

На основании равенств (2.24) видно, что число линейно-независимых форм (параметров), входящих в уравнения (2.23; 2.20) равно трем: $\omega^1, \omega^2, \omega_1^2$.

Если точка x неподвижна, то $\omega^1 = \omega^2 = 0$, но тогда уравнения (2.23), с учетом (2.24) для ортогонального репера примут вид:

$$d\vec{x} = \vec{0}, d\vec{e}_1 = \omega_1^2 \vec{e}_2, d\vec{e}_2 = -\omega_1^2 \vec{e}_1, d\vec{e}_3 = \vec{0}.$$

Отсюда видно, что вектор \vec{e}_3 постоянен, а форма ω_1^2 определяет поворот репера вокруг вектора \vec{e}_3 . Так как, в этом случае, после внешнего дифференцирования первого из последних равенств, получим:

$$\begin{aligned} 0 &= d\vec{e}_2 \wedge \omega_1^2 + \vec{e}_2 D\omega_1^2 \\ -\omega_1^2 \vec{e}_1 \wedge \omega_1^2 + \vec{e}_2 D\omega_1^2 &= 0, \\ D\omega_1^2 &= 0. \end{aligned}$$

Значит, форма ω_1^2 есть полный дифференциал: $\omega_1^2 = d\psi$. Возьмем два неколлинеарных вектора $\vec{\xi}_1$ и $\vec{\xi}_2$, ортогональных вектору \vec{e}_3 , то площадь параллелограмма, построенного на них, равна:

$$\begin{aligned} \sigma(\vec{\xi}_1, \vec{\xi}_2) &= (\vec{\xi}_1, \vec{\xi}_2, \vec{e}_3) = \begin{vmatrix} \omega^1(x, \vec{\xi}_1) & \omega^2(x, \vec{\xi}_1) & 0 \\ \omega^1(x, \vec{\xi}_2) & \omega^2(x, \vec{\xi}_2) & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{vmatrix} = \\ &= \omega^1(x, \vec{\xi}_1)\omega^2(x, \vec{\xi}_2) - \omega^1(x, \vec{\xi}_2)\omega^2(x, \vec{\xi}_1) = (\omega^1 \wedge \omega^2)(\vec{\xi}_1, \vec{\xi}_2). \end{aligned}$$

Тем самым, $\sigma = \omega^1 \wedge \omega^2$ — элемент площади поверхности P^2 . По аналогии, как это делалось в евклидовом пространстве, второй квадратичной формой поверхности P^2 , назовем проекцию второго дифференциала точки x на вектор \vec{e}_3 , который находится в касательном пространстве в точке x , как точке субпроективного пространства и ортогонален поверхности P^2 , то есть $\varphi = \vec{e}_3 d^2 \vec{x}$.

Из первого уравнения (2.23) запишем, после его дифференцирования:

$$d^2 \vec{x} = (d\omega^1 + \omega^2 \omega_2^1) \vec{e}_1 + (\omega^1 \omega_1^2 + d\omega^2) \vec{e}_2 + (\omega^1 \omega_1^3 + \omega^2 \omega_2^3) \vec{e}_3 + \\ + (\omega^1)^2 \vec{e}_{11} + 2\omega^1 \omega^2 \vec{e}_{12} + (\omega^2)^2 \vec{e}_{22}.$$

Последнее равенство, с учетом (2.22), перепишем в виде:

$$d^2 \vec{x} = (d\omega^1 + \omega^2 \omega_2^1 + (\omega^2)^2 a_{22}^1) \vec{e}_1 + (d\omega^2 + \omega^1 \omega_1^2 + (\omega^1)^2 a_{11}^2) \vec{e}_2 + \\ + (\omega^1 \omega_1^3 + \omega^2 \omega_2^3 + (\omega^1) a_{11}^3 + 2\omega^1 \omega^2 a_{12}^3 + (\omega^2)^2 a_{22}^3) \vec{e}_3 \quad (2.27)$$

$$\text{Поэтому } \varphi = \vec{e}_3 d^2 \vec{x} = \omega^1 \omega_1^3 + \omega^2 \omega_2^3 + (\omega^1) a_{11}^3 + 2\omega^1 \omega^2 a_{12}^3 + \\ + (\omega^2)^2 a_{22}^3.$$

С учетом равенств (2.24), получим:

$$\varphi = (a + a_{11}^3)(\omega^1)^2 + 2(b + a_{12}^3)\omega^1 \omega^2 + (c + a_{22}^3)(\omega^2)^2 \quad (2.28)$$

Из (2.28) видно, что коэффициенты a_{11}^3 , a_{12}^3 , a_{22}^3 в разложении векторов \vec{e}_{11} , \vec{e}_{12} , \vec{e}_{22} , также коэффициенты $a = -q_1$, $b = p_1 = -q_2$ и $c = p_2$, являются коэффициентами второй квадратичной формы. Тогда уравнение $\varphi = 0$ определяет в каждой точке поверхности P^2 два асимптотических направления. Рассмотрим $\Delta = (a + a_{11}^3)(c + a_{22}^3) - (b + a_{12}^3)^2$. Тогда асимптотические направления являются действительными, если $\Delta < 0$; мнимыми, если $\Delta > 0$ и совпавшими, если $\Delta = 0$. В этих случаях точка поверхности P^2 , по аналогии с точкой поверхности евклидова пространства, называется, соответственно, гиперболической, эллиптической, параболической.

Найдем выражения для grad, div и rot в случае, когда выражения векторов \vec{e}_{AB} имеют вид (2.22).

Проводя вычисления grad φ , как это делалось несколько выше, получим формулу, аналогичную формуле (2.5).

Точно так же, как поступали при выводе формулы (2.10), получим:

$$d\tau \operatorname{div} \vec{v} = (dv^1 + v^B \omega_B^1) \wedge \omega^2 \wedge \omega^3 + (dv^2 + v^B \omega_B^2) \wedge \omega^3 \wedge \omega^1 + \\ + (dv^3 + v^B \omega_B^3) \wedge \omega^1 \wedge \omega^2 + (v^K a_{KA}^A) d\tau, \quad (2.29)$$

$K \neq A$

где в последнем слагаемом вначале производится суммирование по A , а затем суммирование по $K \neq A$.

