

Основы трейсинга лучей

January 28, 2019

1 Описание луча в изотропной среде

Луч задан параметрически в виде:

$$\vec{r} = \vec{\rho}_0 + \vec{e}t \quad (1)$$

Здесь $\vec{\rho}_0$ - радиус-вектор точки начала луча; \vec{e} - вектор направления луча (для упрощения в дальнейшем будем считать, что $(\vec{e}, \vec{e}) = 1$); t - параметр, определяющий длину луча. Такая запись справедлива только для изотропных сред!

2 Пересечение с плоскостью

Уравнение плоскости ((\vec{a}, \vec{b}) - скалярное произведение):

$$(\vec{n}, (\vec{r} - \vec{r}_0)) = 0$$

Здесь \vec{n} - вектор нормали к плоскости; \vec{r}_0 - радиус вектор через который плоскость проходит. Что бы найти точку пересечения:

$$(\vec{n}, (\vec{\rho}_0 + \vec{e}t - \vec{r}_0)) = 0$$

$$(\vec{n}, \vec{e})t = (\vec{n}, \vec{r}_0 - \vec{\rho}_0)$$

$$t = \frac{(\vec{n}, \vec{r}_0 - \vec{\rho}_0)}{(\vec{n}, \vec{e})}$$

В том случае, если

$$\vec{\rho}_0 = [0, 0, 0]$$

$$\vec{r} = \vec{e}t \quad (2)$$

Имеем:

$$t = \frac{(\vec{n}, \vec{r}_0)}{(\vec{n}, \vec{e})}$$

3 Преобразование координат

Довольно просто искать пересечение лучей с геометрическими объектами, находящимися в начале координат. Например, для плоскости удобно сделать так, что бы вектор нормали к ней совпал с осью z. Сама плоскость проходит через оси Ox и Oy. Ось вращения сферических поверхностей так же должна совпадать с Oz, но есть нюанс связанный со знаком кривизны поверхности:

1) Если кривизна поверхности отрицательна, то координаты центра сферы будут: $[0, 0, -R]$

2) Если кривизна поверхности положительна, то координаты центра сферы будут: $[0, 0, R]$

Пускай собственный базис поверхности состоит из трёх векторов: \vec{t} - тангент; \vec{b} - битангент; \vec{n} - нормаль, которая совпадает с осью Z.

В виде матриц это может быть записано следующим образом:

$$\begin{bmatrix} \vec{t} \\ \vec{b} \\ \vec{n} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{bmatrix}$$

Что бы задать поверхности ориентацию базис нужно умножить на матрицу поворота и сдвига. Матрица поворота состоит из произведения трёх матриц для поворота по отдельным осям:

$$M_{rot}(\alpha, \beta, \gamma) = M_{rot}^x(\alpha) M_{rot}^y(\beta) M_{rot}^z(\gamma) = \\ = \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & \cos(\alpha) & -\sin(\alpha) \\ 0 & \sin(\alpha) & \cos(\alpha) \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \cos(\beta) & 0 & \sin(\beta) \\ 0 & 1 & 0 \\ -\sin(\beta) & 0 & \cos(\beta) \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \cos(\gamma) & -\sin(\gamma) & 0 \\ \sin(\gamma) & \cos(\gamma) & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}$$

Оперировать будем четырёхмерными матрицами, поэтому матрицу поворота модифицируем следующим образом:

$$M_{rotation}(\alpha, \beta, \gamma) = \begin{bmatrix} M_{rot}(\alpha, \beta, \gamma) & 0 \\ 0 & 1 \end{bmatrix}$$

Стоит отметить замечательное свойство такой матрицы:

$$M_{rotation}(\alpha, \beta, \gamma)^{-1} = M_{rotation}(\alpha, \beta, \gamma)^T$$

Выбор четырёхмерных матриц целесообразен тем, что мы можем записать матрицу сдвига в следующем виде:

$$M_{shift}(\vec{r}) = \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 & r_x \\ 0 & 1 & 0 & r_y \\ 0 & 0 & 1 & r_z \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}$$

Тем самым все преобразования над лучами мы сведём к матричным преобразованиям.

Вектора, которые будут подвергаться преобразованиям должны удовлетворять следующим условиям :

Если вектор задаёт положение в пространстве, то он имеет следующий вид:

$$\vec{r} = (r_x, r_y, r_z, 1);$$

Если вектор задаёт направление , то:

$$\vec{e} = (e_x, e_y, e_z, 0);$$

Легко убедиться в том, что вектор направления инвариантен относительно сдвига.

Получается, что для произвольного аналитически заданного геометрического объекта, который находится в точке \vec{r}_0 и ориентирован углами (α, β, γ) точки пересечения лучей ищутся по следующему алгоритму:

1) Мы должны перейти собственную систему координат объекта, преобразовав начала и направления лучей:

$$\vec{r}' = \left[\begin{pmatrix} \begin{bmatrix} \vec{t} \\ \vec{b} \\ \vec{n} \\ 0 \end{bmatrix} & 0 \\ & 1 \end{pmatrix} M_{rotation}(\alpha, \beta, \gamma) \right] M_{shift}(\vec{r})(\vec{r}, 0)^T \\ \vec{e}' = \left[\begin{pmatrix} \begin{bmatrix} \vec{t} \\ \vec{b} \\ \vec{n} \\ 0 \end{bmatrix} & 0 \\ & 1 \end{pmatrix} M_{rotation}(\alpha, \beta, \gamma) \right] M_{shift}(\vec{e})(\vec{e}, 0)^T$$

Поворот инвариантен относительно сдвига, поэтому:

$$\vec{e}' = \left[\begin{pmatrix} \begin{bmatrix} \vec{t} \\ \vec{b} \\ \vec{n} \\ 0 \end{bmatrix} & 0 \\ & 1 \end{pmatrix} M_{rotation}(\alpha, \beta, \gamma) \right] (\vec{e}, 0)^T$$

Определить точки пересечения лучей с поверхностью. Параметрическая запись в этом случае очень удобна тем, что длина луча от начала до пересечения с поверхностью инвариантна относительно поворота и сдвига. Длина луча, как было указано ранее, является значением параметра t .

