_2 + r_3 - r_1$$

$$\underline{E}(\omega, r_1) = \underline{E}(\omega, 0) \cdot e^{-j \frac{\omega}{V_{3M}} \cdot r_1}; \text{ при } \delta = 0;$$

$$\underline{E}(\omega, r_1 + \Delta r) = \underline{E}(\omega, 0) \cdot e^{-j \frac{\omega}{V_{3M}} \cdot (r_1 + \Delta r)} \cdot K_{E,omp} = \underline{E}(\omega, r_1) \cdot K_{E,omp} \cdot e^{-j \frac{\omega}{V_{3M}} \cdot \Delta r};$$

Двулучевая модель радиоканала



$$r_1 = \sqrt{R^2 + (H - h)^2};$$

$$r_2 + r_3 = \sqrt{R^2 + (H + h)^2};$$

$$\varphi = \arctg\left(\frac{H + h}{R}\right);$$

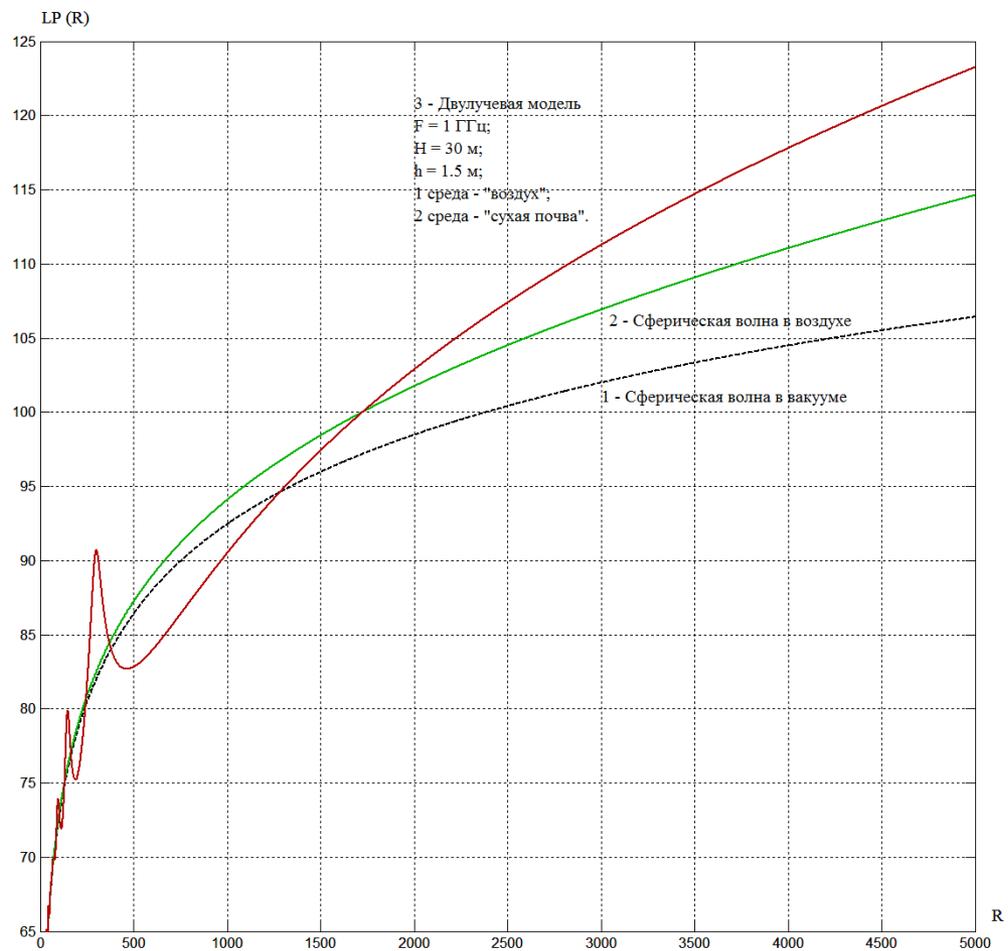
$$\Delta r = r_2 + r_3 - r_1$$

$$\underline{E}(\omega, r_1) = \underline{E}(\omega, 0) \cdot e^{-j \frac{\omega}{V_{3M}} \cdot r_1}; \text{ при } \delta = 0;$$

$$\underline{E}(\omega, r_1 + \Delta r) = \underline{E}(\omega, 0) \cdot e^{-j \frac{\omega}{V_{3M}} \cdot (r_1 + \Delta r)} \cdot \underline{K}_{E,omp} = \underline{E}(\omega, r_1) \cdot \underline{K}_{E,omp} \cdot e^{-j \frac{\omega}{V_{3M}} \cdot \Delta r};$$

$$\underline{E}(\omega, R) = \underline{E}(\omega, r_1) + \underline{E}(\omega, r_1 + \Delta r) = \underline{E}(\omega, 0) \cdot e^{-j \frac{\omega}{V_{3M}} \cdot (r_1 + \Delta r)} = \underline{E}(\omega, r_1) \cdot (1 + \underline{K}_{E,omp} \cdot e^{-j \frac{\omega}{V_{3M}} \cdot \Delta r});$$

Двулучевая модель радиоканала



Спасибо за внимание.