Выражение для ротора вектора скорости крови \vec{v} найдем, пользуясь формулой:

$$\iiint \text{rot} \vec{v} d\tau = -\iiint [\vec{v}, d\vec{\sigma}],$$

где $d\vec{\sigma}$ – вектор для элемента поверхности.

Как и в случае евклидова пространства, получим:

$$\begin{aligned} -\text{rot} \vec{v} d\tau = & d_2 \vec{x} (d_1 \vec{v} d_3 \vec{x}) - d_3 \vec{x} (d_1 \vec{v} d_2 \vec{x}) + d_3 \vec{x} (d_2 \vec{v} d_1 \vec{x}) - \\ & - d_1 \vec{x} (d_2 \vec{v} d_3 \vec{x}) + d_1 \vec{x} (d_3 \vec{v} d_2 \vec{x}) - d_2 \vec{x} (d_3 \vec{v} d_1 \vec{x}), \end{aligned} \quad (2.30)$$

где скобками обозначены скалярные произведения.

Вектор скорости крови представим в виде $\vec{v} = v^A \vec{e}_A$. Тогда

$$d\vec{v} = (dv^A + v^B \omega_B^A) \vec{e}_A + v^A \omega^B \vec{e}_{AB} \quad (2.31)$$

С учетом (2.31) равенство (2.30) перепишем в следующем виде:

$$\begin{aligned} \text{rot} \vec{v} d\tau = & d_1 \vec{x} (((dv^A + v^B \omega_B^A) \wedge \omega^K)_{23} (\vec{e}_A \vec{e}_K) + v^A (\omega^B \wedge \omega^K)_{23} (\vec{e}_{AB} \vec{e}_K)) + \\ & + d_2 \vec{x} (((dv^A + v^B \omega_B^A) \wedge \omega^K)_{31} (\vec{e}_A \vec{e}_K) + v^A (\omega^B \wedge \omega^K)_{31} (\vec{e}_{AB} \vec{e}_K)) + d_3 \vec{x} \cdot \\ & \cdot (((dv^A + v^B \omega_B^A) \wedge \omega^K)_{12} (\vec{e}_A \vec{e}_K) + v^A (\omega^B \wedge \omega^K)_{12} (\vec{e}_{AB} \vec{e}_K)). \end{aligned}$$

Или, после несложных преобразований, окончательно получим:

$$\begin{aligned} \text{rot} \vec{v} d\tau = & -\vec{e}_L \omega^L \wedge \omega^K \wedge (dv^A + v^B \omega_B^A) (\vec{e}_A \vec{e}_K) - \\ & - \vec{e}_L \omega^L \wedge v^A (\omega^K \wedge \omega^B) (\vec{e}_{AB} \vec{e}_K) \end{aligned} \quad (2.32)$$

Для ортогонального репера будем иметь:

$$\begin{aligned} -\text{rot} \vec{v} d\tau = & \vec{e}_1 (\omega^1 \wedge \omega^2 \wedge (dv^2 + v^1 \omega_1^2 + v^3 \omega_3^2) + \omega^1 \wedge \omega^3 \wedge (dv^3 + v^1 \omega_1^3 + \\ & + v^2 \omega_2^3)) + \vec{e}_2 (\omega^2 \wedge \omega^1 \wedge (dv^1 + v^2 \omega_2^1 + v^3 \omega_3^1) + \omega^2 \wedge \omega^3 \wedge (dv^3 + v^1 \omega_1^3 + \\ & + v^2 \omega_2^3)) + \vec{e}_3 (\omega^3 \wedge \omega^1 \wedge (dv^1 + v^2 \omega_2^1 + v^3 \omega_3^1) + \omega^3 \wedge \omega^2 \wedge (dv^2 + v^1 \omega_1^2 + \\ & + v^3 \omega_3^2)) + \vec{e}_1 (d\tau (v^1 (\vec{e}_{13} \vec{e}_2) + v^3 (\vec{e}_{33} \vec{e}_2)) - d\tau (v^1 (\vec{e}_{12} \vec{e}_3) + v^2 (\vec{e}_{22} \vec{e}_3))) + \\ & + \vec{e}_2 (-d\tau (v^2 (\vec{e}_{23} \vec{e}_1) + v^3 (\vec{e}_{33} \vec{e}_1)) + d\tau (v^1 (\vec{e}_{11} \vec{e}_3) + v^2 (\vec{e}_{21} \vec{e}_3))) + \vec{e}_3 (d\tau (v^2 \cdot \\ & \cdot (\vec{e}_{22} \vec{e}_1) + v^3 (\vec{e}_{32} \vec{e}_1)) - d\tau (v^1 (\vec{e}_{11} \vec{e}_2) + v^3 (\vec{e}_{31} \vec{e}_2))). \end{aligned}$$

С учетом выражения форм ω^3_2 , ω^3_1 и ω^2_1 через базисные и с учетом равенств (2.22), последнее равенство окончательно примет вид:

$$\begin{aligned} -rot\vec{v} d\tau = & \vec{e}_1(\omega^1 \wedge \omega^2 \wedge (dv^2 + v^1 r - v^3 p) + \omega^1 \wedge \omega^3 \wedge (dv^3 - v^1 q + v^2 p) + \\ & + d\tau(v^1(a^2_{13} - a^3_{12}) + v^3 a^2_{33} - v^2 a^3_{22})) + \vec{e}_2(\omega^2 \wedge \omega^1 \wedge (dv^1 - v^2 r + v^3 q) + \\ & + \omega^2 \wedge \omega^3 \wedge (dv^3 - v^1 q + v^2 p) + d\tau(v^1 a^3_{11} + v^2(a^3_{12} - a^1_{23}) - v^3 a^1_{33})) + \\ & + \vec{e}_3(\omega^3 \wedge \omega^1 \wedge (dv^1 - v^2 r + v^3 q) + \omega^3 \wedge \omega^2 \wedge (dv^2 + v^1 r - v^3 p) + d\tau \cdot \\ & \cdot (-v^1 a^2_{11} + v^2 a^1_{22} + v^3(a^1_{23} - a^2_{13}))) \end{aligned} \quad (2.33)$$