4 Пересечение луча со сферой

Луч задан параметрически в виде:

$$\vec{r} = \vec{r}_0 + \vec{e}t \quad (3)$$

Сфера задана в виде :

$$(\vec{\rho} - \vec{\rho}_0, \vec{\rho} - \vec{\rho}_0) = R^2 \quad (4)$$

Что бы найти точку пересечения нам надо подставить 1 в 2:

$$(\vec{r}_0 + \vec{e}t - \vec{\rho}_0, \vec{r}_0 + \vec{e}t - \vec{\rho}_0) = R^2$$

Перезапишем это всё в виде от t:

$$(r_x + e_x t - \rho_x)^2 + (r_y + e_y t - \rho_y)^2 + (r_z + e_z t - \rho_z)^2 = R^2$$

$$(r_x + e_x t - \rho_x)^2 + (r_y + e_y t - \rho_y)^2 + (r_z + e_z t - \rho_z)^2 = R^2$$

$$r_x^2 + 2r_x(e_x t - \rho_x) + (e_x t - \rho_x)^2 + r_y^2 + 2r_y(e_y t - \rho_y) + (e_y t - \rho_y)^2 + r_z^2 + 2r_z(e_z t - \rho_z) + (e_z t - \rho_z)^2 = R^2$$

$$r_x^2 + 2r_x e_x t - 2r_x \rho_x + e_x^2 t^2 - 2t e_x \rho_x + \rho_x^2 + \dots$$

$$+ r_y^2 + 2r_y e_y t - 2r_y \rho_y + e_y^2 t^2 - 2t e_y \rho_y + \rho_y^2 + \dots$$

$$+ r_z^2 + 2r_z e_z t - 2r_z \rho_z + e_z^2 t^2 - 2t e_z \rho_z + \rho_z^2 = R^2$$

$$(e_x^2 + e_y^2 + e_z^2) t^2 + 2t(r_x e_x - e_x \rho_x + r_y e_y - e_y \rho_y + r_z e_z - e_z \rho_z) + (r_x - \rho_x)^2 + (r_y - \rho_y)^2 + (r_z - \rho_z)^2 = R^2$$

Последнее выражение можно записать компактно в виде:

$$(\vec{e}, \vec{e}) t^2 + 2t(\vec{r}_0 - \vec{\rho}_0, \vec{e}) + (\vec{r}_0 - \vec{\rho}_0, \vec{r}_0 - \vec{\rho}_0) - R^2 =$$

В таком случае:

$$t_{1,2} = \frac{(\vec{r}_0 - \vec{\rho}_0, \vec{e}) \pm \sqrt{(\vec{r}_0 - \vec{\rho}_0, \vec{e})^2 - (\vec{e}, \vec{e})((\vec{r}_0 - \vec{\rho}_0, \vec{r}_0 - \vec{\rho}_0) - R^2)}}{(\vec{e}, \vec{e})}$$

Так как:

$$(\vec{e}, \vec{e}) = 1$$

$$t_{1,2} = (\vec{r}_0 - \vec{\rho}_0, \vec{e}) \pm \sqrt{(\vec{r}_0 - \vec{\rho}_0, \vec{e})^2 - (\vec{r}_0 - \vec{\rho}_0, \vec{r}_0 - \vec{\rho}_0) + R^2}$$

Если сфера находится в центре

$$t_{1,2} = (\vec{r}_0, \vec{e}) \pm \sqrt{(\vec{r}_0, \vec{e})^2 - ((\vec{r}_0, \vec{r}_0) - R^2)}$$

Луч пересечёт сферу только в случае

$$(\vec{r}_0 - \vec{\rho}_0, \vec{e})^2 - ((\vec{r}_0 - \vec{\rho}_0, \vec{r}_0 - \vec{\rho}_0) - R^2) \geq 0$$

Если луч пересекает сферу, то для нормали в точках пересечения имеем два варианта:

$$\vec{n} = \frac{\vec{r}(t_{1,2}) - \vec{\rho}_0}{\|\vec{r}(t_{1,2}) - \vec{\rho}_0\|}$$

Если у нас выпуклая поверхность, то

$$(\vec{n}, \vec{e}) > 0$$

Если вогнутая, то

$$(\vec{n}, \vec{e}) < 0$$

5 Пересечения луча эллипсоидом

Луч задан параметрически в виде:

$$\vec{r} = \vec{r}_0 + \vec{e}t \quad (5)$$

$$\begin{cases} x = x_0 + e_x t \\ y = y_0 + e_y t \\ z = z_0 + e_z t \end{cases}$$

