

Поскольку потоки $g_{F_i}^{s_i}$ коммутируют, имеем групповое свойство:

$$g^{s+s'} = g^s \circ g^{s'}.$$

2. Отображение

$$h(s) = g^s(z_0), \quad h: \mathbf{R}^n \rightarrow L_c,$$

является локальным диффеоморфизмом. В силу группового свойства локальную взаимную однозначность достаточно доказать в окрестности $s=0$, а это очевидно в силу основного свойства коммутирующих полей: собственно, $s=(s_1, \dots, s_n)=h^{-1}(z)$ суть те самые координаты, в которых $\tilde{F}_i = \frac{\partial}{\partial s_i}$. Наконец, множество $h[\mathbf{R}^n]$ одновременно замкнуто и открыто, так что совпадает с L_c .

3. В целом отображение h не взаимно-однозначно. Мерой неоднозначности является множество $G = \{s : g^s(z_0) = z_0\}$, которое, очевидно, есть некоторая подгруппа аддитивной группы \mathbf{R}_n . Иными словами,

$$s, s' \in G \Rightarrow s + s' \in G. \quad (18.22)$$

4. В силу сказанного в п. 2 множество G дискретно. Это значит, что всякая ограниченная область в \mathbf{R}^n содержит лишь конечное число элементов G . Отсюда и из (22) вытекает, что G счетно.

5. Существуют векторы

$$\xi_1, \dots, \xi_k \in G, \quad k \ll n,$$

такие, что

$$G = \{m_1 \xi_1 + \dots + m_k \xi_k, \quad m_i \in \mathbf{Z}\}.$$

С точки зрения теории групп G изоморфна прямому произведению k экземпляров группы целых чисел \mathbf{Z} . Отложим обоснование этого утверждения, чтобы поскорее получить тор.

6. Дополним множество ξ_1, \dots, ξ_k до базиса ξ_1, \dots, ξ_n , положим $\xi_\alpha = \sum \xi_{\alpha i} e_i$ и введем на L_c векторные поля

$$X_\alpha = \sum_i \frac{1}{2\pi} \xi_{\alpha i} \tilde{F}_i.$$

Эти поля, очевидно, коммутируют и линейно независимы. При $\alpha \ll k$ их фазовые потоки $g_{X_\alpha}^{\varphi_\alpha}$ обладают свойством периодичности:

$$g_{X_\alpha}^{2\pi} = g_{X_\alpha}^0.$$

Из построения 2—3 видно, что точки L_c находятся во взаимно-однозначном соответствии с точками фактор-группы \mathbf{R}^n/G , т. е. множества

$$\mathbf{T}^k \times \mathbf{R}^{n-k} = \{\varphi_1 \bmod 2\pi, \dots, \varphi_k \bmod 2\pi, \psi_{k+1}, \dots, \psi_n\}.$$