Пусть вектор вихря крови \vec{v} по базисным векторам имеет следующее разложение:

$$\vec{v} = rot\vec{v} = v^A \vec{e}_A \quad (2.34)$$

Тогда с учетом равенства (2.33), компоненты вихря будут иметь вид:

$$\begin{aligned} -d\tau \cdot v^1 = & \omega^1 \wedge \omega^2 \wedge (dv^2 + v^1 r - v^3 p) + \omega^1 \wedge \omega^3 \wedge (dv^3 - v^1 q + v^2 p) + \\ & + (v^1(a^2_{13} - a^3_{12}) - v^2 a^3_{22} + v^3 a^2_{33}) d\tau \\ -d\tau \cdot v^2 = & \omega^2 \wedge \omega^1 \wedge (dv^1 - v^2 r + v^3 q) + \omega^2 \wedge \omega^3 \wedge (dv^3 - v^1 q + v^2 p) + \\ & + (v^1 a^3_{11} + v^2(a^3_{12} - a^1_{23}) - v^3 a^1_{33}) d\tau \\ -d\tau \cdot v^3 = & \omega^3 \wedge \omega^1 \wedge (dv^1 - v^2 r + v^3 q) + \omega^3 \wedge \omega^2 \wedge (dv^2 + v^1 r - v^3 p) + \\ & + (-v^1 a^2_{11} + v^2 a^1_{22} + v^3(a^1_{23} - a^2_{13})) d\tau, \end{aligned} \quad (2.35)$$

где $d\tau = \omega^1 \wedge \omega^2 \wedge \omega^3$ – элемент объема в каждой положительно ориентированной карте U .

Так как на поверхности полной энергии имеют место равенства $\vec{v} = v(\cos\sigma \vec{e}_1 + \sin\sigma \vec{e}_2)$, $\vec{v} = v^1 \vec{e}_1 + v^2 \vec{e}_2$, то уравнения компонентов вихря будут иметь вид:

$$\begin{aligned} -d\tau \cdot v^1 = & \omega^1 \wedge \omega^2 \wedge (dv \sin\sigma + v \cos\sigma d\sigma + v \cos\sigma r) + \omega^1 \wedge \omega^3 \wedge (-v \cos\sigma \cdot \\ & \cdot q + v \sin\sigma p) + (v \cos\sigma(a^2_{13} - a^3_{12}) - v \sin\sigma a^3_{22}) d\tau \\ -d\tau \cdot v^2 = & \omega^2 \wedge \omega^1 \wedge (dv \cos\sigma - v \sin\sigma d\sigma - v \sin\sigma r) + \omega^2 \wedge \omega^3 \wedge (\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
& -v \cos \sigma q + v \sin \sigma p) + (v \cos \sigma a^3_{11} + v \sin \sigma (a^3_{12} - a^1_{23})) d\tau \\
0 = & \omega^3 \wedge \omega^1 \wedge (dv \cos \sigma - v \sin \sigma d\sigma - v \sin \sigma r) + \omega^3 \wedge \omega^2 \wedge (dv \sin \sigma + \\
& + v \cos \sigma d\sigma + v \cos \sigma r) + (-v \cos \sigma a^2_{11} + v \sin \sigma a^1_{22}) d\tau.
\end{aligned}$$

Последние равенства перепишем в следующем виде:

$$\begin{aligned}
-d\tau \cdot \frac{v^1}{v} = & \omega^1 \wedge \omega^2 \wedge \left(\frac{dv}{v} \sin \sigma + \cos \sigma (d\sigma + r) \right) + \omega^1 \wedge \omega^3 \wedge (-q \cos \sigma + \\
& + p \sin \sigma) + (\cos \sigma (a^2_{13} - a^3_{12} - \sin \sigma a^3_{22})) d\tau \\
-d\tau \cdot \frac{v^2}{v} = & \omega^2 \wedge \omega^1 \wedge \left(\frac{dv}{v} \cos \sigma - \sin \sigma (d\sigma + r) \right) - \omega^2 \wedge \omega^3 \wedge (q \cos \sigma - \\
& - p \sin \sigma) + (\cos \sigma a^3_{11} + \sin \sigma (a^3_{12} - a^1_{23})) d\tau \\
0 = & \omega^3 \wedge \omega^1 \wedge \left(\frac{dv}{v} \cos \sigma - \sin \sigma (d\sigma + r) \right) + \omega^3 \wedge \omega^2 \wedge \left(\frac{dv}{v} \sin \sigma + \right. \\
& \left. + \cos \sigma (d\sigma + r) \right) + (-\cos \sigma a^2_{11} + \sin \sigma a^1_{22}) d\tau \tag{2.36}
\end{aligned}$$

Из равенства (2.29) запишется уравнение неразрывности потока крови в следующем виде:

$$\begin{aligned}
& (dv^1 - v^2 r + v^3 q) \wedge \omega^2 \wedge \omega^3 + (dv^2 + v^1 r - v^3 p) \wedge \omega^3 \wedge \omega^1 + (dv^3 - \\
& - v^1 q + v^2 p) \wedge \omega^1 \wedge \omega^2 + (v^K a^1_{K1} + v^K a^2_{K2} + v^K a^3_{K3}) d\tau = 0.
\end{aligned}$$

С учетом представления вектора скорости через базисные векторы, последнее равенство примет вид:

$$\begin{aligned}
& (dv \cos \sigma - v \sin \sigma d\sigma - v \sin \sigma r) \wedge \omega^2 \wedge \omega^3 + (dv \sin \sigma + v \cos \sigma d\sigma + \\
& + v \cos \sigma r) \wedge \omega^3 \wedge \omega^1 + (-v \cos \sigma q + v \sin \sigma p) \wedge \omega^1 \wedge \omega^2 + (v \sin \sigma a^1_{21} + \\
& + v \cos \sigma a^2_{12} + v \cos \sigma a^3_{13} + v \sin \sigma a^3_{23}) d\tau = 0.
\end{aligned}$$

Или

$$\begin{aligned}
& \left(\frac{dv}{v} \cos \sigma - \sin \sigma (d\sigma + r) \right) \wedge \omega^2 \wedge \omega^3 + \left(\frac{dv}{v} \sin \sigma + \cos \sigma (d\sigma + r) \right) \wedge \\
& \wedge \omega^3 \wedge \omega^1 + (p \sin \sigma - q \cos \sigma) \wedge \omega^1 \wedge \omega^2 + (v \cos \sigma (a^2_{12} + a^3_{13}) + \\
& + v \sin \sigma (a^1_{21} + a^3_{23})) d\tau = 0.
\end{aligned}$$