Эллипсоид задан в виде:

$$\begin{aligned} \frac{(x - \rho_x)^2}{a^2} + \frac{(y - \rho_y)^2}{b^2} + \frac{(z - \rho_z)^2}{c^2} &= 1 \\ \frac{(x_0 + e_x t - \rho_x)^2}{a^2} + \frac{(y_0 + e_y t - \rho_y)^2}{b^2} + \frac{(z_0 + e_z t - \rho_z)^2}{c^2} &= 1 \\ \frac{x_0^2 + 2x_0(e_x t - \rho_x) + (e_x t - \rho_x)^2}{a^2} + \frac{y_0^2 + 2y_0(e_y t - \rho_y) + (e_y t - \rho_y)^2}{b^2} + \frac{z_0^2 + 2z_0(e_z t - \rho_z) + (e_z t - \rho_z)^2}{c^2} &= 1 \\ \frac{x_0^2 + 2x_0 e_x t - 2x_0 \rho_x + e_x^2 t^2 - 2e_x \rho_x t + \rho_x^2}{a^2} + \dots & \\ + \frac{y_0^2 + 2y_0 e_y t - 2y_0 \rho_y + e_y^2 t^2 - 2e_y \rho_y t + \rho_y^2}{b^2} + \dots & \\ + \frac{z_0^2 + 2z_0 e_z t - 2z_0 \rho_z + e_z^2 t^2 - 2e_z \rho_z t + \rho_z^2}{c^2} &= 1 \end{aligned} \quad (6)$$

Сгруппируем

$$\begin{aligned} \frac{e_x^2 t^2 + 2(x_0 e_x - e_x \rho_x)t + \rho_x^2 - 2x_0 \rho_x + x_0^2}{a^2} + \dots & \\ + \frac{e_y^2 t^2 + 2(y_0 e_y - e_y \rho_y)t + \rho_y^2 - 2y_0 \rho_y + y_0^2}{b^2} + \dots & \\ + \frac{e_z^2 t^2 + 2(z_0 e_z - e_z \rho_z)t + \rho_z^2 - 2z_0 \rho_z + z_0^2}{c^2} &= 1 \end{aligned}$$

Ещё раз упростим:

$$\begin{aligned} \frac{e_x^2 t^2 + 2(x_0 e_x - e_x \rho_x)t + (\rho_x - x_0)^2}{a^2} + \dots & \\ + \frac{e_y^2 t^2 + 2(y_0 e_y - e_y \rho_y)t + (\rho_y - y_0)^2}{b^2} + \dots & \\ + \frac{e_z^2 t^2 + 2(z_0 e_z - e_z \rho_z)t + (\rho_z - z_0)^2}{c^2} &= 1 \end{aligned}$$

внесем параметр t :

$$\left(\frac{e_x^2}{a^2} + \frac{e_y^2}{b^2} + \frac{e_z^2}{c^2} \right) t^2 + 2t \left(\frac{(x_0 e_x - e_x \rho_x)}{a^2} + \frac{(y_0 e_y - e_y \rho_y)}{b^2} + \frac{(z_0 e_z - e_z \rho_z)}{c^2} \right) + \frac{(\rho_x - x_0)^2}{a^2} + \frac{(\rho_y - y_0)^2}{b^2} + \frac{(\rho_z - z_0)^2}{c^2} = 1$$

Умножим всё на $(abc)^2$

$$\left((bc)^2 e_x^2 + (ac)^2 e_y^2 + (ab)^2 e_z^2 \right) t^2 + \dots$$

$$+2t \left((bc)^2 (x_0 e_x - e_x \rho_x) + (ac)^2 (y_0 e_y - e_y \rho_y) + (ab)^2 (z_0 e_z - e_z \rho_z) \right) + \dots$$

$$+ (bc)^2 (\rho_x - x_0)^2 + (ac)^2 (\rho_y - y_0)^2 + (ab)^2 (\rho_z - z_0)^2 = (abc)^2$$

Введём диагональную матрицу:

$$M_{abc} = \begin{bmatrix} bc & 0 & 0 \\ 0 & ac & 0 \\ 0 & 0 & ab \end{bmatrix}$$

Тогда последнее выражение можно легко и компактно записать в следующем виде:

$$(M_{abc} \vec{e}^T; M_{abc} \vec{e}^T) t^2 + 2t \left(M_{abc} \vec{e}^T; M_{abc} (\vec{r} - \vec{\rho}_0)^T \right) + \left(M_{abc} (\vec{r} - \vec{\rho}_0)^T; M_{abc} (\vec{r} - \vec{\rho}_0)^T \right) - (abc)^2 = 0$$

Получили обычное квадратное уравнение для которого

$$D = 4 \left[\left(M_{abc} \vec{e}^T; M_{abc} (\vec{r} - \vec{\rho}_0)^T \right)^2 - (M_{abc} \vec{e}^T; M_{abc} \vec{e}^T) \left(\left(M_{abc} (\vec{r} - \vec{\rho}_0)^T; M_{abc} (\vec{r} - \vec{\rho}_0)^T \right) - (abc)^2 \right) \right]$$

$$t_{1,2} = \frac{- \left(M_{abc} \vec{e}^T; M_{abc} (\vec{r} - \vec{\rho}_0)^T \right) \pm \sqrt{\left(M_{abc} \vec{e}^T; M_{abc} (\vec{r} - \vec{\rho}_0)^T \right)^2 - (M_{abc} \vec{e}^T; M_{abc} \vec{e}^T) \left(\left(M_{abc} (\vec{r} - \vec{\rho}_0)^T; M_{abc} (\vec{r} - \vec{\rho}_0)^T \right) - (abc)^2 \right)}}{(M_{abc} \vec{e}^T; M_{abc} \vec{e}^T)} \dots$$

6 Пересечения луча параболойдом

Луч задан параметрически в виде:

$$\vec{r} = \vec{r}_0 + \vec{e}t \quad (7)$$

$$\begin{cases} x = x_0 + e_x t \\ y = y_0 + e_y t \\ z = z_0 + e_z t \end{cases}$$

