

3.1 - A Função de corrente generalizada em coordenadas isobáricas

Na aula passada, nós vimos que a integral vertical da equação do vento térmico em coordenadas cartesianas era:

$$v_0(z) - v_0(z_0) = - \frac{g}{f_0} \int_{z_0}^z \rho \frac{\partial \alpha}{\partial x} dz \quad (1)$$

Fizemos a seguinte transformação para coordenadas isobáricas:

$$\begin{aligned} z = z &\rightarrow p = p \\ z = z_0 &\rightarrow p = p_0 \end{aligned} \quad \begin{array}{c} \uparrow z \\ \downarrow p \end{array} \quad dp = -\rho g dz$$

$$v_0(p) - v_0(p_0) = - \frac{1}{f_0} \int_{p_0}^p \frac{\partial}{\partial x'} \alpha dp$$

$$v_0(p) - v_0(p_0) = - \frac{1}{f_0} \frac{\partial}{\partial x'} \int_{p_0}^p \alpha dp \quad , \text{ onde } p_0 > p$$

Da relação hidrostática,

$$d(gz) = -\alpha dp$$

$$d\Phi = -\alpha dp$$

$$\int_{\Phi(p)}^{\Phi_0} d\Phi = - \int_p^{p_0} \alpha dp$$

$$\Phi(p_0) - \Phi(p) = - \int_p^{p_0} \alpha dp$$



$$\Phi(p) - \Phi(p_0) = - \int_{p_0}^p \alpha dp$$

$$\Phi(p) = - \int_{p_0}^p \alpha dp = \int_p^{p_0} \alpha dp$$

$$\Phi = \bar{\Phi}(p) + \Delta\Phi(x, y, p, t)$$

$$\bar{\Phi} = - \int_{p_0}^p \alpha(z, 0, p) dp \rightarrow \text{função da pressão somente}$$

$$\Delta\Phi = - \int_{p_0}^p \delta(s, T, p) dp \rightarrow \text{função da } s, T \text{ e } p. \text{ Logo pode apresentar variações laterais}$$

Substituindo no vento Térmico,

$$v_0(p) - v_0(p_0) = - \frac{1}{f_0} \frac{\partial}{\partial x} \int_{p_0}^p \delta dp$$

$$v_0(p) - v_0(p_0) = \frac{1}{f_0} \frac{\partial \bar{\Phi}}{\partial x} = \frac{1}{f_0} \frac{\partial (\Delta\Phi)}{\partial x}$$

(3.3)

Entretanto é muito comum expressar o potencial relativamente à superfície do mar. Nesse caso,

$$\int_{\Phi_0}^{\Phi(p)} d\Phi = \int_0^p \alpha dp$$

$$\begin{array}{c} 0 \\ \Delta p > 0 \\ \downarrow \\ p \end{array}$$

$$\Phi(p) - \Phi(0) = \int_0^p \alpha dp$$

$$\Phi(p) = - \int_0^p \alpha dp$$

$$\frac{\partial v}{\partial p} = - \frac{1}{f_0} \frac{\partial \alpha}{\partial x}$$

$$\int_{v(0)}^{v(p)} dv = - \frac{1}{f_0} \frac{\partial}{\partial x} \int_0^p \alpha dp$$

$$v(p) - v(0) = \frac{1}{f_0} \frac{\partial \Phi}{\partial x}$$

ou relativamente a duas isóbaras de valores p_1 e p_2 ($p_1 < p_2$)

$$v(p_1) - v(p_2) = \frac{1}{f_0} \frac{\partial}{\partial x} \Phi_1 - \Phi_2$$

$$\text{onde: } \Phi_1 = \int_0^{p_1} \alpha dp$$

$$\Phi_2 = \int_0^{p_2} \alpha dp$$

Se acreditarmos que existe um nível de movimento nulo, (3.4)

$$v_0 = \frac{1}{f_0} \frac{\partial \Phi}{\partial x} \quad \text{em coordenadas isobáricas}$$

$$v_0 = \frac{1}{\rho_0 f_0} \frac{\partial p}{\partial x} \quad \text{em coordenadas cartesianas}$$

Analogamente,

$$u_0 = -\frac{1}{f_0} \frac{\partial \Phi}{\partial y}$$

$$u_0 = -\frac{1}{\rho_0 f_0} \frac{\partial p}{\partial y}$$

Se utilizarmos a definição de funções de corrente

$$u_0 = -\frac{\partial \psi}{\partial y}$$

$$v_0 = \frac{\partial \psi}{\partial x}$$

$$\frac{p}{\rho_0 f_0}$$

em coordenadas cartesianas

$$= \frac{\Phi}{f_0}$$

em coordenadas isobáricas

Entretanto, devemos fazer uma transformação de coordenadas de forma mais rigorosa...

3.2 - Coordenadas Isobáricas

- Geralmente os oceanógrafos não tem medidas diretas de altura ou profundidade. Alguns instrumentos medem pressões.
- Pela equação hidrostática, fica claro que existe uma relação monotônica entre p e z .
- Assim, é útil reescrever a coordenada vertical z por coordenada p .
- É importante mencionar que esse sistema de coord não é ortogonal.
- O que nos queremos então é:

$$\Phi(x, y, z, t) \rightarrow \Phi(x', y', p(x, y, z, t), t')$$

Pela regra da cadeia,

$$\frac{\partial \Phi}{\partial x'} = \frac{\partial \Phi}{\partial x} + \frac{\partial \Phi}{\partial z} \frac{\partial z}{\partial x'}$$

ou $\frac{\partial}{\partial x} = \frac{\partial}{\partial x'} + \frac{\partial}{\partial p} \frac{\partial p}{\partial x}$ se a transformação for inversa

$$\Phi = p,$$

$$\frac{\partial p}{\partial x'} = \frac{\partial p}{\partial x} + \frac{\partial p}{\partial z} \frac{\partial z}{\partial x'}$$

$$0 = \frac{\partial p}{\partial x} - \rho \frac{\partial \Phi}{\partial x'}$$

$$\frac{1}{\rho} \frac{\partial p}{\partial x} = \frac{\partial \Phi}{\partial x'}$$

Em coordenadas isobáricas $(u, v, \omega) = \frac{D}{Dt}(x, y, p)$

$$\frac{Du}{Dt} - fv = -\frac{\partial \Phi}{\partial x}$$

$$\frac{Dv}{Dt} + fu = -\frac{\partial \Phi}{\partial y}$$

$$\frac{D}{Dt} = \frac{\partial}{\partial t} + u \frac{\partial}{\partial x} + v \frac{\partial}{\partial y} + w \frac{\partial}{\partial p}$$

A equação da continuidade simplesmente se torna

$$\frac{\partial u}{\partial x} + \frac{\partial v}{\partial y} + \frac{\partial w}{\partial p} = 0$$

Bibliografia:

Gill - seções 6.17 (pg 180)

7.6 - 7.7 (pgs 208 - 219)

Holton - seções 1.6.2 e 3 (pg 21 - 23)