Учитывая равенства (2.22), получим $a^2_{12} = a^3_{13} = a^1_{12} = a^3_{23} = 0$. Тогда:

$$\left(\frac{dv}{v} \cos \sigma - \sin \sigma (d\sigma + r)\right) \wedge \omega^2 \wedge \omega^3 + \left(\frac{dv}{v} \sin \sigma + \cos \sigma (d\sigma + r)\right) \wedge \omega^3 \wedge \omega^1 + (p \sin \sigma - q \cos \sigma) \wedge \omega^1 \wedge \omega^2 = 0 \quad (2.37)$$

Если рассмотреть движение крови по геодезическим линиям ($d\sigma + r = 0$) поверхностей постоянной полной энергии, то равенства (2.36) и (2.37) будут иметь вид:

$$\begin{aligned} -\frac{v^1}{v} &= q_2 \cos \sigma - p_2 \sin \sigma + \cos \sigma (a^2_{13} - a^3_{12}) - \sin \sigma \cdot a^3_{22} \\ -\frac{v^2}{v} &= -q_1 \cos \sigma + p_1 \sin \sigma + \cos \sigma a^3_{11} + \sin \sigma (a^3_{12} - a^1_{23}) \\ 0 &= -\cos \sigma a^2_{11} + \sin \sigma a^1_{22} \\ 0 &= p_3 \sin \sigma - q_3 \cos \sigma \end{aligned} \quad (2.38)$$

5.3. Основные кинематические уравнения

Пусть точка x описывает линию, ортогональную к векторам поля \vec{e}_3 и пусть

$$\frac{d^2 \vec{x}}{ds^2} = \frac{\vec{k}}{m}, \quad (\vec{e}_3 \frac{d\vec{x}}{ds} = 0).$$

Рассмотрим понятие нормальной кривизны поля в данной точке, принадлежащей карте U . Для этого рассмотрим:

$$\begin{aligned} \frac{\vec{k} \vec{e}_3}{m} &= -\frac{d\vec{x} d\vec{e}_3}{ds^2} = -\frac{(\omega^1 \vec{e}_1 + \omega^2 \vec{e}_2)(q \vec{e}_1 - p \vec{e}_2 + \omega^1 a^2_{31} \vec{e}_2 + \omega^2 a^1_{32} \vec{e}_1)}{ds^2} = \\ &= -\frac{(\omega^1 \vec{e}_1 + \omega^2 \vec{e}_2)((q + \omega^2 a^1_{32}) \vec{e}_1 - (p - \omega^1 a^2_{31}) \vec{e}_2)}{ds^2} = \\ &= -\frac{\omega^1 (q + \omega^2 a^1_{32}) - \omega^2 (p - \omega^1 a^2_{31})}{ds^2} = \frac{-q_1 (\omega^1)^2 + (p_1 - q_2 - a^1_{32} - a^2_{31}) \omega^1 \omega^2}{ds^2} + \\ &+ \frac{p_2 (\omega^2)^2}{ds^2} = p_2 \sin^2 \sigma + (p - q_2 - a^1_{32} - a^2_{31}) \sin \sigma \cdot \cos \sigma - q_1 \cos^2 \sigma, \end{aligned}$$

где $\cos \sigma = \frac{\omega^1}{ds}$, $\sin \sigma = \frac{\omega^2}{ds}$.

Тогда

$$\frac{1}{R} = \frac{-q_1(\omega^1)^2 + (p_1 - q_2 - a_{32}^1 - a_{31}^2)\omega^1\omega^2 + p_2(\omega^2)^2}{ds^2} = p_2 \sin^2 \sigma + (p_1 - q_2 - a_{32}^1 - a_{31}^2) \sin \sigma \cdot \cos \sigma - q_1 \cos^2 \sigma \quad (3.1)$$

будет кривизной линии, главная нормаль которой совпадает с вектором \vec{e}_3 . Это выражение назовем нормальной кривизной поля в данной точке карты U . Из равенства (3.1) видно, что компоненты разложения векторов \vec{e}_{23} и \vec{e}_{13} по векторам репера $R_x - a^1_{23}$ и a^2_{31} входят в выражение для нормальной кривизны поля.

Рассмотрим конгруэнцию линий, являющихся интегральными линиями или линиями тока векторного поля \vec{e}_3 , то вектор кривизны такой линии будет:

$$\begin{aligned} \left(\frac{d\vec{e}_3}{ds}\right)_{\substack{\omega^1=0 \\ \omega^2=0}} &= \frac{\omega_3^1 \vec{e}_1 + \omega_3^2 \vec{e}_2 + \omega_3^3 \vec{e}_3}{ds} = \frac{q\vec{e}_1 - p\vec{e}_2 + \omega^3(a_{33}^1 \vec{e}_1 + a_{33}^2 \vec{e}_2)}{ds} = \\ &= \frac{q_3 \omega^3 \vec{e}_1 - p_3 \omega^3 \vec{e}_2 + \omega^3(a_{33}^1 \vec{e}_1 + a_{33}^2 \vec{e}_2)}{ds} = (q_3 + a_{33}^1) \vec{e}_1 - (p_3 - a_{33}^2) \vec{e}_2. \end{aligned}$$

Проекция вектора кривизны на направление скорости крови примет вид:

$$((q_3 + a_{33}^1) \vec{e}_1 - (p_3 - a_{33}^2) \vec{e}_2) \frac{\vec{v}}{v} = (q_3 + a_{33}^1) \cos \sigma - (p_3 - a_{33}^2) \sin \sigma.$$

Примем:

$$\begin{aligned} L &= p_2 \sin^2 \sigma + (p_1 - q_2 - a^1_{32} - a^2_{31}) \sin \sigma \cos \sigma - q_1 \cos^2 \sigma \\ N &= (p_3 - a^2_{33}) \sin \sigma - (q_3 + a^1_{33}) \cos \sigma \end{aligned} \quad (3.2)$$

Чтобы удовлетворить гемодинамическим уравнениям (2.36) и (2.37), примем:

$$\begin{aligned} \frac{dv}{v} &= t\omega^1 + g\omega^2 + \left(L + \frac{f^1}{Sv^2}\right)\omega^3 \\ d\sigma + r &= (g + N \sin \sigma)\omega^1 - (t + N \cos \sigma)\omega^2 + u\omega^3, \end{aligned} \quad (3.3)$$