Параболоид задан в виде:

$$\frac{(x - \rho_x)^2}{a^2} \pm \frac{(y - \rho_y)^2}{b^2} + (z - \rho_z) = 0 \quad (8)$$

Подставим запись луча в уравнение параболойда

$$\frac{(x_0 + e_x t - \rho_x)^2}{a^2} \pm \frac{(y_0 + e_y t - \rho_y)^2}{b^2} + (z_0 + e_z t - \rho_z) = 0$$

Раскроем скобки:

$$\frac{x_0^2 + 2x_0(e_x t - \rho_x) + (e_x t - \rho_x)^2}{a^2} \pm \frac{y_0^2 + 2y_0(e_y t - \rho_y) + (e_y t - \rho_y)^2}{b^2} + (z_0 + e_z t - \rho_z) = 0$$

$$\frac{x_0^2 + 2x_0 e_x t - 2x_0 \rho_x + e_x^2 t^2 - 2e_x \rho_x t + \rho_x^2}{a^2} \pm \frac{x_0^2 + 2y_0 e_y t - 2y_0 \rho_y + e_y^2 t^2 - 2e_y \rho_y t + \rho_y^2}{b^2} + (z_0 + e_z t - \rho_z) = 0$$

Группируем слагаемые:

$$\frac{e_x^2 t^2 + 2(x_0 e_x - e_x \rho_x) t + (x_0 - \rho_x)^2}{a^2} \pm \dots$$

$$\pm \frac{e_y^2 t^2 + 2(y_0 e_y - e_y \rho_y) t + (y_0 - \rho_y)^2}{b^2} + \dots$$

$$+ (z_0 + e_z t - \rho_z) = 0$$

Умножим всё на $(ab)^2$

$$b^2 e_x^2 t^2 + 2b^2 (x_0 e_x - e_x \rho_x) t + b^2 (x_0 - \rho_x)^2 \pm ..$$

$$\pm a^2 e_y^2 t^2 \pm 2a^2 (y_0 e_y - e_y \rho_y) t \pm a^2 (y_0 - \rho_y)^2 + ...$$

$$+ (z_0 + e_z t - \rho_z) (ab)^2 = 0$$

Ещё раз группируем:

$$(b^2 e_x^2 \pm a^2 e_y^2) t^2 + 2 \left(b^2 (x_0 e_x - e_x \rho_x) \pm a^2 (y_0 e_y - e_y \rho_y) + (ab)^2 e_z \right) t + b^2 (x_0 - \rho_x)^2 \pm a^2 (y_0 - \rho_y)^2 + ...$$

$$+ \left(z_0 (ab)^2 - (ab)^2 \rho_z \right) = 0$$

Для простоты введём подстановку:

$$A = (b^2 e_x^2 \pm a^2 e_y^2)$$

$$B = 2 \left(b^2 (x_0 e_x - e_x \rho_x) \pm a^2 (y_0 e_y - e_y \rho_y) + (ab)^2 e_z \right)$$

$$C = b^2 (x_0 - \rho_x)^2 \pm a^2 (y_0 - \rho_y)^2 + \left(z_0 (ab)^2 - (ab)^2 \rho_z \right)$$

Учитывая, что $\rho = \{0, 0, 0\}$:

$$B = 2 \left(b^2 x_0 e_x \pm a^2 y_0 e_y + (ab)^2 e_z \right)$$

$$C = b^2 x_0^2 \pm a^2 y_0^2 + z_0 (ab)^2$$

7 Поверхности второго порядка:

Общее уравнение таких поверхностей :

$$\begin{bmatrix} x & y & z & 1 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} a_{11} & a_{12} & a_{13} & a_{14} \\ a_{21} & a_{22} & a_{23} & a_{24} \\ a_{31} & a_{32} & a_{33} & a_{34} \\ a_{41} & a_{42} & a_{43} & a_{44} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} x \\ y \\ z \\ 1 \end{bmatrix} = 0$$

Это квадратичная форма в которой можно разделить квадратичную часть от линейной следующим образом:

$$\begin{bmatrix} x & y & z & 1 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} a_{11}x + a_{12}y + a_{13}z + a_{14} \\ a_{21}x + a_{22}y + a_{23}z + a_{24} \\ a_{31}x + a_{32}y + a_{33}z + a_{34} \\ a_{41}x + a_{42}y + a_{43}z + a_{44} \end{bmatrix} = 0$$

$$\begin{aligned} & x(a_{11}x + a_{12}y + a_{13}z + a_{14}) + ... \\ & y(a_{21}x + a_{22}y + a_{23}z + a_{24}) + ... \\ & z(a_{31}x + a_{32}y + a_{33}z + a_{34}) + ... \\ & (a_{41}x + a_{42}y + a_{43}z + a_{44}) \end{aligned} = 0$$

$$\begin{aligned} & a_{11}x^2 + a_{12}xy + a_{13}xz + xa_{14} + ... \\ & a_{21}yx + a_{22}y^2 + a_{23}yz + ya_{24} + ... \\ & a_{31}zx + a_{32}zy + a_{33}z^2 + za_{34} + ... \\ & a_{41}x + a_{42}y + a_{43}z + a_{44} \end{aligned} = 0$$

$$\begin{bmatrix} x & y & z \end{bmatrix} \begin{bmatrix} a_{11} & a_{12} & a_{13} \\ a_{21} & a_{22} & a_{23} \\ a_{31} & a_{32} & a_{33} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} x \\ y \\ z \end{bmatrix} + \left(\begin{bmatrix} a_{14} & a_{24} & a_{34} \end{bmatrix} + \begin{bmatrix} a_{41} & a_{42} & a_{43} \end{bmatrix} \right) \begin{bmatrix} x \\ y \\ z \end{bmatrix} + a_{44} = 0$$