где t, g, u – функции, которые выбираются таким образом, чтобы выполнялись условия интегрируемости уравнений (3.3). Кроме уравнений (3.3) найдем еще условия для выполнения гемодинамических уравнений (2.36) и (2.37). Проверим выполнимость уравнения (2.37). Для этого подставим равенства из (3.3) в (2.37):

$$\begin{aligned} & (t\omega^1 \cos\sigma - \sin\sigma(g + N \sin\sigma)\omega^1) \wedge \omega^2 \wedge \omega^3 + (g\omega^2 \sin\sigma - \cos\sigma(t + \\ & + N \cos\sigma)\omega^2) \wedge \omega^3 \wedge \omega^1 + (p_3 \omega^3 \sin\sigma - q_3 \omega^3 \cos\sigma \wedge \omega^1 \wedge \omega^2 = 0 \\ & (t \cos\sigma - \sin\sigma(g + N \sin\sigma))d\tau + (g \sin\sigma - \cos\sigma(t + N \cos\sigma))d\tau + \\ & + (p_3 \sin\sigma - q_3 \cos\sigma)d\tau = 0 \\ & t \cos\sigma + \sin\sigma g - N \sin^2\sigma + g \sin\sigma - t \cos\sigma - N \cos^2\sigma + p_3 \sin\sigma - \\ & - q_3 \cos\sigma = 0 \\ & - N + p_3 \sin\sigma - q_3 \cos\sigma = 0. \end{aligned}$$

После подстановки значений для N , будем иметь:

$$\begin{aligned} & (q_3 + a^1_{33})\cos\sigma - (p_3 - a^2_{33})\sin\sigma + p_3 \sin\sigma - q_3 \cos\sigma = 0 \\ & a^1_{33} \cos\sigma + a^2_{33} \sin\sigma = 0 \end{aligned} \quad (*)$$

На основании равенства (*) можно сделать вывод в виде следующей теоремы.

Теорема 5.1. Уравнение неразрывности потока крови будет выполняться тогда и только тогда, когда верно равенство (*).

Найдем условие выполнения третьего уравнения из (2.36). Для этого подставим равенства (3.3) в это уравнение:

$$\begin{aligned} 0 = & \omega^3 \wedge \omega^1 \wedge (g\omega^2 \cos\sigma + \sin\sigma(t + N \cos\sigma)\omega^2) + \omega^3 \wedge \omega^2 \wedge (t\omega^1 \cdot \\ & \cdot \sin\sigma + \cos\sigma(g + N \sin\sigma)\omega^1) + (-\cos\sigma a^2_{11} + \sin\sigma a^1_{22})d\tau. \end{aligned}$$

Сокращая на $d\tau$, запишем:

$$\begin{aligned} & g \cos\sigma + \sin\sigma(t + N \cos\sigma) - t \sin\sigma - \cos\sigma(g + N \sin\sigma) - \cos\sigma a^2_{11} + \\ & + \sin\sigma a^1_{22} = 0 \\ & - \cos\sigma a^2_{11} + \sin\sigma a^1_{22} = 0 \end{aligned} \quad (**)$$

И, наконец, найдем условие выполнимости первого и второго уравнений из (2.36). Для этого подставим равенства (2.3) в эти уравнения:

$$-d\tau \cdot \frac{v^1}{v} = \omega^1 \wedge \omega^2 \wedge \left(\left(L + \frac{f'}{Sv^2} \right) \omega^3 \sin \sigma + \cos \sigma u \omega^3 \right) + \omega^1 \wedge \omega^3 \wedge \\ \wedge (-q_2 \omega^2 \cos \sigma + p_2 \omega^2 \sin \sigma) + (\cos \sigma (a_{13}^2 - a_{12}^3) - \sin \sigma a_{22}^3) d\tau$$

$$-d\tau \cdot \frac{v^2}{v} = \omega^2 \wedge \omega^1 \wedge \left(\left(L + \frac{f'}{Sv^2} \right) \omega^3 \cos \sigma - \sin \sigma u \omega^3 \right) - \omega^2 \wedge \omega^3 \wedge \\ \wedge (q_1 \omega^1 \cos \sigma - p_1 \omega^1 \sin \sigma) + (\cos \sigma a_{11}^3 + \sin \sigma (a_{12}^3 - a_{23}^1)) d\tau$$

или

$$-d\tau \cdot \frac{v^1}{v} = \left(L + \frac{f'}{Sv^2} \right) \sin \sigma d\tau + u \cos \sigma d\tau + q_2 \cos \sigma d\tau - p_2 \sin \sigma d\tau + \\ + (\cos \sigma (a_{13}^2 - a_{12}^3) - \sin \sigma a_{22}^3) d\tau$$

$$-d\tau \cdot \frac{v^2}{v} = -\left(L + \frac{f'}{Sv^2} \right) \cos \sigma d\tau + u \sin \sigma d\tau - q_1 \cos \sigma d\tau + p_1 \sin \sigma d\tau + \\ + (\cos \sigma a_{11}^3 + \sin \sigma (a_{12}^3 - a_{23}^1)) d\tau.$$

После сокращения первого уравнения на $d\tau$, а второго на $-d\tau$, получим:

$$-\frac{v^1}{v} = \left(L + \frac{f'}{Sv^2} \right) \sin \sigma + u \cos \sigma + q_2 \cos \sigma - p_2 \sin \sigma + \cos \sigma (a_{13}^2 - a_{12}^3) - \\ - \sin \sigma a_{22}^3$$

$$\frac{v^2}{v} = \left(L + \frac{f'}{Sv^2} \right) \cos \sigma - u \sin \sigma + q_1 \cos \sigma - p_1 \sin \sigma - \cos \sigma a_{11}^3 - \\ - \sin \sigma (a_{12}^3 - a_{23}^1).$$

Далее, первое уравнение умножим на $\sin \sigma$, а второе на $\cos \sigma$, запишем:

$$-\frac{v^1}{v} \sin \sigma = \left(L + \frac{f'}{Sv^2} \right) \sin^2 \sigma + u \cos \sigma \sin \sigma + q_2 \cos \sigma \sin \sigma - p_2 \sin^2 \sigma + \\ + \cos \sigma \sin \sigma (a_{13}^2 - a_{12}^3) - \sin^2 \sigma a_{22}^3 \quad (3.4)$$

$$\frac{v^2}{v} \cos \sigma = \left(L + \frac{f'}{Sv^2} \right) \cos^2 \sigma - u \sin \sigma \cos \sigma + q_1 \cos^2 \sigma - p_1 \sin \sigma \cos \sigma - \\ - \cos^2 \sigma a^3_{11} - \cos \sigma \sin \sigma (a^3_{12} - a^1_{23})$$

Деля обе части равенства $S \cdot v(-v^1 \sin \sigma + v^2 \cos \sigma) = f'(S)$ на Sv^2 , получим:

$$- \frac{v^1}{v} \sin \sigma + \frac{v^2}{v} \cos \sigma = \frac{f'}{Sv^2} \quad (3.5)$$

Сложив первое и второе уравнения из (3.4), запишем:

$$- \frac{v^1}{v} \sin \sigma + \frac{v^2}{v} \cos \sigma = L + \frac{f'}{Sv^2} + (q_2 - p_1) \cos \sigma \sin \sigma - p_2 \sin^2 \sigma + \\ + \cos \sigma \sin \sigma (a^2_{13} - 2a^3_{12} + a^1_{23}) - \sin^2 \sigma a^3_{22} + q_1 \cos^2 \sigma - \\ - a^3_{11} \cos^2 \sigma.$$

С учетом первого равенства из (3.2), последнее переписется:

$$- \frac{v^1}{v} \sin \sigma + \frac{v^2}{v} \cos \sigma = p_2 \sin^2 \sigma + (p_1 - q_2 - a^1_{32} - a^2_{31}) \sin \sigma \cos \sigma - \\ - q_1 \cos^2 \sigma + \frac{f'}{Sv^2} - (p_1 - q_2 - a^2_{13} - a^1_{23}) \cos \sigma \sin \sigma - 2a^3_{12} \cos \sigma \cdot \\ \cdot \sin \sigma - p_2 \sin^2 \sigma + q_1 \cos^2 \sigma - a^3_{22} \sin^2 \sigma - a^3_{11} \cos^2 \sigma = \frac{f'}{Sv^2} - \\ - 2a^3_{12} \cos \sigma \sin \sigma - a^3_{22} \sin^2 \sigma - a^3_{11} \cos^2 \sigma.$$

Тем самым равенство (3.5) будет верно тогда и только тогда, когда

$$2a^3_{12} \cos \sigma \sin \sigma + a^3_{22} \sin^2 \sigma + a^3_{11} \cos^2 \sigma = 0 \quad (***)$$

Соотношение (***) также будет условием для выполнения первого и второго уравнений из (2.36).

Для удовлетворения кинематических уравнений, наряду с (3.3) мы должны принять и условия (*), (**) и (***). Окончательно будем иметь:

$$\frac{dv}{v} = t\omega^1 + g\omega^2 + \left(L + \frac{f'}{Sv^2} \right) \omega^3$$

$$\begin{aligned}
d\sigma + r &= (g + N \sin\sigma)\omega^1 - (t + N \cos\sigma)\omega^2 + u\omega^3 \\
a^1_{33} \cos\sigma + a^2_{33} \sin\sigma &= 0 \\
a^2_{11} \cos\sigma - a^1_{22} \sin\sigma &= 0 \\
a^3_{11} \cos^2\sigma + 2a^3_{12} \cos\sigma \sin\sigma + a^3_{22} \sin^2\sigma &= 0
\end{aligned} \tag{3.6}$$

На основании равенств (3.6) сделаем вывод: для выполнения уравнений неразрывности потока крови, а также уравнений для компонент вихревого вектора необходимо и достаточно выполнение условий (3.6).

Так как при движении крови по геодезическим, расположенным на поверхностях постоянной полной энергии, будут выполняться условия $\frac{dv}{v} = 0$ и $d\sigma + r = 0$. Тогда из равенств (3.3) получим:

$$t = g = 0, L + \frac{f^1}{Sv^2} = 0$$

$$g + N \sin\sigma = 0, t + N \cos\sigma = 0, u = 0.$$

Из первых условий $t = g = 0$ будем иметь $N \sin\sigma = 0$ и $N \cos\sigma = 0$. Возведя в квадрат последние равенства и складывая их, получим $N = 0$.

На основании последних рассуждений, имеем:

$$(p_3 - a^2_{33})\sin\sigma - (q_3 + a^1_{33})\cos\sigma = 0.$$

Учитывая последнее равенство из (2.38), получим:

$$a^2_{33} \sin\sigma + a^1_{33} \cos\sigma = 0 \tag{3.7}$$

При написании равенств (3.3) не одно из кинематических уравнений, то есть уравнений (2.36) и (2.37), тождественно не выполняется. Выберем эти равенства таким образом, чтобы удовлетворить какому-либо из кинематических уравнений. Примем, вначале, что при выборе выражений для $\frac{dv}{v}$ и $d\sigma + r$

удовлетворилось третье уравнение из (2.36). Тогда примем:

$$\frac{dv}{v} = (t + a^1_{22}) \omega^1 + (g + a^2_{11}) \omega^2 + (L + \frac{f^1}{Sv^2}) \omega^3$$

$$d\sigma + r = (g + N \sin \sigma) \omega^1 - (t + N \cos \sigma) \omega^2 + \zeta \omega^3 \quad (3.8)$$