Введём обозначения:

$$\begin{bmatrix} x \\ y \\ z \end{bmatrix} = \vec{r}$$

$$\begin{bmatrix} a_{11} & a_{12} & a_{13} \\ a_{21} & a_{22} & a_{23} \\ a_{31} & a_{32} & a_{33} \end{bmatrix} = A$$

$$\begin{bmatrix} a_{14} & a_{24} & a_{34} \end{bmatrix} + \begin{bmatrix} a_{41} & a_{42} & a_{43} \end{bmatrix} = \vec{B}$$

Тогда мы можем записать в общем виде уравнение поверхности:

$$\vec{r}^T A \vec{r} + \vec{B} \vec{r} + a_{44} = 0$$

Подставляя в качестве $\vec{r} = \vec{r}_0 + \vec{e}t$ в последнее уравнение можно легко определить точку пересечения с поверхностью следующим образом:

$$(\vec{r}_0 + \vec{e}t)^T A (\vec{r}_0 + \vec{e}t) + \vec{B} (\vec{r}_0 + \vec{e}t) + a_{44} = 0$$

$$\left((\vec{r}_0 + \vec{e}t)^T ; A\vec{r}_0 + A\vec{e}t \right) + \left(\vec{B}, \vec{r}_0 \right) + \left(\vec{B}, \vec{e} \right) t + a_{44} = 0$$

$$\left((\vec{r}_0 + \vec{e}t)^T ; A\vec{r}_0 \right) + \left((\vec{r}_0 + \vec{e}t)^T ; A\vec{e}t \right) + \left(\vec{B}, \vec{r}_0 \right) + \left(\vec{B}, \vec{e} \right) t + a_{44} = 0$$

$$(\vec{r}_0^T, A\vec{r}_0) + (\vec{e}^T, A\vec{r}_0) t + (\vec{r}_0^T, A\vec{e}) t + (\vec{e}^T, A\vec{e}) t^2 + \left(\vec{B}, \vec{r}_0 \right) + \left(\vec{B}, \vec{e} \right) t + a_{44} = 0$$

В результате получим квадратное уравнение относительно параметра t .

$$(\vec{e}^T, A\vec{e}) t^2 + \left((\vec{e}^T, A\vec{r}_0) + (\vec{r}_0^T, A\vec{e}) + \left(\vec{B}, \vec{e} \right) \right) t + \left(\vec{B}, \vec{r}_0 \right) + (\vec{r}_0^T, A\vec{r}_0) + a_{44} = 0$$

Решим его относительно t

$$D = \left((\vec{e}^T, A\vec{r}_0) + (\vec{r}_0^T, A\vec{e}) + \left(\vec{B}, \vec{e} \right) \right)^2 - 4 (\vec{e}^T, A\vec{e}) \left(\left(\vec{B}, \vec{r}_0 \right) + (\vec{r}_0^T, A\vec{r}_0) + a_{44} \right)$$

Ну... тут вообще видно, что хрен мы там чего сократим, поэтому не буду ничо решать, я итак уже в таком виде всё запрограммировал.

8 Нормаль к поверхности второго порядка

В общем виде нормалью к поверхности, заданной неявно:

$$F(\vec{r}) = 0$$

$$\vec{n}(\vec{r}) = \frac{dF(\vec{r})}{d\vec{r}} = \left\{ \frac{\partial F(x, y, z)}{\partial x}, \frac{\partial F(x, y, z)}{\partial y}, \frac{\partial F(x, y, z)}{\partial z} \right\}$$

При дифференцировании, например, по x читаем, что y и z константы. Воспользуемся квадратичной формой

$$F(x, y, z) = \begin{bmatrix} x & y & z & 1 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} a_{11} & a_{12} & a_{13} & a_{14} \\ a_{21} & a_{22} & a_{23} & a_{24} \\ a_{31} & a_{32} & a_{33} & a_{34} \\ a_{41} & a_{42} & a_{43} & a_{44} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} x \\ y \\ z \\ 1 \end{bmatrix} =$$

$$\begin{aligned}
&= a_{11}x^2 + a_{12}xy + a_{13}xz + xa_{14} + \dots \\
&\quad a_{21}yx + a_{22}y^2 + a_{23}yz + ya_{24} + \dots \\
&\quad a_{31}zx + a_{32}zy + a_{33}z^2 + za_{34} + \dots \\
&\quad a_{41}x + a_{42}y + a_{43}z + a_{44} =
\end{aligned}$$

$$F(x, y, z) = x^2 a_{11} + y^2 a_{22} + z^2 a_{33} + xy(a_{12} + a_{21}) + xz(a_{13} + a_{31}) + x(a_{14} + a_{41}) + yz(a_{32} + a_{23}) + y(a_{42} + a_{24}) + z(a_{43} + a_{34}) + a_{44} =$$

Продифференцируем последнее выражение по x :

$$\frac{\partial F(x, y, z)}{\partial x} = 2xa_{11} + y(a_{12} + a_{21}) + z(a_{13} + a_{31}) + (a_{14} + a_{41}) \quad (9)$$