Проверим это:

$$0 = \omega^3 \wedge \omega^1 \wedge ((g + a^2_{11}) \omega^2 \cos \sigma + \sin \sigma (t + N \cos \sigma) \omega^2) + \omega^3 \wedge \omega^2 \wedge \wedge ((t + a^1_{22}) \omega^1 \sin \sigma + \cos \sigma (g + N \sin \sigma) \omega^1) + (-\cos \sigma a^2_{11} + \sin \sigma a^1_{22}) d\tau$$

$$0 = (g + a^2_{11}) \cos \sigma d\tau + \sin \sigma (t + N \cos \sigma) d\tau - \sin \sigma (t + a^1_{22}) d\tau - \cos \sigma (g + N \sin \sigma) d\tau + (-\cos \sigma a^2_{11} + \sin \sigma a^1_{22}) d\tau$$

$$0 \equiv 0.$$

Найдем условие для выполнения равенства (2.37). Для этого подставим равенства (3.8) в (2.37):

$$((t + a^1_{22}) \omega^1 \cos \sigma - \sin \sigma (g + N \sin \sigma) \omega^1) \wedge \omega^2 \wedge \omega^3 + ((g + a^2_{11}) \cdot \omega^2 \sin \sigma - \cos \sigma (t + N \cos \sigma) \omega^2) \wedge \omega^3 \wedge \omega^1 + (p_3 \omega^3 \sin \sigma - q_3 \omega^3 \cos \sigma) \wedge \omega^1 \wedge \omega^2 = 0$$

$$(t + a^1_{22}) \cos \sigma d\tau - \sin \sigma (g + N \sin \sigma) d\tau + (g + a^2_{11}) \sin \sigma d\tau - \cos \sigma (t + N \cos \sigma) d\tau + p_3 \sin \sigma d\tau - q_3 \cos \sigma d\tau = 0.$$

После сокращения на $d\tau$, запишем:

$$(t + a^1_{22}) \cos \sigma - \sin \sigma (g + N \sin \sigma) + (g + a^2_{11}) \sin \sigma - \cos \sigma (t + N \cos \sigma) + p_3 \sin \sigma - q_3 \cos \sigma = 0.$$

Отсюда имеем:

$$a^1_{22} \cos \sigma - N \sin^2 \sigma + a^2_{11} \sin \sigma - N \cos^2 \sigma + p_3 \sin \sigma - q_3 \cos \sigma = 0.$$

С учетом второго равенства из (3.2), будем иметь:

$$a^1_{22} \cos \sigma + (q_3 + a^1_{33}) \cos \sigma - (p_3 - a^2_{33}) \sin \sigma + a^2_{11} \sin \sigma + p_3 \sin \sigma - q_3 \cos \sigma = 0$$

$$(a^1_{22} + a^1_{33}) \cos \sigma + (a^2_{11} + a^2_{33}) \sin \sigma = 0 \quad (\text{I})$$

Условие (I) является необходимым и достаточным условием для выполнения уравнения (2.37).

Найдем условие для выполнения первых двух равенств из (2.36). Для этого подставим равенства (3.8) в эти уравнения:

$$\begin{aligned} -d\tau \cdot \frac{v^1}{v} &= \omega^1 \wedge \omega^2 \wedge \left((L + \frac{f^1}{Sv^2}) \omega^3 \sin \sigma + \cos \sigma \zeta \omega^3 \right) + \omega^1 \wedge \omega^3 \wedge \\ &\wedge (-q_2 \omega^2 \cos \sigma + p_2 \omega^2 \sin \sigma) + (\cos \sigma (a^2_{13} - a^3_{12}) - \sin \sigma a^3_{22}) d\tau \\ -d\tau \cdot \frac{v^2}{v} &= \omega^2 \wedge \omega^1 \wedge \left((L + \frac{f^1}{Sv^2}) \omega^3 \cos \sigma - \sin \sigma (\zeta \omega^3) \right) - \omega^2 \wedge \omega^3 \wedge \\ &\wedge (q_1 \omega^1 \cos \sigma - p_1 \omega^1 \sin \sigma) + (\cos \sigma a^3_{11} + \sin \sigma (a^3_{12} - a^1_{23})) d\tau. \end{aligned}$$

Эти два равенства перепишем в виде:

$$\begin{aligned} -d\tau \cdot \frac{v^1}{v} &= (L + \frac{f^1}{Sv^2}) \sin \sigma d\tau + \zeta \cos \sigma d\tau + q_2 \cos \sigma d\tau - p_2 \sin \sigma d\tau + \\ &+ (\cos \sigma (a^2_{13} - a^3_{12}) - \sin \sigma a^3_{22}) d\tau \\ -d\tau \cdot \frac{v^2}{v} &= - (L + \frac{f^1}{Sv^2}) \cos \sigma d\tau + \zeta \sin \sigma d\tau - q_1 \cos \sigma d\tau + \\ &+ p_1 \sin \sigma d\tau + (\cos \sigma a^3_{11} + \sin \sigma (a^3_{12} - a^1_{23})) d\tau. \end{aligned}$$

После сокращения первого уравнения на $d\tau$, а второго на $-d\tau$, получим:

$$\begin{aligned} -\frac{v^1}{v} &= (L + \frac{f^1}{Sv^2}) \sin \sigma + \zeta \cos \sigma + q_2 \cos \sigma - p_2 \sin \sigma + (\cos \sigma a^2_{13} - \\ &- a^3_{12}) - \sin \sigma a^3_{22} \\ \frac{v^2}{v} &= (L + \frac{f^1}{Sv^2}) \cos \sigma - \zeta \sin \sigma + q_1 \cos \sigma - p_1 \sin \sigma - \cos \sigma a^3_{11} - \end{aligned}$$

$$- \sin \sigma (a^3_{12} - a^1_{23})$$

Умножая первое уравнение на $\sin \sigma$, а второе на $\cos \sigma$ и складывая их, будем получать:

$$\begin{aligned} - \frac{v^1}{v} \sin \sigma + \frac{v^2}{v} \cos \sigma &= (L + \frac{f^1}{Sv^2}) \sin^2 \sigma + \zeta \cos \sigma \sin \sigma + q_2 \cos \sigma \sin \sigma - \\ &- p_2 \sin^2 \sigma + \cos \sigma \sin \sigma (a^2_{13} - a^3_{12}) - \sin^2 \sigma a^3_{22} + (L + \frac{f^1}{Sv^2}) \cos^2 \sigma - \\ &- \zeta \cos \sigma \sin \sigma + q_1 \cos^2 \sigma - p_1 \sin \sigma \cos \sigma - \cos^2 \sigma a^3_{11} - \cos \sigma \sin \sigma \cdot \\ &\cdot (a^3_{12} - a^1_{23}) \end{aligned}$$

или

$$\begin{aligned} - \frac{v^1}{v} \sin \sigma + \frac{v^2}{v} \cos \sigma &= L + \frac{f^1}{Sv^2} + q_2 \cos \sigma \sin \sigma - p_2 \sin^2 \sigma + \cos \sigma \sin \sigma \cdot \\ &\cdot (a^2_{13} - a^3_{12}) - a^3_{22} \sin^2 \sigma + q_1 \cos^2 \sigma - p_1 \sin \sigma \cos \sigma - a^3_{11} \cos^2 \sigma - \\ &- \cos \sigma \sin \sigma (a^3_{12} - a^1_{23}). \end{aligned}$$

С учетом первого равенства из (3.2), последнее равенство перепишется:

$$\begin{aligned} - \frac{v^1}{v} \sin \sigma + \frac{v^2}{v} \cos \sigma &= p_2 \sin^2 \sigma + (p_1 - q_2 - a^1_{32} - a^2_{31}) \sin \sigma \cos \sigma - \\ &- q_1 \cos^2 \sigma + \frac{f^1}{Sv^2} - (p_1 - q_2 - a^2_{31} - a^1_{32}) \sin \sigma \cos \sigma - p_2 \sin^2 \sigma - \\ &- 2 a^3_{12} \cos \sigma \sin \sigma - a^3_{22} \sin^2 \sigma + q_1 \cos^2 \sigma - a^3_{11} \cos^2 \sigma. \end{aligned}$$

Отсюда имеем:

$$- \frac{v^1}{v} \sin \sigma + \frac{v^2}{v} \cos \sigma = \frac{f^1}{Sv^2} - a^3_{11} \cos^2 \sigma - 2 a^3_{12} \cos \sigma \sin \sigma - a^3_{22} \sin^2 \sigma.$$

С учетом формулы (3.5), первые два уравнения из системы (2.36) выполняются тогда и только тогда, когда

$$a^3_{11} \cos^2 \sigma + 2 a^3_{12} \cos \sigma \sin \sigma + a^3_{22} \sin^2 \sigma = 0 \quad (\text{II})$$

Тем самым, при выборе $\frac{dv}{v}$ и $d\sigma + r$ для удовлетворения указанным выше кинематическим уравнениям, должны принять равенства (I) и (II):

$$\begin{aligned} (a^1_{22} + a^1_{33})\cos\sigma + (a^2_{11} + a^2_{33})\sin\sigma &= 0 \\ a^3_{11}\cos^2\sigma + 2a^3_{12}\cos\sigma\sin\sigma + a^3_{22}\sin^2\sigma &= 0 \end{aligned} \quad (3.9)$$

Разрешим систему (3.9) относительно $\cos\sigma$ и $\sin\sigma$, при условии неравенства первого нулю, получаем для удовлетворения кинематических уравнений одно условие:

$$a^3_{11} - 2a^3_{12} \frac{a^1_{22} + a^1_{33}}{a^2_{11} + a^2_{33}} + a^3_{22} \left(\frac{a^1_{22} + a^1_{33}}{a^2_{11} + a^2_{33}} \right)^2 = 0 \quad (3.10)$$

Если рассмотреть движение крови по геодезическим, лежащим на поверхностях постоянной полной энергии, то к равенствам (2.38), в этом случае, из равенств (3.8) добавятся следующие (из условий $\frac{dv}{v} = 0$ и $d\sigma + r = 0$):

$$\begin{aligned} t + a^1_{22} = 0, \quad g + a^2_{11} = 0, \quad L + \frac{f^{\setminus}}{Sv^2} = 0 \\ g + N \sin\sigma = 0, \quad t + N \cos\sigma = 0, \quad \zeta = 0 \end{aligned} \quad (3.11)$$

Из равенств (3.11) получаем:

$$N^2 = (a^2_{11})^2 + (a^1_{22})^2 \quad (3.12)$$

Равенство (3.12) заменяет равенства, стоящие в первом и втором столбцах соотношений из (3.11).

Пусть теперь $\frac{dv}{v}$ и $d\sigma + r$ выбраны таким образом, что выполняется уравнение неразрывности потока крови, то есть уравнение (2.37). В этом случае положим:

$$\begin{aligned} \frac{dv}{v} &= (t + a^1_{22})\omega^1 + (g + a^2_{11})\omega^2 + (L + \frac{f^1}{Sv^2})\omega^3 \\ d\sigma + r &= (g + a^2_{11} + a^2_{33} + N \sin\sigma)\omega^1 - (t + a^1_{22} + a^1_{33} + N \cos\sigma)\omega^2 + \\ &+ \zeta\omega^3 \end{aligned} \quad (3.13)$$

Проверим тождественную выполнимость уравнения (2.37). Для этого подставим значения для $\frac{dv}{v}$ и $d\sigma + r$ из (3.13) в (2.37):

$$\begin{aligned} &((t + a^1_{22})\omega^1 \cos\sigma - \sin\sigma(g + a^2_{11} + a^2_{33} + N \sin\sigma)\omega^1) \wedge \omega^2 \wedge \omega^3 + \\ &+ ((g + a^2_{11})\omega^2 \sin\sigma - \cos\sigma(t + a^1_{22} + a^1_{33} + N \cos\sigma)\omega^2) \wedge \omega^3 \wedge \omega^1 + \\ &+ (p_3\omega^3 \sin\sigma - q_3\omega^3 \cos\sigma) \wedge \omega^1 \wedge \omega^2 = 0 \end{aligned}$$

или

$$\begin{aligned} &(t + a^1_{22}) \cos\sigma d\tau - \sin\sigma(g + a^2_{11} + a^2_{33} + N \sin\sigma) d\tau + (g + \\ &+ a^2_{11}) \sin\sigma d\tau - \cos\sigma(t + a^1_{22} + a^1_{33} + N \cos\sigma) d\tau + (p_3 \sin\sigma - \\ &- q_3 \cos\sigma) d\tau = 0. \end{aligned}$$

После сокращения на $d\tau$ и после приведения подобных слагаемых, будем иметь:

$$a^2_{33} \sin\sigma + N + a^1_{33} \cos\sigma - p_3 \sin\sigma + q_3 \cos\sigma = 0.$$

Подставим значение для N из (3.2) в последнее равенство и после чего получим:

$$\begin{aligned} &a^2_{33} \sin\sigma + (p_3 - a^2_{33}) \sin\sigma - (q_3 + a^1_{33}) \cos\sigma + a^1_{33} \cos\sigma - p_3 \sin\sigma + \\ &+ q_3 \cos\sigma = 0. \end{aligned}$$