Производная в матричном виде ($\frac{d}{dx}(UV) = U\frac{dV}{dx} + V\frac{dU}{dx}$):

$$\begin{aligned}
\frac{\partial}{\partial x} \left[\begin{bmatrix} x & y & z & 1 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} a_{11}x + a_{12}y + a_{13}z + a_{14} \\ a_{21}x + a_{22}y + a_{23}z + a_{24} \\ a_{31}x + a_{32}y + a_{33}z + a_{34} \\ a_{41}x + a_{42}y + a_{43}z + a_{44} \end{bmatrix} \right] &= \begin{bmatrix} 1 & 0 & 0 & 0 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} a_{11}x + a_{12}y + a_{13}z + a_{14} \\ a_{21}x + a_{22}y + a_{23}z + a_{24} \\ a_{31}x + a_{32}y + a_{33}z + a_{34} \\ a_{41}x + a_{42}y + a_{43}z + a_{44} \end{bmatrix} + \dots \\
&+ \left[\begin{bmatrix} x & y & z & 1 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} a_{11} \\ a_{21} \\ a_{31} \\ a_{41} \end{bmatrix} \right] =
\end{aligned}$$

$$a_{11}x + a_{12}y + a_{13}z + a_{14} + a_{11}x + a_{21}y + a_{13}z + a_{41} = 2xa_{11} + y(a_{12} + a_{21}) + z(a_{13} + a_{31}) + (a_{14} + a_{41})$$

Получили формулу 9.

Аналогично для x и y :

$$\begin{aligned}
\frac{\partial}{\partial y} \left[\begin{bmatrix} x & y & z & 1 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} a_{11}x + a_{12}y + a_{13}z + a_{14} \\ a_{21}x + a_{22}y + a_{23}z + a_{24} \\ a_{31}x + a_{32}y + a_{33}z + a_{34} \\ a_{41}x + a_{42}y + a_{43}z + a_{44} \end{bmatrix} \right] &= \begin{bmatrix} 0 & 1 & 0 & 0 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} a_{11}x + a_{12}y + a_{13}z + a_{14} \\ a_{21}x + a_{22}y + a_{23}z + a_{24} \\ a_{31}x + a_{32}y + a_{33}z + a_{34} \\ a_{41}x + a_{42}y + a_{43}z + a_{44} \end{bmatrix} + \dots \\
&+ \left[\begin{bmatrix} x & y & z & 1 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} a_{12} \\ a_{22} \\ a_{32} \\ a_{42} \end{bmatrix} \right] =
\end{aligned}$$

$$= 2ya_{22} + x(a_{12} + a_{21}) + z(a_{23} + a_{32}) + (a_{24} + a_{42});$$

$$\begin{aligned}
\frac{\partial}{\partial y} \left[\begin{bmatrix} x & y & z & 1 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} a_{11}x + a_{12}y + a_{13}z + a_{14} \\ a_{21}x + a_{22}y + a_{23}z + a_{24} \\ a_{31}x + a_{32}y + a_{33}z + a_{34} \\ a_{41}x + a_{42}y + a_{43}z + a_{44} \end{bmatrix} \right] &= \begin{bmatrix} 0 & 0 & 1 & 0 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} a_{11}x + a_{12}y + a_{13}z + a_{14} \\ a_{21}x + a_{22}y + a_{23}z + a_{24} \\ a_{31}x + a_{32}y + a_{33}z + a_{34} \\ a_{41}x + a_{42}y + a_{43}z + a_{44} \end{bmatrix} + \dots \\
&+ \left[\begin{bmatrix} x & y & z & 1 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} a_{13} \\ a_{23} \\ a_{33} \\ a_{43} \end{bmatrix} \right] =
\end{aligned}$$

$$= 2za_{33} + x(a_{13} + a_{31}) + y(a_{23} + a_{32}) + (a_{34} + a_{43});$$

Итого, вектором нормали (НЕ НОРМИРОВАННЫМ!) для поверхности второго порядка в точке \vec{r}_0 будет:

$$\vec{N}(\vec{r}_0) = \left\{ \begin{array}{l} 2x_0a_{11} + y_0(a_{12} + a_{21}) + z_0(a_{13} + a_{31}) + (a_{14} + a_{41}) \\ 2y_0a_{22} + x_0(a_{12} + a_{21}) + z_0(a_{23} + a_{32}) + (a_{24} + a_{42}) \\ 2z_0a_{33} + x_0(a_{13} + a_{31}) + y_0(a_{23} + a_{32}) + (a_{34} + a_{43}) \end{array} \right\}$$

Последнее выражение можно записать компактнее, для этого введём обозначения:

$$A_{low} = \begin{bmatrix} a_{11} & 0 & 0 & 0 \\ a_{21} & a_{22} & 0 & 0 \\ a_{31} & a_{32} & a_{33} & 0 \\ a_{41} & a_{42} & a_{43} & 0 \end{bmatrix}; A_{up} = \begin{bmatrix} a_{11} & a_{12} & a_{13} & a_{14} \\ 0 & a_{22} & a_{23} & a_{24} \\ 0 & 0 & a_{33} & a_{34} \\ 0 & 0 & 0 & 0 \end{bmatrix}$$

Тогда нормаль:

$$\vec{n}(\vec{r}_0) = \frac{A_{low} \{\vec{r}_0, 1\}^T + A_{up} \{\vec{r}_0, 1\}^T}{\|A_{low} \{\vec{r}_0, 1\}^T + A_{up} \{\vec{r}_0, 1\}^T\|}, \quad \|\vec{n}(\vec{r}_0)\| = 1$$

Здесь $\{\vec{r}_0, 1\}^T$ - четырёхмерный вектор - столбец, первые три компонента которого являются координатами точки в которой мы ищем нормаль, а четвёртая единица.

9 Частные случаи поверхностей

9.1 Сфера

Для сферы, которая находится в начале координат, уравнение поверхности будет иметь вид:

$$\begin{bmatrix} x & y & z & 1 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \frac{1}{R^2} & 0 & 0 & 0 \\ 0 & \frac{1}{R^2} & 0 & 0 \\ 0 & 0 & \frac{1}{R^2} & 0 \\ 0 & 0 & 0 & -1 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} x \\ y \\ z \\ 1 \end{bmatrix} = 0$$

9.2 Эллипсоид

Для эллипсоида, находящегося в начале координат, уравнение поверхности будет иметь вид:

$$\begin{bmatrix} x & y & z & 1 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \frac{1}{a^2} & 0 & 0 & 0 \\ 0 & \frac{1}{b^2} & 0 & 0 \\ 0 & 0 & \frac{1}{c^2} & 0 \\ 0 & 0 & 0 & -1 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} x \\ y \\ z \\ 1 \end{bmatrix} = 0$$

9.3 Гиперболоид

Однополостный гиперболоид:

$$\begin{bmatrix} x & y & z & 1 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \frac{1}{a^2} & 0 & 0 & 0 \\ 0 & \frac{1}{b^2} & 0 & 0 \\ 0 & 0 & -\frac{1}{c^2} & 0 \\ 0 & 0 & 0 & -1 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} x \\ y \\ z \\ 1 \end{bmatrix} = 0$$

Двуполостный гиперболоид:

$$\begin{bmatrix} x & y & z & 1 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} -\frac{1}{a^2} & 0 & 0 & 0 \\ 0 & -\frac{1}{b^2} & 0 & 0 \\ 0 & 0 & \frac{1}{c^2} & 0 \\ 0 & 0 & 0 & -1 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} x \\ y \\ z \\ 1 \end{bmatrix} = 0$$

9.4 Параболоид

Эллиптический параболоид

$$\begin{bmatrix} x & y & z & 1 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \frac{1}{a^2} & 0 & 0 & 0 \\ 0 & \frac{1}{b^2} & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & \frac{1}{2} \\ 0 & 0 & \frac{1}{2} & 0 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} x \\ y \\ z \\ 1 \end{bmatrix} = 0$$

Гиперболический параболоид

$$\begin{bmatrix} x & y & z & 1 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \frac{1}{a^2} & 0 & 0 & 0 \\ 0 & -\frac{1}{b^2} & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & -\frac{1}{2} \\ 0 & 0 & -\frac{1}{2} & 0 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} x \\ y \\ z \\ 1 \end{bmatrix} = 0$$

9.5 Конус

$$\begin{bmatrix} x & y & z & 1 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \frac{1}{a^2} & 0 & 0 & 0 \\ 0 & \frac{1}{b^2} & 0 & 0 \\ 0 & 0 & -\frac{1}{c^2} & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} x \\ y \\ z \\ 1 \end{bmatrix} = 0$$

Или без учёта однородных координат:

$$\begin{bmatrix} x & y & z \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \frac{1}{a^2} & 0 & 0 \\ 0 & \frac{1}{b^2} & 0 \\ 0 & 0 & -\frac{1}{c^2} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} x \\ y \\ z \end{bmatrix} = 0$$

10 Алгоритм трассировки луча на отражающей поверхности

При трассировке лучей через какую-либо поверхность необходимо сделать три шага:

- 1) Найти точки пересечения для падающих на поверхность лучей и отсеять те лучи, которые ее не пересекают.
- 2) Определить геометрические и физические (например, нормаль и коэффициент преломления) свойства поверхности в точках, где ее пересекают лучи.
- 3) Создать новые лучи, количество вторых равно количеству той части исходных лучей, которые пересекли поверхность. Посчитать углы отклонения и установить для каждого луча в качестве r_0 координаты точки пересечения с поверхностью. Направление отражённого луча задаётся формулой:

$$\vec{e}' = \vec{e} - 2(\vec{e}, \vec{n})\vec{n}$$

11 Алгоритм трассировки луча на преломляющей поверхности

Алгоритм аналогичен предыдущему, с той лишь разницей, что теперь направление луча будет задано формулой:

$$\vec{e}' = \vec{e} + \left(\sqrt{\frac{n_2^2 - n_1^2}{(\vec{e}, \vec{n})^2} + 1} - 1 \right) (\vec{e}, \vec{n}) \vec{n}$$

Здесь n_1 -коэффициент преломления перед поверхностью, n_2 -коэффициент преломления после поверхности,

12 Алгоритм трассировки на плоской дифракционной решётке

Запишем уравнение ДР

$$\sin\theta + \sin\alpha = \frac{n\lambda}{d},$$

где θ -угол падения; α - угол дифракции, n - порядок дифракции, λ -длина волны, d - плотность штрихов. Пусть штрихи идут перпендикулярно оси X , а нормалью к поверхности решётки является ось Z , тогда отклонение луча, связанное с дифракцией будет происходить в плоскости XoZ . Выразим из уравнения ДР значения углов дифракции и падения через вектор направления падения луча. Луч:

$$\vec{r}(t) = \vec{e}_0 t + \vec{r}_0.$$

Чтобы определить угол между проекцией луча на плоскость XoZ и нормалью к поверхности ДР необходимо сперва найти проекцию:

$$\vec{e}_{0,Prj(XoZ)} = \vec{e}_0 - \vec{Y}(\vec{Y}, \vec{e}_0),$$

после, ввиду того, что все вектора единичной длины, косинус угла между интересующими нас векторами м.б. записан в виде:

$$\cos\theta = \left(\vec{Z}, \vec{e}_0 - \vec{Y} \left(\vec{Y}, \vec{e}_0 \right) \right) = \left((0, \vec{0}, 1), (e_x, \vec{e}_y e_z) - (0, \vec{1}, 0) (e_y) \right) = e_z.$$

Последнее выражение вообще говоря очевидно хотябы из того, что вектор направления луча является совокупностью направляющих косинусов, что мы, собственно, и получили.

Теперь, нам нужно найти угол дифракции и построить новый вектор направления, а для этого перепишем уравнение ДР, учтя последний вывод:

$$\sqrt{1 - e_z^2} + \sin\alpha = \frac{n\lambda}{d},$$

$$\alpha = \arccos \left(\frac{n\lambda}{d} - \sqrt{1 - e_z^2} \right).$$

Очевидно, что одного только нового значения угла направления недостаточно, но так как в плоскости XoZ мы только отклоняем вектор в нужном направлении, его длина не меняется. Длиной вектора является длина проекции \vec{e}_0 на плоскость XoY , поэтому:

$$\begin{aligned} \|\vec{e}_{0, Proj(XoZ)}\| &= \sqrt{\left(\vec{e}_0 - \vec{Y} \left(\vec{Y}, \vec{e}_0 \right), \vec{e}_0 - \vec{Y} \left(\vec{Y}, \vec{e}_0 \right) \right)} = \\ &= \sqrt{\left((e_x, \vec{e}_y e_z) - (0, \vec{1}, 0) (e_y), (e_x, \vec{e}_y e_z) - (0, \vec{1}, 0) (e_y) \right)} = \\ &= \sqrt{\left((e_x, \vec{0}, e_z), (e_x, \vec{0}, e_z) \right)} = \sqrt{e_x^2 + e_z^2} = \rho_{XoZ}. \end{aligned}$$

Последний вывод опять же очевиден. Теперь не сложно выразить компоненты нового вектора направления в плоскости XoZ :

$$\vec{e}_1 = (\cos\alpha \rho_{XoZ}, 0, \sin\alpha \rho_{XoZ}).$$

Последняя компонента м.б. выражена из условия единичной длины вектора:

$$\begin{aligned} \vec{e}_1 &= \left(\cos\alpha \rho_{XoZ}, \sqrt{1 - (\sin\alpha \rho_{XoZ})^2 - (\cos\alpha \rho_{XoZ})^2}, \sin\alpha \rho_{XoZ} \right) = \\ &= \left(\cos\alpha \rho_{XoZ}, \sqrt{1 - ((\sin\alpha)^2 + (\cos\alpha)^2) \rho_{XoZ}^2}, \sin\alpha \rho_{XoZ} \right) = \\ &= \left(\cos\alpha \rho_{XoZ}, \sqrt{1 - \rho_{XoZ}^2}, \sin\alpha \rho_{XoZ} \right) = \\ &= (\cos\alpha \rho_{XoZ}, e_y, \sin\alpha \rho_{XoZ}). \end{aligned}$$

13 Алгоритм трассировки на дифракционной решётке выполненной на поверхности второго порядка

Рассмотрим участок дифракционной решётки в точке пересечения луча

$$\vec{r}(t) = \vec{e}_0 t + \vec{r}_0$$

и поверхности:

$$\vec{r}^T M \vec{r} = 0.$$

Обозначим эту точку за $\vec{\rho}_0$. Пусть теперь изменение высоты поверхности наблюдается вдоль оси Oz , а штрихи нанесены вдоль оси oX . Будем рассматривать случай, когда расстояние между соседними штрихами на поверхности постоянно. в точке $\vec{\rho}_0$. Определим нормаль к поверхности.:

$$\vec{N}(\vec{\rho}_0).$$

Плоскость где будет проходить отклонение луча будет лежать на векторах $\vec{N}(\vec{\rho}_0)$ и \vec{X} . Для определения угла отклонения необходим ещё вектор:

$$\vec{N}_x = \vec{X} - \vec{N}(\vec{N}, \vec{X}),$$

и вектр перпендикулярный двум предыдущим (т.к. предыдущие вектора единичной длины, то они не нормируются):

$$\vec{N}_y = [\vec{N}(\vec{\rho}_0); \vec{N}_x].$$

Комбинируя последние три вектора в матрицу вида $(\vec{N}(\vec{\rho}_0) = \vec{N}_z)$:

$$M_{tbn} = [\vec{N}_x, \vec{N}_y, \vec{N}_z],$$

получаем так называемую тангент-битангент-нормаль матрицу, которая по сути является локальным базисом для поиска дфракционного отклонения. Поизк изменения луча практически ничем не отличается от изложенного в предудущем пункте, за исключением того, что для каждой точки пересечения луча и поверхности необходимо будет найти M_{tbn} , после чего перевести направление падения луча в в пространстов M_{tbn} , т.е.:

$$\vec{e}'_0 = M_{tbn} \vec{e}_0.$$

остальные действия идентичны предыдущему пункту.

14 Трассировка луча в анизотропной среде

Анизотропная среда предполагает зависимость для показателя преломления следующего вида:

$$n = n(\vec{r}).$$

Допустим, что среда у нас ограничена поверхностью второго порядка с матрицей A , тогда градиент этого выражения для поверхности, взятый в выбранной точке \vec{r}_0 будет ненормированной нормалью

$$\vec{N} = \left(\vec{\nabla}, (\vec{r}_0^T A \vec{r}_0) \right).$$